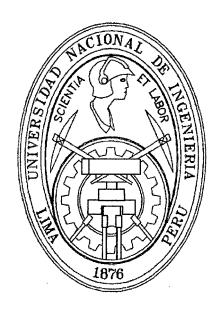
UNIVERSIDAD NACIONAL DE INGENIERIA FACULTAD DE INGENIERIA MECANICA



ANÁLISIS DE COMPATIBILIDAD MAGNÉTICA DE MATERIALES PARA EL DISEÑO DE UN ROBOT MÉDICO, USANDO TÉCNICAS DE SIMULACIÓN Y PROCESAMIENTO DE IMÁGENES

TESIS

PARA OPTAR EL TÍTULO PROFESIONAL DE:
INGENIERO MECATRÓNICO

CÉSAR ANTONIO FUENTES MONTESINOS

PROMOCION 2007-2

LIMA-PERU

2011

Digitalizado por:

Consorcio Digital del Conocimiento MebLatam, Hemisferio y Dalse A mis padres por su dedicación y comprensión

TABLA DE CONTENIDO

PRÓLOGO	1
CAPÍTULO I.	
INTRODUCCIÓN	6
1.1. Antecedentes	6
1.2. Justificación	7
1.3. Objetivo	9
1.4. Hipótesis	10
1.5. Alcances	10
1.6. Limitaciones	12
CAPÍTULO II.	
FUNDAMENTOS TEÓRICOS	13
2.1. CONCEPTOS BÁSICOS DE MAGNETISMO	13
2.1.1.Campo magnético	13
2.1.2. Clasificación de los materiales magnéticos	16
2.1.3.Susceptibilidad de volumen, susceptibilidad de masa y molar	17
2.1.4.Susceptibilidad magnética de materiales comunes	18
2.2. ADQUISICIÓN DE IMÁGENES POR RESONANCIA MAGNÉTICA	22
2.2.1 Resonancia Magnética Nuclear	22
2.2.2.Imágenes médicas por resonancia magnética	23
2.3. CONSIDERACIONES DE SEGURIDAD	27
2.3.1.Definiciones sobre compatibilidad magnética	27
2.3.2. Efectos adversos en la adquisición de imágenes por RM	27
2.4. CAMPOS MAGNÉTICOS INDUCIDOS Y EFECTOS DESMAGNETIZANTES	28

٠	2.4.1.Aspectos magnéticos de la compatibilidad-RM	28
	2.4.2 Ajuste óptimo de susceptibilidad	30
	2.4.3.Magnetización inducida y campos magnéticos inducidos	31
	2.4.4.Factor desmagnetizante para elipsoides	31
	2.4.5.Campos de cilindros circulares y esferas magnetizados	33
	2.4.6.Líneas de campo magnético	35
	2.5. SUSCEPTIBILIDAD Y DISTORSIÓN DE LA IMAGEN DE RM	.35
	2.5.1.Técnicas estándar de obtención de imágenes	35
	2.5.2.Perturbaciones macroscópicas del campo y exactitud posicional	36
	2.5.3.Distorsión de la imagen	. 41
	2.5.4.Imágenes RM de materiales magnéticamente compatibles	. 42
	2.6. ALGUNOS PARÁMETROS IMPORTANTES EN RESONANCIA MAGNÉTICA	43
	2.6.1.Secuencias de escaneo: Spin Echo y Gradient Echo	. 43
	2.6.2.Dirección de escaneo: Cabeza-Pie, Posterior-Anterior	. 45
	CAPÍTULO III.	
	BASES FÍSICAS DE LA SUSCEPTIBILIDAD MAGNÉTICA DE LOS MATERIALES	. 47
	3.1. Campos presentes en Resonancia Magnética Nuclear	48
	3.2. Obtención del campo magnético efectivo en el núcleo	50
	CAPÍTULO IV.	
	PREPARACIÓN DE LAS MUESTRAS	. 54
	4.1. Introducción	54
	4.2. Selección y recopilación de materiales	54
	4.3. Solicitud de muestras e información técnica	57
	4.4. Diseño y fabricación de las formas estándar para pruebas,	59
	CAPÍTULO V.	
	PRUEBAS MAGNÉTICAS CON LOS MATERIALES	. 60
	5.1. Ejecución de pruebas en el túnel de RM del hospital	60
	5.2. Obtención y almacenamiento de los resultados	65
	5.3. Análisis de la data obtenida mediante Procesamiento de Imágenes	.:67

	5.3.1.Medición del tamaño del artefacto	67
	5.3.2.Análisis de resultados y documentación	73
CAPÍT	ULO VI.	
SIMUL	ACIÓN POR COMPUTADORA DEL CAMPO Y LA DISTORSIÓN MAGNÉTICA	S 74
6.1	. Introducción	74
6.2	. Método general de solución	74
6.3	Expresiones analíticas	77
6.4	Solucionador con simulación numérica sencilla (diferencias finitas)	79
	6.4.1.Creación del solucionador de campo magnético estático	79
	6.4.2.Implementación en MATLAB	82
6.5	Solucionador numérico utilizando funciones de elementos finitos	86
	6.5.1.Desarrollo del modelo	86
	6.5.2.Implementación en MATLAB	92
6.6	6. Generador de imagen distorsionada	95
CAPÍT	ULO VII.	
RESU	LTADOS	98
7.1	. Resultados de las mediciones experimentales de tamaño de artefacto de las	
	muestras	98
7.2	2. Resultados de las simulaciones con un cilindro transversal al campo	103
7.3	B. Resultados de las simulaciones con un cilindro paralelo al campo	110
7.4	4. Resultados de las simulaciones con un bloque rectangular	121
	7.4.1.Comparación de la simulación numérica sencilla vs. la simulación con	
	funciones de elementos finitos	. 121
	7.4.2 Resultados del simulador de distorsión	126
7.5	5. Relación entre los resultados experimentales y las simulaciones	135
7.6	6. Cálculo aproximado de susceptibilidades desconocidas	137
CAPÍT	TULO VIII.	
CONS	IDERACIONES PARA LA ELECCIÓN DE UN ACTUADOR PARA LA	
APLIC	ACIÓN: ROBOT MÉDICO	142

8.	Trasfondo del proyecto: Desarrollo del robot médico	.142
	8.1.1.Laboratorio de Mecatrónica en Medicina	142
	8.1.2.Proyecto matriz: Robot diagnosticador RM-compatible	143
8.	2. Breve revisión de los métodos de actuación existentes en robótica médica	.144
	8.2.1.Métodos de actuación intrínsecamente RM-compatibles	145
	8.2.2.Actuadores puramente eléctricos semi-compatibles	147
	8.2.3. Actuadores electromagnéticos convencionales (motores eléctricos)	148
8.	3. Elección del actuador: motor piezoeléctrico	151
	8.3.1.Funcionamiento del motor piezoeléctrico	. 151
	8.3.2.Estructura del motor piezoeléctrico elegido	. 153
8.	4. Estimación de la desviación en el campo magnético inducida por el actuador	
	piezoeléctrico	154
	8.4.1 Modelamiento CAD del motor piezoeléctrico	. 154
	8.4.2. Simulación numérica de la distorsión magnética	. 155
CONC	CLUSIONES	. 159
BIBLI	OGRAFÍA	. 161
APÉN	DICES	. 163
Α	Detalles sobre el promediado de las ecuaciones de Maxwell	163
В	Creación del modelo FEM usando la interface gráfica (GUI) de COMSOL	171
С	Diseño de un módulo de pruebas de respuesta dinámica para el motor	
	piezoeléctrico	175
D	Códigos fuente de programas	186

TABLA DE ILUSTRACIONES

Figura 2-1: Definición de campo magnético	14
Figura 2-2: Espectro de susceptibilidad magnética	18
Figura 2-3: Estados energéticos de un momento magnético en un campo	22
Figura 2-4: Esquema general de un aparato de Resonancia Magnética Nuclear	23
Figura 2-5: Ejemplo de imagen de resonancia magnética	24
Figura 2-6: Proceso de adquisición de imágenes con MRI	25
Figura 2-7: Gradiente giratorio en MRI	26
Figura 2-8: Campos magnéticos internos para elipsoides de revolución	34
Figura 2-9: Distorsión de la sección de un cilindro infinito transversal al campo	38
Figura 2-10: Distorsión (ideal) en el borde de un cilindro infinito transversal al campo	39
Figura 2-11: Imagen distorsionada de una sección de cilindro transversal al campo	41
Figura 2-12: El concepto de la secuencia de Spin Echo	45
Figura 2-13: Direcciones estándar en RMN	46
Figura 2-14: Diagrama de las direcciones estándar en RMN	46
Figura 3-1: Campos implicados en RMN	50
Figura 4-1: Muestras de materiales preparadas para las pruebas magnéticas	59
Figura 5-1: Disposición de las muestras en el recipiente para las pruebas	61
Figura 5-2: Proceso de escaneo de muestra (H→F)	62
Figura 5-3: El equipo Siemens Magnetom Vision (con el recipiente al fondo)	63
Figura 5-4: El cuarto de control del equipo de resonancia magnética	63
Figura 5-5: El autor operando la consola del equipo de resonancia magnética, en el Cha Cross Hospital (Londres)	
Figura 5-6: Pruebas en el equipo de resonancia magnética con el prototipo del robot	64
Figura 5-7: Imagen DICOM de una sección típica, con datos de encabezado	65
Figura 5-8: Etapas del procesamiento de imágenes del programa	69
Figura 5-9: Áreas analizadas por el programa	70
Figura 5-10: Eiemplo de máximo artefacto detectado por el programa	71

Figura 5-11: Forma de aproximar el tamaño del artefacto	72
Figura 6-1: MEF – geometría de la muestra y volumen de trabajo (cilindro transversal)	87
Figura 6-2: MEF – dominios y fronteras del modelo (caso cilindro transversal)	89
Figura 6-3: Creación de la malla para el modelo	90
Figura 6-4: Gráfica de ΔB_z (mapa de colores) y $\Delta {f B}$ (flechas), para el caso del cilindro transversal al campo	91
Figura 6-5: Gráfica de ΔB_z (colores) y $\Delta {f B}$ (flechas) en el plano YZ que contiene al eje de cilindro	
Figura 6-6: Gráfica de ΔB_z (colores) y $\Delta {\bf B}$ (flechas) en el plano XZ, perpendicular al cilindro y que lo cruza en su punto medio	92
Figura 7-1: Ejemplo de distorsión muy severa - acero inoxidable 316 (varilla)	98
Figura 7-2: Ejemplo de distorsión media - titanio (varilla)	99
Figura 7-3: Ejemplo de distorsión reducida - Delrin (varilla)	99
Figura 7-4: Ejemplo de distorsión casi nula - MDF madera compactada (placa)	99
Figura 7-5: Cilindro transversal – gráfica de ΔB_Z en el eje x	103
Figura 7-6: Cilindro transversal – gráfica de ΔB _Z en el plano XZ	104
Figura 7-7: Cilindro transversal – curvas de nivel de la desviación relativa $\Delta B_Z/\alpha\chi B_0$ 1	104
Figura 7-8: Cilindro transversal – líneas de campo magnético alrededor del cilindro 1	105
Figura 7-9: Cilindro transversal – distribución del vector de desviación relativa $\Delta B_z/\alpha\chi B_0$. 1	105
Figura 7-10: Cilindro transversal – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x	106
Figura 7-11: Cilindro transversal – distorsión relativa en Z en el plano XZ que pasa por el punto medio del cilindro	106
Figura 7-12: Cilindro transversal – distorsión de la sección circular	107
Figura 7-13: Cilindro transversal – imagen original, sección transversal (plano XZ)	107
Figura 7-14: Cilindro transversal, dirección H→F – imagen generada de la distorsión 1	108
Figura 7-15: Cilindro transversal, dirección H→F – imagen experimental de la distorsión. 1	109
Figura 7-16: Cilindro transversal, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto	109
Figura 7-17: Cilindro transversal, dirección H→F–artefacto principal detectado y aislado. 1	110
Figura 7-18: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB _z en el eje x	111
Figura 7-19: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB _z en el eje z	111
Figura 7-20: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB _Z en el plano XZ	112

.

Figura 7-21. Cilindro paralelo – distribución del vector de desviación relativa Δε _ζ /αχε ₍	0 172
Figura 7-22: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x	113
Figura 7-23: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z a lo largo del eje z	113
Figura 7-24: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XZ que pasa por e del cilindro	
Figura 7-25: Cilindro paralelo – distorsión de la sección longitudinal	114
Figura 7-26: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XY (transversal), e círculo inmediatamente hacia adentro	
Figura 7-27: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XY (transversal), e círculo inmediatamente hacia afuera	
Figura 7-28: Cilindro paralelo – imagen original de la sección longitudinal (plano XZ)	116
Figura 7-29: Cilindro paralelo, dirección H→F – imagen generada de la distorsión	117
Figura 7-30: Cilindro paralelo, dirección H→F – imagen experimental de la distorsión.	117
Figura 7-31: Cilindro paralelo, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto	118
Figura 7-32: Cilindro paralelo, dirección H→F – artefacto principal detectado y aislado	o 118
Figura 7-33: Cilindro paralelo, dirección P→A – imagen generada de la distorsión	119
Figura 7-34: Cilindro paralelo, dirección P→A – imagen experimental de la distorsión.	119
Figura 7-35: Cilindro paralelo, dirección P→A – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto	120
Figura 7-36: Cilindro paralelo, dirección P→A – artefacto principal detectado y aislado	o 120
Figura 7-37: Distribución de permeabilidad magnética para el caso del bloque	121
Figura 7-38: Convergencia del parámetro $arepsilon$ a lo largo de las iteraciones	122
Figura 7-39: Evolución de la derivada de $arepsilon$ a lo largo de las iteraciones	122
Figura 7-40: Resultado de la iteración – variación del campo B en el eje x	123
Figura 7-41: Resultado de la iteración – variación del campo B en el eje y	123
Figura 7-42: Resultado de la iteración – variación del campo B en el eje z	124
Figura 7-43: Variación del campo B en el eje z después de interpolar	124
Figura 7-44: Comparación de resultados para ΔB_z en el eje z – plano XY	125
Figura 7-45: Comparación de resultados para ΔB_z en el eje z – plano XZ;	
Figura 7-46: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el eje x a lo largo del centro	
Figura 7-47: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el eje z a lo largo del centro	
Figura 7-48: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el plano XY (central)	127
Figura 7-49: Bloque – gráfica de ΔB _Z en el plano XZ (central)	127

Figura 7-50: Bloque – distribución del vector de desviación relativa $\Delta B_z/\alpha\chi B_0$
Figura 7-51: Bloque – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x
Figura 7-52: Bloque – distorsión relativa en Z a lo largo del eje z
Figura 7-53: Bloque – distorsión relativa en Z en el plano XY (central)
Figura 7-54: Bloque – distorsión relativa en Z en el plano XZ (central)
Figura 7-55: Bloque – distorsión de la sección rectangular dentro (azul) y fuera (rojo) 130
Figura 7-56: Bloque – imagen original de la sección transversal
Figura 7-57: Bloque, dirección H→F – imagen generada de la distorsión
Figura 7-58: Bloque, dirección H→F – imagen experimental de la distorsión
Figura 7-59: Bloque, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto
Figura 7-60: Bloque, dirección H→F – artefacto principal detectado y aislado
Figura 7-61: Bloque, dirección P→A – imagen generada de la distorsión
Figura 7-62: Bloque, dirección P-→A – imagen experimental de la distorsión
Figura 7-63: Bloque, dirección P→A – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto
Figura 7-64: Bloque, dirección P→A – artefacto principal detectado y aislado
Figura 7-65: Gráfica del cálculo empírico de la correlación entre susceptibilidad y tamaño de artefacto
Figura 7-66: Gráfica de la correlación entre la susceptibilidad y la distorsión, para los resultados experimentales y los de simulaciones
Figura 7-67: Gráfica de la correlación entre la susceptibilidad y la distorsión (acercamiento al intervalo de interés)
Figura 8-1: Prototipo del robot RM-compatible para diagnóstico de próstata
Figura 8-2: Ejemplos de métodos de actuación disponibles para aplicaciones de compatibilidad magnética
Figura 8-3: Motor piezoeléctrico y sus partes mecánicas
Figura 8-4: Conexiones y características eléctricas del piezo-motor
Figura 8-5: Modelo CAD simplificado del motor piezoeléctrico
Figura 8-6: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano XY 156
Figura 8-7: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano XZ 156
Figura 8-8: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano YZ 157
Figura 8-9: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – eje Y
Figura 8-10: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – eje Z 158
Figura 8-11: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – eje Z (ampliación)

PRÓLOGO

Sin duda, uno de los mayores avances en la tecnología médica durante los últimos 50 años se ha dado en el campo de la radiología, entendida en su sentido general de obtención de imágenes de la anatomía humana. Dentro de las muchas técnicas existentes, la Resonancia Magnética (RM) merece una mención especial. La RM hace posible obtener imágenes altamente detalladas y precisas de la anatomía interna del organismo humano, con la gran ventaja de brindar altos niveles de contraste en los tejidos blandos y no involucrar altos niveles de radiación que pudiera ser peligrosa (cosas ambas que los rayos-X, por ejemplo, fracasan). Es ahora ya cosa usual entre el público en general el uso de túneles de resonancia magnética en hospitales y clínicas para el diagnóstico de muchos males y dolencias. Sin embargo, los principios de su funcionamiento (aun los más básicos) son casi desconocidos para el ciudadano de a pie.

Un túnel de resonancia magnética permite obtener imágenes de alta definición de tejidos blandos en el interior del cuerpo humano. Para esto hace uso de campos magnéticos intensos y de ciertos principios físicos, además de todo un sistema de generación y decodificación de señales. Este equipo permite obtener imágenes en prácticamente tiempo real de los tejidos internos, aunque el médico o especialista permanece en un papel de observador. Esto es más que nada por una limitación técnica práctica: para que pueda funcionar eficientemente, el volumen abarcado por el aparato de lectura es reducido, limitándose generalmente a una cavidad cilíndrica que a las justas abarca al paciente (con una libertad de movimiento marginal). Sin embargo, un médico podría desear ser capaz de tocar o manipular cierto tejido interno (en una cirugía o un examen por ejemplo) y al mismo tiempo ver en tiempo real lo que está ocurriendo dentro del cuerpo sin necesidad de una intervención quirúrgica. Además del espacio, existe el problema de la distorsión que el médico mismo o algún instrumento que esté usando pudiera originar en la imagen. Por todo esto, dicha "visualización interactiva" no es posible de lograr hasta el momento.

Como solución a esta limitación, investigadores del Laboratorio de Mecatrónica en Medicina (*Mechatronics in Medicine Laboratory* o simplemente MiM-Lab) del Imperial College London, Reino Unido comenzaron a desarrollar un robot médico no-autónomo que permitiera a los médicos maniobrar un instrumento (sonda) remotamente haciendo uso de un manipulador robótico ([23]). Éste tendría la ventaja de ser pequeño y preciso, pudiendo trabajar con normalidad en el interior del túnel. El especialista lo controlaría desde el cuarto de control monitoreando sus movimientos en base a las imágenes mismas que brinda el equipo de resonancia magnética, lográndose una interacción en tiempo real. Sin embargo, surgen otras dificultades derivadas del diseño de este mecanismo. Una de ellas es la interferencia generada por las señales eléctricas de control y de potencia, así como por la naturaleza intrínsecamente magnética de los motores eléctricos convencionales. Tales problemas fueron solucionados de forma ingeniosa utilizando señales de fibra óptica y motores alternativos como los piezoeléctricos (que sólo requieren de campos electrostáticos, mas no electromagnéticos).

No obstante, quedaba un segundo problema más fundamental. La estructura mecánica de los manipuladores robóticos convencionales suele estar hecha de metales como el acero (al menos el armazón) debido a sus buenas propiedades mecánicas, sobre todo rigidez (resistencia a ser deformado) y alto esfuerzo de ruptura. Sin embargo, el acero o cualquier otro material ferromagnético no son opciones viables para un robot dentro de un aparato de resonancia magnética porque originan distorsiones en la imagen, y aún fuerzas inaceptables. Era requerido por ello, encontrar un material sustituto que fuera magnéticamente compatible (en cuanto a distorsión y fuerzas mínimas) y que al mismo tiempo tuviera propiedades mecánicas adecuadas para conseguir una estructura con rigidez y fortaleza aceptables. En el caso de las propiedades magnéticas (y sobre todo la susceptibilidad), la información disponible es muy limitada o inexistente. De ahí surge la necesidad y motivación del proyecto de investigación expuesto en esta tesis.

El MiM-Lab tiene un equipo de investigadores (estudiantes de maestría y doctorado, dirigidos por profesores con doctorados en tecnologías de avanzada) que ya vienen trabajando en este tipo de desarrollos desde hace varios años (para más información, remitirse a su sitio web en [23], [24]).

El autor tuvo la oportunidad de desempeñarse como asistente de investigación en dicho centro entre agosto a octubre del año 2007 gracias al programa IAESTE de prácticas para estudiantes de ingeniería. Al desempeñar tal labor, se le encomendó la tarea de ejecutar las pruebas experimentales y analizar los resultados para hallar el material que ocasionara la menor distorsión. Tal análisis, junto con una investigación teórica mucho más profunda y el desarrollo de todo un sistema de simulación de distorsión (ambos hechos después de la culminación de la práctica), son los que conforman el presente proyecto de tesis.

La estructura general de este documento es:

En el capítulo I se describen las investigaciones previas que fueron base para la tecnología de resonancia magnética en general y para las técnicas usadas en este proyecto en particular. Además, se exponen con más detalle las condiciones que motivaron a la presente investigación, sus alcances y limitaciones.

En el capítulo II se brinda un completo fundamento teórico que permitirá al lector entender y manejar los conceptos que se utilizarán a lo largo del trabajo. Se comienza desde las nociones mismas de campo magnético y susceptibilidad, además de la clasificación de los materiales en cuanto a su respuesta a campos magnéticos. Luego, se exponen en forma breve las bases físicas y tecnológicas de la obtención de imágenes por resonancia magnética nuclear, haciendo énfasis en el papel de los campos y las diferencias por naturaleza del material. Posteriormente, se definen los conceptos de compatibilidad magnética (centrales en este trabajo) y se indican algunas consideraciones de seguridad. A

continuación, se describen de forma más matemática las distribuciones de campo (sobre todo para geometrías conocidas) y se explica de qué manera las variaciones de susceptibilidad afectan al campo y a la imagen obtenida. Finalmente, se discuten brevemente dos parámetros que influyen en el resultado de una lectura de resonancia magnética (la secuencia usada y la dirección de lectura).

El capítulo III es un análisis físico-matemático un poco más exhaustivo del fenómeno. Partiendo de las ecuaciones de Maxwell (base del electromagnetismo), se intentan hallar las ecuaciones que describen el campo magnético en base a la distribución de susceptibilidad del medio (muestra más líquido circundante). Se introducen los conceptos de campo macroscópico, externo y huésped o auto-campo; y se demuestra que el valor correcto a utilizar para RMN es el campo externo. Dicho valor se halla usando la técnica de la esfera de Lorentz. Aún cuando este capítulo no es imprescindible para la comprensión del resto del trabajo (se puede usar directamente la fórmula del campo externo), es recomendable su lectura sobre todo como base para el modelo de simulación numérica.

El capítulo IV inicia la descripción de la parte experimental del proyecto. En él se discuten los criterios usados para la elección de los materiales de prueba, así como de las formas y dimensiones de las muestras estándares.

El capítulo V cubre primeramente la fase de ejecución de pruebas. Se describe la forma en que se prepararon los experimentos, el equipo utilizado, la metodología de las pruebas y la forma en que se almacenaron los resultados. A continuación, se ahonda en el desarrollo del algoritmo que permite analizar la gran cantidad de información obtenida en los experimentos (miles de imágenes), detectando los artefactos para medir su tamaño y finalmente entregar la distorsión máxima para cada geometría y material. La implementación fue hecha en MATLAB utilizando funciones del paquete de procesamiento de imágenes.

El capítulo VI abarca todas las simulaciones hechas en computadora para recrear los resultados obtenidos experimentalmente. Se empieza describiendo la metodología general de las simulaciones (cálculo de la distribución de campo en base al sistema original, cálculo de distorsiones y generación de la imagen distorsionada). Luego se exponen los diferentes métodos usados para el cálculo del campo (analítico, simulación numérica simple y simulación numérica con elementos finitos), incluyendo la implementación de cada uno. Finalmente, se explica el algoritmo usado para la generación de las imágenes distorsionadas en MATLAB.

En el capítulo VII se exponen de forma más extensa los resultados de todos los experimentos y simulaciones, explicando con más detalles los pormenores de cada resultado obtenido. Además, se intenta encontrar una correlación entre el tamaño del artefacto y la susceptibilidad magnética del material, y se brinda una aproximación (en orden de magnitud) de susceptibilidades desconocidas de algunos materiales. Finalmente, se hace una propuesta del material más conveniente para la aplicación final buscada (diseño del robot médico).

En el capítulo VIII se aborda un segundo problema fundamental: encontrar un actuador adecuado para mover el mecanismo del robot. Se inicia con una breve revisión de las opciones existentes, para continuar con el método de actuación elegido: el motor piezoeléctrico. Se exponen su principio de funcionamiento y características principales (mecánicas, eléctricas y de materiales). Finalmente, se emplean los descubrimientos hechos en este trabajo para calcular en forma aproximada la desviación del campo magnético ocasionada por el motor y mostrar definitivamente que es adecuado para la aplicación.

En último lugar, se presentan las conclusiones alcanzadas, la bibliografía utilizada y un apéndice que incluye material teórico más detallado y una transcripción del código fuente de todos los programas utilizados.

CAPÍTULO I.

INTRODUCCIÓN

1.1. Antecedentes

Siendo esta una aplicación de la ciencia relativamente nueva, hay pocas fuentes bibliográficas al respecto. Los conceptos de campo magnético y susceptibilidad son harto conocidos en la Física Moderna desde la segunda mitad del siglo XIX. Algunos conceptos y métodos utilizados en este trabajo como la esfera de Lorentz fueron desarrollados en los primeros años del siglo XX. Sin embargo, el estudio de los efectos de la variación de la susceptibilidad sobre los campos magnéticos, y más aún su aplicación para la detección de sustancias y más adelante para la Resonancia Magnética Nuclear (RMN), fueron recién estudiados y entendidos a partir de los años '40 y '50.

Después, hubo muchas contribuciones de investigadores del ámbito académico e industrial que permitieron llevar los conceptos físicos a aplicaciones reales y desarrollar los equipos de resonancia magnética que existen hoy en día en hospitales y otros centros de cuidado de la salud. Sin embargo, éste sigue siendo un campo muy joven y dinámico y existe aún muchísimo trabajo de investigación al respecto. Se verá que muchas de las fuentes usadas para este proyecto son artículos publicados (*papers*) de universidades y centros de investigación.

Hay muchas investigaciones prominentes en este campo de aplicación, las cuales sirven de excelente base para este trabajo. Entre ellas tenemos [3], [4], [5] y [7]. Para una lista más extensa, por favor remitirse a la bibliografía de este trabajo.

Si se desea ahondar en el funcionamiento, principios físicos e implementación de los equipos de resonancia magnética, existe buena literatura al respecto. Se pueden encontrar textos desde los más básicos y orientados a la aplicación (generalmente dirigidos a personal médico) hasta los más exhaustivos y científicos (dirigidos a desarrolladores). Para este trabajo se utilizó el texto [1] que, estando orientado a profesionales de la salud, brinda un trasfondo técnico suficiente para los propósitos de este proyecto.

Para detectar los artefactos en la imagen y medir su tamaño de una forma automatizada, se desarrolló un algoritmo de procesamiento de imágenes. Este programa utiliza funciones de utilería de MATLAB y todos los conceptos relacionados pueden encontrarse en cualquier texto de Procesamiento Digital de Imágenes (de hecho, la ayuda en línea del MATLAB es en sí misma una buena fuente de información).

En este trabajo se ha implementado un pequeño simulador del sistema físico de la muestra inmersa en el campo magnético. Para ello se han usado conceptos de métodos numéricos, ecuaciones en diferencias y resolución de ecuaciones diferenciales por métodos de diferencias finitas, de los cuales existe abundante información al respecto.

1.2. Justificación

La susceptibilidad magnética (SM) es una medida cuantitativa de la tendencia de un material a interactuar con y distorsionar un campo magnético aplicado. Esta interacción es tan débil en la mayoría de sustancias que la SM es una propiedad relativamente desconocida y poco usada a la hora de seleccionar materiales para una aplicación dada. Sin embargo, con el advenimiento de las técnicas de RMN la susceptibilidad se ha vuelto un tema crucial en radiología y física médica.

Algunos ejemplos son:

- El desarrollo de la cirugía guiada por RM crea la necesidad de instrumentos quirúrgicos y otros dispositivos con propiedades adecuadas al entorno de RM. Esto es, que puedan funcionar correctamente y que no originen distorsiones que afecten la calidad de la imagen.
- En general, el diseño de cualquier dispositivo que funcione en un entorno de RM
 requiere elegir un material que sea lo más compatible posible. Un caso es la
 aplicación del presente proyecto, que fue el diseño de un robot que tome muestras de
 tejido prostático funcionando dentro de un TRM.

Además de su rol en RMN, la susceptibilidad magnética tiene importantes aplicaciones en química y física. Los campos de paleomagnetismo y magnetismo ambiental le han dado a la SM un rol importante en geofísica.

Debido a su relativo desconocimiento, datos cuantitativos de susceptibilidad no están disponibles para muchos materiales, y cuando lo están son difíciles de usar. Estas dificultades provienen de convenciones inconsistentes sobre definiciones y unidades que han aparecido en la literatura de diversas disciplinas relacionadas con la SM. En ese sentido, en este trabajo se ha hecho el esfuerzo de ser lo más coherente posible respecto a concepto y unidades, de tal forma que pueda servir de referencia a otras disciplinas.

Finalmente, este trabajo busca dar un aporte a la literatura científica disponible acerca de la susceptibilidad magnética y sus efectos en la distorsión de imágenes de resonancia magnética; y de esa manera servir de referencia a estudiantes e investigadores de todo el mundo y particularmente del Perú, donde la investigación en este campo es aún incipiente.

1.3. Objetivo

En este trabajo se distinguen dos objetivos fundamentales: uno directo o inmediato y otro indirecto o remoto. Además, existe una serie de objetivos secundarios que también son alcanzados.

El objetivo directo o inmediato es desarrollar un sistema que permita, utilizando técnicas de Procesamiento de Imágenes en una computadora, determinar el material más magnéticamente compatible para el diseño de un robot médico que funcione dentro de un Túnel de resonancia magnética (MRI scanner), en base a la medición de las distorsiones causadas por muestras de diferentes materiales en imágenes de prueba. Además, se expone un modelo teórico simplificado del comportamiento magnético de los materiales usados, a partir del cual se puede desarrollar una simulación. Luego se comparan los resultados de la simulación teórica con las mediciones experimentales, para comprobar la validez de éstas.

El objetivo indirecto o remoto es determinar el material más conveniente para el diseño de un robot médico que pueda tomar biopsias prostáticas dentro de un Túnel de Resonancia Magnética. Los criterios son la compatibilidad magnética (mínima distorsión en la imagen), propiedades mecánicas adecuadas (rigidez, dureza, etc.), seguridad para el paciente y el equipo, y costo. La consecución de esta meta está fuera del alcance de este proyecto de tesis, sin embargo los resultados presentados aquí son parte fundamental de este otro objetivo más grande.

Otros objetivos secundarios del proyecto son:

Presentar una opción factible de actuador para el sistema robótico (motor piezoeléctrico), y en base a los descubrimientos anteriores, mostrar que la distorsión que genera en las imágenes es despreciable y que por tanto el actuador es adecuado para la aplicación.

- Brindar un marco teórico adecuado que permita a los profesionales y estudiantes con formación en ingeniería ahondar en el mundo de la resonancia magnética nuclear y los dispositivos de visión médica en general.
- Proponer un procedimiento sencillo de pruebas que pueda ser utilizado como estándar.

1.4. Hipótesis

Para este trabajo de investigación se establecieron las siguientes hipótesis, que son explicadas en los apartados posteriores y buscan ser demostradas mediante la experimentación y simulación:

- Hay una fuerte correlación entre el tamaño de la distorsión producida por un material
 y su susceptibilidad magnética.
- Es posible medir de forma razonablemente confiable la distorsión en una imagen de RMN originada por un cuerpo de material y geometría conocidos (existe buena Repetitividad y Reproductibilidad en la medición).
- Es posible simular con aproximación aceptable la distorsión en el campo causada por un cuerpo de geometría conocida.
- Para un material, geometría y secuencia dados, los resultados obtenidos por la medición experimental y la simulación numérica son iguales o bastante cercanos (se comprueba que el modelo físico empleado es válido).
- Es posible usar un motor piezoeléctrico como actuador para el robot médico en cuestión, ya que su funcionamiento no involucra campos magnéticos y los materiales con que los que está hecho no generan una distorsión apreciable.

1.5. Alcances

En el apartado anterior se mencionaron los objetivos principales y secundarios de este proyecto. Junto con la descripción general del trabajo dada en el prólogo, se pueden mencionar sucintamente las actividades incluidas en su realización.

El presente proyecto tiene los siguientes alcances:

- Ejecución de las pruebas experimentales (lecturas de imágenes) con cada muestra en un túnel de resonancia magnética estándar de uso médico.
- Recopilación de todas las imágenes obtenidas, clasificación y análisis previo de sus parámetros.
- Desarrollo de un algoritmo que permita detectar automáticamente los artefactos en las imágenes obtenidas, y devuelva el tamaño de artefacto máximo para cada material.
- Desarrollo de un modelo de simulación numérica sencillo que permita entender y predecir hasta cierto punto los resultados experimentales (asimismo, dichos resultados sirven para validar el modelo).
- Desarrollo de un programa que permita generar por software la imagen distorsionada tal como se obtendría en el equipo de RM, dando como entradas el campo magnético aplicado, la geometría de la muestra y la susceptibilidad magnética del material.
- Brindar una escala de susceptibilidad/distorsión del conjunto de materiales utilizados,
 que sirva como referencia de la magnitud de la susceptibilidad de cada material y su
 impacto en la imagen final obtenida.
- Verificar que la elección de actuador hecha para el sistema robótico (motor piezoeléctrico) es adecuada en términos de compatibilidad magnética (esto es, que la distorsión en la imagen ocasionada por el motor a una distancia normal de la zona de lectura es despreciable).

Este trabajo se proyecta muy bien para una ampliación futura, ya que sienta las bases para un análisis más detallado de las distorsiones por susceptibilidad y aún al desarrollo de algoritmos que permitan compensar dichas distorsiones.

1.6. Limitaciones

- Este proyecto no busca encontrar métodos de compensación de la distorsión por susceptibilidad, para minimizarla o anularla. Sin embargo, la teoría y resultados obtenidos aquí son un excelente punto de partida para la implementación de dicho tipo de técnicas.
- Este proyecto no busca calcular valores exactos de susceptibilidad de los materiales utilizados. Aún cuando en el capítulo 7 se intenta hallar una correlación entre tamaño de artefacto y susceptibilidad, y se aventuran valores de susceptibilidad para cada material usado, estos valores deben entenderse como referenciales y que buscan solamente dar una idea de la magnitud de esta propiedad para cada material, así como mostrar la coincidencia de los resultados simulados con los experimentales.
- Aún cuando en este proyecto se desarrolló un algoritmo sencillo para resolver la ecuación diferencial que describe el campo (ver apartado 6.4), éste no es el objetivo central de este trabajo, por lo que no se ahonda demasiado sobre consideraciones matemáticas o de implementación. La principal razón de haberlo implementado fue brindar un entendimiento mayor de las ecuaciones que rigen al sistema, así como validar los resultados obtenidos usando la librería de funciones de simulación numérica (apartado 6.5).
- Este proyecto no ahonda en un análisis de otras propiedades de los materiales que no sean la susceptibilidad magnética. Se considera que respecto a propiedades mecánicas y aún eléctricas existe material más que abundante, por lo que se incide sólo en las propiedades magnéticas. Sin embargo, sí se mencionan (tomándose como cosa conocida) las demás propiedades a la hora de sugerir la ventaja o desventaja de cierto material.
- Este proyecto no cubre consideraciones de diseño o implementación del robot médico que fue mencionado como motivación, fuera de la validación del método de actuación usado (motor piezoeléctrico).

CAPÍTULO II.

FUNDAMENTOS TEÓRICOS

2.1. CONCEPTOS BÁSICOS DE MAGNETISMO

2.1.1. Campo magnético

Se dice que un campo magnético existe en una región del espacio si un imán (magneto) o una carga eléctrica en movimiento experimentan una fuerza cuando son colocados en dicha región. Las líneas a lo largo de las cuales la fuerza actúa a través del espacio representan gráficamente a este campo. Esta representación sugiere una analogía con las líneas de corriente en un líquido fluyendo, y por tanto evoca el concepto de **flujo magnético** (del Latín *flux*). Así, el atributo físico que caracteriza a un campo magnético es su densidad de flujo (flujo por unidad de área), expresada en joules por ampere por metro cuadrado. Un reacomodo de dichas unidades, que son llamadas un tesla (T) resulta en newtons por metro por ampere (N.m⁻¹.A⁻¹). Esto provee una forma de visualizar cómo se podría medir la magnitud del campo: se dice que un campo magnético tiene una inducción magnética (o densidad de flujo) de 1 T si un conductor de longitud 1 m, llevando una corriente de 1 A y orientado perpendicular a las líneas de flujo (ver Figura 2-1), experimenta una fuerza de 1 N.

Claramente, los campos magnéticos existen en la materia, y aunque el "espacio libre" (vacío) está libre de materia, también puede ser la ubicación para un campo magnético. Por tanto, una corriente pasando por un conductor de una geometría dada crea una fuerza magnetizante, llamada la **intensidad de campo magnético**, **H**, que a su vez establece la

densidad de flujo magnético B. El valor real de B en la sustancia dependerá de la magnitud de su polarizabilidad magnética. Así, H actúa en el medio para producir B, y la relación simple entre estas dos propiedades es:

$$\mathbf{B} = \mu \mathbf{H} \tag{2.1}$$

Donde μ es la permeabilidad magnética (unidades: henrios por metro). En el vacío la expresión tiene la forma:

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H} \tag{2.2}$$

Donde μ_0 es la permeabilidad magnética del vacío; tiene el valor de $4\pi \times 10^{-7}$ H/m.

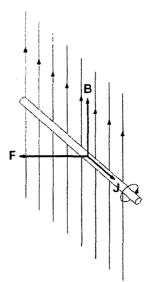


Figura 2-1: Definición de campo magnético

El vector de corriente J en un alambre conductor que está orientado ortogonal al vector de campo magnético B; la fuerza F resulta de la interacción entre los dos campos vectoriales. La dirección de F se obtiene con la regla de la mano derecha ($J \times B$).

Las unidades de **H** son A/m; y una unidad SI de intensidad de campo magnético se define como la generada en el centro de un conductor circular de diámetro 1 m llevando una corriente de 1 A. Así, **H** describe el arreglo físico del generador de campo magnético (forma del conductor y su corriente) mientras que **B** incorpora esta característica junto con una expresión de la tendencia del medio en el que el campo reside a ser magnetizado.

En un medio, la interacción de las cargas móviles en los átomos y moléculas con el campo origina la inducción de un momento de dipolo magnético neto, denotado por la magnetización M. Tiene las unidades de momento de dipolo magnético (A.m²) por unidad de volumen (m⁻³), o A/m, justo como H. Por tanto, se puede escribir:

$$\mathbf{B} = \mu_0 (\mathbf{H} + \mathbf{M}) \tag{2.3}$$

Se puede derivar la ecuación (2.1) de la (2.3) introduciendo un parámetro, χ , llamado la susceptibilidad magnética; éste relaciona la magnetización del material con la intensidad del campo magnético como sigue:

$$\mathbf{M} = \gamma \mathbf{H} \tag{2.4}$$

Así:
$$\mathbf{B} = \mu_0 (\mathbf{H} + \chi \mathbf{H}) = \mu_0 (1 + \chi) \mathbf{H} = \mu \mathbf{H}$$
 (2.5)

De donde se nota que la permeabilidad del medio es dada por $\,\mu=\mu_0 \big(1+\chi\big)\,$ El factor $\mu_r = \mu/\mu_0 = 1 + \chi$ es la permeabilidad relativa. En materiales diamagnéticos $\chi < 0$ así que $\,\mu < \mu_0\,$, y en materiales paramagnéticos $\,\chi > 0\,$ así que $\,\mu > \mu_0\,$. Todos los materiales son (levemente) diamagnéticos pero muchos son también paramagnéticos. Para la mayoría de materiales, el paramagnetismo es generalmente más fuerte que el diamagnetismo a temperatura ambiente, pero decrece con la temperatura debido al llamado efecto Curie.

La susceptibilidad magnética especifica cuánto difiere la permeabilidad relativa de la unidad.

Susceptibilidad magnética
$$\chi_m = \mu_r - 1$$
 , (2.6)

Para materiales paramagnéticos y diamagnéticos la permeabilidad relativa es muy cercana a 1 y la susceptibilidad magnética muy cercana a cero. Para materiales ferromagnéticos, estas cantidades pueden ser muy grandes.

2.1.2. Clasificación de los materiales magnéticos

Para la mayoría de materiales la magnetización puede ser expresada como una función del campo aplicado:

$$\mathbf{M} = \mathbf{M}_0 + \chi \mathbf{H} \tag{2.7}$$

Aquí M representa la magnetización inherente presente en algunos materiales aún en la ausencia de un campo magnético aplicado. El término xH representa la magnetización inducida por el campo externo. Esta ecuación se puede considerar como los dos primeros términos de una serie de Taylor representando la magnetización como una función de la intensidad de campo H. En algunos casos, particularmente con campos intensos, M no varía linealmente con H y aparecen coeficientes para potencias superiores de H. Sin embargo, para el estudio de IRM el término lineal casi siempre es suficiente.

Aunque este enfoque no es suficiente para IRM, los materiales son clasificados tradicionalmente en tres categorías de acuerdo a sus propiedades magnéticas:

Materiales magnéticos duros: tienen una magnetización remanente M₀ diferente de cero, que puede variar desde casi cero a valores tan altos como 1.05×10⁶ A/m para aleaciones de neodimio-hierro-boro. M₀ no es realmente constante, sino que puede cambiar por la aplicación de un campo magnético intenso. Los cambios inducidos en M₀ permanecen en algún grado después que el campo es removido, y por tanto M₀ tiene un rango de valores (incluido cero). El M₀ observado depende de la historia previa de exposición al campo (recuérdese la histéresis magnética).

La "dureza magnética", definida como la habilidad de resistir cambios inducidos en M_0 y mantener una alta magnetización remanente, tiende a estar correlacionada con la rigidez mecánica.

Algunos ejemplos: aceros de alto carbono, alnico, ferrita de bario, aleaciones de samario-cobalto y neodimio-hierro-boro, magnetita, hematita. En general, estos materiales están prohibidos para uso en IRM. A menos que se diga lo contrario, en este trabajo se asume que $M_0 = 0$.

<u>Materiales magnéticos blandos:</u> no están magnetizados ($M_0 = 0$) a menos que estén sometidos a un campo aplicado. Sin embargo su susceptibilidad es muy alta y muestran fuerzas y torques fácilmente medibles en presencia de campos magnéticos fuertes.

<u>Materiales no magnéticos:</u> Tienen susceptibilidades tan pequeñas que no hay fuerzas o torques aparentes en presencia de un campo aplicado. Sin embargo, la magnetización inducida por campo puede ser encontrada en todos los materiales con el equipo apropiado, y un TRM es sensible a los campos producidos aún por esas muy pequeñas magnetizaciones.

No hay límite preciso entre los materiales magnéticos blandos y los no-magnéticos, pero un criterio razonable es clasificar como magnéticas a todas las sustancias que tengan $M_0 \neq 0$ o $|\chi| > 0.01$.

2.1.3. Susceptibilidad de volumen, susceptibilidad de masa y molar

Una fuente de confusión común presente en la data disponible es el uso ambiguo del término "susceptibilidad" para los tres conceptos distintos de susceptibilidad de volumen, de masa y molar.

La cantidad ordinariamente referida por el término "susceptibilidad" es la susceptibilidad de volumen, la cual es adimensional en los sistema de unidades SI y CGS. Las susceptibilidades de masa y molar están definidas en términos de la magnetización por unidad de masa o por mol de material y no son adimensionales. Un valor numérico de

susceptibilidad es ambiguo a menos que esté claro que representa a una susceptibilidad de volumen, de masa o molar; y que se esté empleando SI, CGS u otro sistema de unidades.

Magnitud	Símbolo	Definición	Unidades MKS	Unidades CGS
Susceptibilidad	Х	$\chi = M/H$	1	emu/cc
Susceptibilidad de masa	Xm	$\chi_m = \chi/\rho$	m ³ /kg	emu/g
Susceptibilidad molar	Хм	$\chi_M = \chi.MW/\rho$	m³/mol	emu/mol

Tabla 2-1: Susceptibilidades de volumen, de masa y molar

2.1.4. Susceptibilidad magnética de materiales comunes

La susceptibilidad de las sustancias puede variar en varios órdenes de magnitud, como se muestra en la Figura 2-2. El oxígeno es paramagnético y su presencia hace que la susceptibilidad del aire sea ligeramente positiva (de hecho, ese efecto se usa para medir la concentración de oxígeno en mezclas de gases).

ESPECTRO DE SUSCEPTIBILIDAD

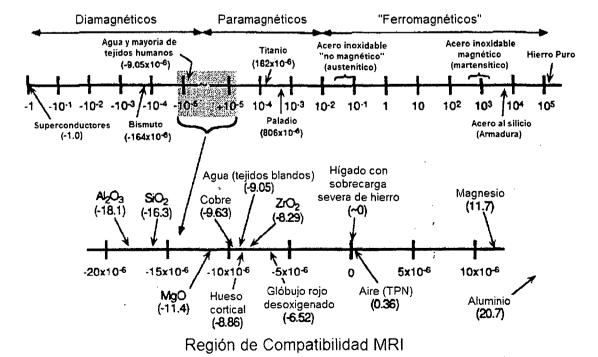


Figura 2-2: Espectro de susceptibilidad magnética

La definición formal de susceptibilidad como un cociente adimensional M/H no ofrece una interpretación intuitiva sobre sus implicaciones físicas. Para dar algunos valores, un campo B = 1.5 T corresponde a un H = 1.19×10^6 A/m. En ese campo aplicado, el agua y los tejidos humanos muestran una magnetización M \approx -10.8 A/m; el titanio tiene M = 217 A/m; y los aceros inoxidable "no magnéticos" tienen M = 4200-8000 A/m.

Si como en el caso de IRM se da que χ << 1, el concepto se puede entender mejor si se considera el campo inducido que resulta cuando se coloca un objeto en un campo uniforme externo B₀. Sólo Δ B_Z, la componente paralela a B₀, es relevante para IRM y ésta puede tomar valores positivos o negativos. El campo inducido es más fuerte dentro del objeto y su superficie; y aunque depende de la forma del objeto, siempre está en el rango:

$$-\chi B_0 < \Delta B_z < \chi B_0 \tag{2.8}$$

La perturbación máxima del campo $\Delta B_{\rm max}$, está relacionada a χ (en unidades SI), con la fórmula:

$$\chi \approx \Delta B_{\text{max}} / B_0 \tag{2.9}$$

Por ejemplo para una esfera, la expresión exacta es:

$$\chi = \frac{3}{2} \cdot \frac{\Delta B_{\text{max}}}{B_0} \tag{2.10}$$

Por tanto la susceptibilidad es una medida aproximada pero simple del **grado en que un objeto puede perturbar un campo aplicado**. Por ejemplo un objeto con $\chi = 1 \times 10^{-6}$ (1 ppm) produce una perturbación máxima de ±1 ppm en el campo alrededor (y en la frecuencia de resonancia correspondiente en RM). Si la susceptibilidad es 10 ppm, el efecto es diez veces mayor y así sucesivamente.

Un material magnético blando con $\chi>>1$, aunque esté sujeto a saturación, puede producir un campo B inducido que es localmente mayor que el campo aplicado. Los superconductores (que tienen $\chi=-1$) pueden cancelar completamente un campo aplicado en su interior ($\Delta B_{\rm max}=-B_0$). La mayoría de materiales tiene $\chi<<1$ y producen perturbaciones muy pequeñas, pero éstas son importantes en IRM debido a su alta sensibilidad.

Susceptibilidad del agua

La susceptibilidad del agua es básicamente la de los tejidos vivos y los tiempos de relajación del agua en los tejidos es fundamental para IRM. Los tejidos animales y vegetales contienen 65% - 99% de agua y los otros componentes (iones, macromoléculas, organelos, etc.) aparecen en concentraciones tan bajas y/o tienen susceptibilidades tan cercanas a la del agua que la χ de los tejidos (a nivel celular o de órgano) es siempre cercana a la del agua.

Alguna vez se pensó que la susceptibilidad del agua tenía una dependencia compleja respecto a la temperatura. Sin embargo, mediciones precisas muestran que hay sólo una variación pequeña y prácticamente lineal de la susceptibilidad de masa del agua con la temperatura. Aunque la susceptibilidad relativa puede ser medida con gran exactitud, tal parece que la susceptibilidad absoluta no ha sido medida para ninguna sustancia con una precisión mejor a aprox. ±0.001×10⁻⁶. El agua se usa frecuentemente como material de referencia para la susceptibilidad de otros materiales, pero el valor de la susceptibilidad absoluta del agua no es conocido con gran precisión.

Hasta el momento, la mejor estimación para la susceptibilidad del agua pura la temperatura corporal (37°C o 310 K) se halla tomando la susceptibilidad de masa a 20°C en unidades CGS (que es -0.720×10⁻⁶ emu/g) y usando la siguiente fórmula:

$$\chi_g(T)$$
 $\chi_g(20^{\circ}C) = 1 + 1.38810 \times 10^{-4} \cdot (T - 20)$ (2.11)

Donde T está en $^{\circ}$ C. De esta forma se halla que a 37 $^{\circ}$ C la susceptibilidad es - 0.7217×10 $^{-6}$ emu/g o 1.0024 veces más diamagnética que a 20 $^{\circ}$ C. Convirtiendo a unidades SI y tomando la densidad del agua como 998.23 kg/m 3 a 20 $^{\circ}$ C y 993.35 kg/m 3 a 37 $^{\circ}$ C, resulta que χ = -9.032×10 $^{-6}$ a 20 $^{\circ}$ C y χ = -9.053×10 $^{-6}$ a 37 $^{\circ}$ C. En este proyecto se está considerando el valor:

$$\chi_{g}(37^{\circ}C) = -9.05 \times 10^{-6} \tag{2.12}$$

Susceptibilidad de tejidos biológicos

Se han hecho pocos estudios acerca de la susceptibilidad magnética de tejidos vivos animales y vegetales. Estas mediciones son dificultosas porque (i) las susceptibilidades son muy pequeñas, (ii) los tejidos son muy heterogéneos, y (iii) es dificil trabajar con tejidos vivos en un susceptómetro. Sin embargo, existen muchos estudios sobre componentes como lípidos y hemoglobina. El agua es el componente predominante en los tejidos y su susceptibilidad parece estar dentro de ±10%-20% de la del agua, esto es:

$$-11.0 \times 10^{-6} < \chi_{tejido} < -7.0 \times 10^{-6}$$
 (2.13)

Algunos ejemplos:

- Apo-hemoglobina libre de hierro: χ =-9.91 × 10⁻⁶
- Ácido esteárico (un lípido típico): x =-10.0 × 10⁻⁶

Hay también pocos estudios sobre la susceptibilidad de tejidos duros como uñas, dientes o corteza ósea. Dado su bajo contenido de agua se podría esperar que estas susceptibilidades difieran bastante de los demás tejidos, sin embargo la evidencia muestra lo contrario. Si la susceptibilidad del hueso variara tanto como 10 ppm respecto a los tejidos circundantes, habría una distorsión obvia de la imagen que no se ha observado. Esto es coherente con las mediciones hechas en diversos trabajos: un reporte da un valor de χ = -8.86×10⁻⁶ para el hueso, mientras que otro da χ = -12.82×10⁻⁶.

El hecho de que la susceptibilidad de los tejidos biológicos sea tan cercana a la del agua es de crucial importancia para este trabajo, ya que se está asumiendo que la susceptibilidad magnética del medio (tejido humano) es la del agua a 37°C.

2.2. ADQUISICIÓN DE IMÁGENES POR RESONANCIA MAGNÉTICA

2.2.1. Resonancia Magnética Nuclear

Cuando el momento magnético nuclear asociado con un espín nuclear es colocado en un campo magnético externo, los diferentes estados de espín adquieren diferentes energías potenciales magnéticas. En presencia del campo magnético estático que produce una pequeña cantidad de polarización del espín, una señal de radiofrecuencia adecuada puede inducir una transición entre estados de espín. Este "giro de espín" lleva a algunos espines a su estado superior de energía. Si se elimina la señal excitadora de RF, la relajación de los espines de vuelta a sus estados de baja energía produce una cantidad medible de señal de RF en la frecuencia resonante asociada con el giro de espín. Este proceso se llama Resonancia Magnética Nuclear (RMN).

Un momento magnético dipolar (o simplemente "momento magnético") en un campo magnético tendrá una energía potencial según con su orientación con respecto al campo. El espín de un electrón o protón tenderá a moverse en precesión alrededor del campo magnético con una frecuencia tradicionalmente llamada **frecuencia de Larmor**. Ésta puede ser vista como análoga a la precesión de un trompo giratorio en un campo gravitatorio.

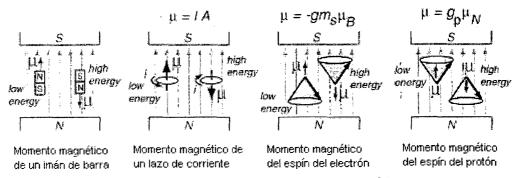


Figura 2-3: Estados energéticos de un momento magnético en un campo

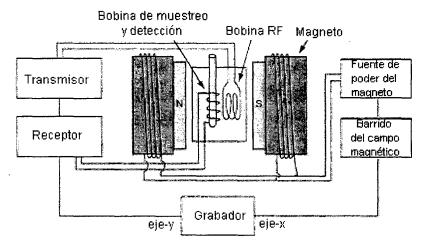


Figura 2-4: Esquema general de un aparato de Resonancia Magnética Nuclear

La precesión del espín de los protones en un campo magnético es la interacción que se utiliza en la RMN de protones. En esta técnica, una muestra con protones (núcleos de hidrógeno) se coloca en un campo magnético muy fuerte para producir la polarización parcial de los protones. Una fuerte señal de RF se aplica también a la muestra para excitar algunos de los espines nucleares a su estado superior de energía. Cuando esta señal de RF se retira, los espines tienden a volver a su estado inferior, produciendo una pequeña cantidad de radiación en la frecuencia de Larmor asociada a esa intensidad de campo. La emisión de radiación se produce por la "relajación de los espines" de los protones desde su estado excitado. Ésta induce una señal de radiofrecuencia en una bobina de detección, que se amplifica para mostrar la señal de RMN.

Dado que la frecuencia de Larmor de la señal detectada es proporcional al campo magnético aplicado, variando la intensidad del campo se produce una frecuencia diferente. Si se coloca un gradiente de campo magnético a través de una muestra es posible localizar la fuente de la señal de RMN en la muestra. Este hecho es de suma importancia para el proceso conocido como toma de imágenes resonancia magnética.

2.2.2. Imágenes médicas por resonancia magnética

En la aplicación médica conocida como toma de Imágenes por Resonancia Magnética (Magnetic Resonance Imaging, MRI), una imagen de una sección transversal de los tejidos

puede obtenerse generando un gradiente de campo magnético bien calibrado a través del tejido de manera que un cierto valor del campo magnético puede ser asociado con una ubicación determinada. Dado que la frecuencia de la señal de los protones es proporcional al campo magnético, se puede asignar una frecuencia determinada a una ubicación en el tejido. Esto proporciona la información para "mapear" el tejido en términos de los protones presentes allí. Ya que la densidad de protones varía con el tipo de tejido, se obtiene un cierto contraste de imagen para visualizar los órganos y otras variaciones de tejido en el sujeto.

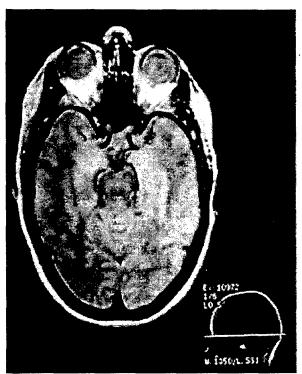


Figura 2-5: Ejemplo de imagen de resonancia magnética

Dado que la resonancia magnética (RM) usa RMN de protones, ésta muestra la concentración de protones. Muchos de los protones son los presentes en el agua, por lo que la RM es particularmente adecuada para imágenes de tejidos blandos, como el cerebro, los ojos, y otras estructuras blandas en la cabeza como se muestra en la figura. Los huesos del cráneo no tienen muchos protones, por lo que aparecen oscuros. La cavidad sinusal aparece también como una región oscura. Puesto que la mayor parte del organismo es aqua, hay abundantes fuentes de hidrógeno para las imágenes de RM.

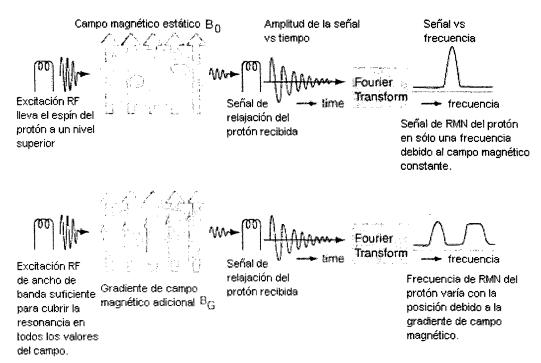


Figura 2-6: Proceso de adquisición de imágenes con MRI

La Figura 2-6 puede ayudar a visualizar el proceso. Se presume que hay dos regiones de la muestra que contienen H suficiente para producir una señal fuerte de RMN. El esquema superior muestra el proceso con un campo magnético constante aplicado a toda la muestra. La frecuencia de cambio de espín del hidrógeno es la misma para todas las partes de la muestra. Una vez excitados por la señal de RF, los H tenderán a volver a su estado inferior (relajación), y re-emitirán radiación de RF en la frecuencia de Larmor. Esta señal es detectada como una función del tiempo y se convierte en una señal de intensidad como función de la frecuencia con la transformada de Fourier. Dado que los protones en cada una de las zonas activas de la muestra son sometidos al mismo campo magnético, producirán la misma frecuencia de radiación y la transformada de Fourier de la señal detectada tendrá sólo un pico. Este pico indica la presencia de átomos de hidrógeno, pero no proporciona información sobre su localización.

La información sobre la ubicación de los átomos de H se puede obtener añadiendo un gradiente calibrado de campo en toda la región de la muestra, tal como se muestra en la parte inferior del esquema. Con un campo magnético creciente hacia la derecha en la

muestra, la energía de cambio de espín y por ende la frecuencia de la señal emitida aumenta de izquierda a derecha. Cuando es excitada por el transmisor de RF, la señal emitida contiene diferentes frecuencias para las dos zonas de concentración de protones. Estas frecuencias pueden ser separadas por medio de la transformada de Fourier y el ejemplo muestra dos regiones diferentes de frecuencia para las dos áreas de la muestra. Este es el principio del proceso de localización de los átomos de hidrógeno. En el esquema, se les está localizando sólo en la dirección horizontal, sin dar ninguna indicación de que están a diferentes alturas.

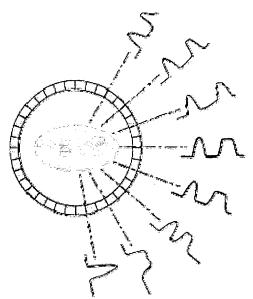


Figura 2-7: Gradiente giratorio en MRI

Si se usa un gradiente de campo giratorio, se puede obtener información de posición lineal a lo largo de una serie de diferentes direcciones. Esa información se puede combinar para producir un mapa bidimensional de la densidad de protones. Las señales de RMN son muy sensibles a las diferencias en el contenido de protones que son características de los diferentes tipos de tejido. Aunque la resolución espacial de la RM no es tan grande los como rayos-X convencionales, su contraste es mucho mejor para la visualización de tejidos. Equipos veloces de escaneo y reconstrucción por computadora permiten obtener imágenes definidas de órganos.

2.3. CONSIDERACIONES DE SEGURIDAD

2.3.1. Definiciones sobre compatibilidad magnética

Las condiciones extremas presentes en los dispositivos de resonancia magnética (sobre todo los fortísimos campos de entre 0.2 a 7 teslas) exigen ser muy cuidadosos a fin de evitar accidentes y desperfectos. Para esto se definen los conceptos:

Tabla 2-2: Conceptos de seguridad y compatibilidad en MRI

Definición: entorno-RM [MR environment]

El "entorno-RM" se refiere al ambiente general presente en las cercanías de un escáner de RM. Se incluye la zona abarcada dentro de la línea de 0.5 mTesla (5 Gauss). Esto puede o no incluir a toda la sala del imán y zonas circundantes.

Definición: RM-seguro [MR-safe]

Un dispositivo se considera "RM-seguro" cuando al ser colocado en el entorno-RM, no presenta ningún riesgo adicional para los pacientes o el operador debido a fuerzas o torques magnéticas, calentamiento o voltajes inducidos, pero puede afectar la calidad de la información de diagnóstico en escaneos de RM.

Definición: RM-compatible [MR-compatible]

Un dispositivo se considera "RM-compatible" si y sólo si:

- Es RM-seguro.
- Su uso en el entorno-RM no afecta negativamente la calidad de la imagen.
- Cumple su función correspondiente cuando se utiliza en el entorno-RM de acuerdo a sus especificaciones de manera segura y eficaz.

2.3.2. Efectos adversos en la adquisición de imágenes por RM

En base a las definiciones anteriores, se puede establecer que el introducir un objeto que no sea RM-seguro en el escáner (p. e. instrumental hecho de acero, un motor eléctrico o transformador con núcleo de hierro, o un objeto conductor que forme un lazo cerrado) puede ocasionar accidentes como se indica en la tabla:

Tabla 2-3: Peligros potenciales de un dispositivo en un entorno-RM

Componente del entorno RM	Fenómeno	Potencial efecto adverso
B ₀ , campo magnético estático (siempre presente)	Fuerza rotacional (torque) en el objeto que busca alinearlo con el campo	El objeto puede ser difícil de tomar y manipular. Desgarramiento de tejidos.

Gradiente espacial del campo magnético estático (siempre presente)	Fuerza de traslación que causa la aceleración del objeto ("efecto proyectil")	Impacto físico del objeto en las personas o el escáner.		
Gradiente del campo magnético (pulsante durante escaneo)	Corrientes inducidas debidas a dB/dt	Mal funcionamiento del dispositivo. Movimiento no deseado durante los pulsos.		
B ₁ , campo de frecuencia de radio (pulsante durante escaneo)	Corrientes inducidas por RF causantes de calentamiento	Quemaduras en el paciente por contacto con el dispositivo.		
Campo de frecuencia de radio (pulsante durante escaneo)	Interferencia electromagnética con ios dispositivos activos	Mal funcionamiento del dispositivo. Ruido inducido (en disp. de monitoreo)		

Además aún cuando el dispositivo introducido sea seguro, puede que no sea RM-compatible y por tanto ocasione un mal funcionamiento del escáner, distorsiones en la imagen (conocidas como artefactos o en inglés artifacts) o él mismo falle:

Tabla 2-4: Desperfectos potenciales en un dispositivo de RM

Causa	Efecto		
Emisiones electromagnéticas	Pobre calidad de imagen. Baja relación señal a ruido.		
Materiales ferrosos	Proyectil que causa daño físico al escáner. Degradación de imagen (distorsión, artefactos, etc.) Vacíos de señal en la imagen		
Presencia de materiales conductivos cerca de la zona de interés	Distorsión del campo magnético: Degradación de imagen (distorsión, artefactos, etc.) Vacíos de señal en la imagen		

Las consideraciones de seguridad y compatibilidad magnética son el móvil principal de este trabajo: se busca encontrar el mejor material que sea mínimamente invasivo para usarlo en los elementos estructurales de un robot médico que trabaje dentro de un túnel de RM.

2.4. CAMPOS MAGNÉTICOS INDUCIDOS Y EFECTOS DESMAGNETIZANTES

2.4.1. Aspectos magnéticos de la compatibilidad-RM

Los materiales magnéticos duros (M_0 alto) y blandos (χ alto) experimental fuerzas intensas en presencia de campos magnéticos fuertes. A menos que estén firmemente

anclados, estos materiales deben ser evitados en la vecindad de equipos de IRM tan sólo por razones de seguridad. Por ello, son clasificados como magnéticamente incompatibles. En algunos casos puede ser aceptable usar objetos magnéticos muy pequeños (p.ej. un tornillo magnético en una estructura no-magnética grande) o soluciones muy dispersas.

Los materiales magnéticos duros y blandos pueden ser fácilmente identificados y excluidos usando un simple imán permanente. Sin embargo, los materiales fuertemente magnéticos son escasos en la naturaleza, y la mayoría de ellos no reaccionan ante la prueba del imán permanente aun cuando tengan diferentes grados de compatibilidad con IRM.

Aunque estos materiales "no magnéticos" exhiban un rango continuo de propiedades magnéticas, para simplificar el tema éstos son clasificados en del primer tipo y del segundo tipo.

La susceptibilidad de los materiales del primer tipo es tan grande que, cuando están dentro o cerca de la región de observación, la magnetización inducida degrada la imagen significativamente. Estos materiales pueden ser considerados RM-seguros en cuanto a fuerzas mecánicas pero no son aceptables si hay criterios de calidad de imagen.

La susceptibilidad de los **materiales del segundo tipo** está tan cerca de la de los tejidos humanos que pueden ser usados dentro de la región de observación sin degradación sustancial de la calidad de imagen. Por tanto pueden ser considerados RM-compatibles.

La distinción entre materiales del primer y segundo tipo es particularmente relevante para el diseño de instrumentos para terapia guiada por RM. Es importante que estos instrumentos (escalpelos, cánulas, endoscopios, implantes, etc.) no impiden procedimientos quirúrgicos o amenacen la seguridad del paciente exhibiendo fuerzas o torques extraños cerca del TRM. Este requerimiento es cumplido por ambos tipos de materiales. Para instrumentación como equipos de anestesia, que es usada en la vecindad del escáner pero

no directamente en la región de observación, sólo es necesaria compatibilidad del primer tipo (RM-seguros). Sin embargo, instrumentos usados directamente en la región de observación no deben degradar la imagen excesivamente o reducir la precisión posicional. Esto requiere el use de materiales compatibles del segundo tipo.

El tamaño y posición de un objeto, así como su magnetización y susceptibilidad, son importantes en determinar su compatibilidad con RM. Si un objeto magnético es extremadamente pequeño (p.ej. mucho más pequeño que un vóxel de imagen) podría no afectar la adquisición significativamente y las fuerzas y torques magnéticas podrían ser insignificantes aún si el objeto está dentro de la región de observación. Además, como el campo inducido por un objeto disminuye rápidamente con la distancia r respecto al objeto ($\Delta B \propto 1\ r^3$), objetos más grandes o más magnetizados pueden ser tolerados si están los suficientemente lejos de la región de observación.

2.4.2. Ajuste óptimo de susceptibilidad

Idealmente, un objeto extraño tal como un instrumento quirúrgico introducido en la región de IRM no debería perturbar el campo pre-existente cambiando la magnetización inicial. Para objetos ubicados en la región fuera del paciente la susceptibilidad ideal es $\chi=0$ (técnicamente el valor ideal es $\chi_{aire}=+0.36\times10^{-6}$, pero la diferencia es despreciable). Para objetos como agujas de biopsia, que tienen que penetrar los tejidos del paciente con una χ igual a la del agua, el cambio en la magnetización inducida es proporcional a:

$$\Delta \chi = \chi - \chi_{ogua} \tag{2.14}$$

En ese caso, idealmente $\Delta \chi = 0$ y $\chi = -9.05 \times 10^{-6}$. Por tanto, para aplicaciones internas el objetivo es hallar materiales con susceptibilidad igual a la de los tejidos, y no igual a cero.

2.4.3. Magnetización inducida y campos magnéticos inducidos

Cuando un objeto irregular (p.ej. un ser humano o un dispositivo) es inmerso en un campo magnético inicialmente uniforme:

$$B_0 = \mu_0 H_0 \tag{2.15}$$

El objeto se magnetiza y produce un campo inducido que distorsiona el campo original. Dentro del objeto, el campo inducido se opone al campo aplicado y es conocido como H_{dm}, el campo desmagnetizante. En el caso general, la magnetización inducida varía con la posición y se determina por la suma de los campos aplicado e inducido. El cálculo preciso de la magnetización y la perturbación total en el campo involucra resolver un problema de valor límite con ecuaciones diferenciales parciales, y usualmente requiere métodos numéricos.

En muchos casos prácticos este complicado procedimiento puede ser evitado: la respuesta de cualquier objeto elipsoidal (con χ uniforme) ubicado en un campo externo uniforme produce un campo interno uniforme y la magnetización puede ser calculada usando ecuaciones algebraicas en vez de diferenciales. Las esferas y cilindros son casos especiales de elipsoides y se pueden usar elipsoides para aproximar muchas otras formas (discos planos, agujas, etc.) Si se necesitan hallar los campos de un objeto irregular, y es posible hallar un elipsoide que aproxime la forma del objeto; entonces se puede encontrar una primera aproximación a los campos inducidos.

2.4.4. Factor desmagnetizante para elipsoides

Nota: en adelante, a menos que se especifique lo contrario, toda mención a 'campo' implica 'campo magnético'.

Si un campo es aplicado alineado con un eje principal de un elipsoide, y la susceptibilidad es isotrópica (constante a lo largo del material), el campo interno inducido es paralelo al campo aplicado y está dado por:

$$H_{dm} = -\alpha M \tag{2.16}$$

Donde q, el factor desmagnetizante (f.d.), depende de la geometría del objeto y varía entre 0 a 1.

Un elipsoide general tiene tres ejes principales y la suma de sus tres factores desmagnetizantes es siempre 1.

- Los tres ejes principales de una esfera son equivalentes, por tanto $\alpha_{esfera} = 1/3$.
- Para cilindros transversales al campo aplicado: $\alpha_{cil.\perp} = 1/2$.
- Para cilindros largos paralelos al campo: $\alpha_{cil \, ||} = 0$.

El campo interno total H es uniforme y es la suma del campo aplicado H_0 y el campo desmagnetizante H_{dm} . Es decir:

$$H_{dm} = H_0 + H_{dm} = \frac{B_0}{\mu_0} - \alpha M \tag{2.17}$$

Donde: $H_0=B_0$ / μ_0 se obtiene de la ecuación (2.15). Usando $M=\chi H$ y $B=\mu_0(H+M)$, los campos internos totales son:

$$B = \frac{B_0 (1 + \chi)}{(1 + \alpha \chi)} \tag{2.18}$$

$$\mu_0 H = \frac{B_0}{1 + \alpha \chi} \tag{2.19}$$

$$\mu_0 M = \frac{B_0 \chi}{1 + \alpha \chi} \tag{2.20}$$

Para materiales fuertemente magnéticos con $\chi \gg 1$, el campo B interno y la magnetización son **independientes de la susceptibilidad** y están determinados sólo por la forma del objeto. Para $|\chi| \ll 1$, M es paralelo al campo aplicado y es igual a:

$$M = \frac{\chi B_0}{\mu_0}, \operatorname{si}|\chi| << 1 \tag{2.21}$$

Es decir, es **independiente de la forma del elipsoide**. Esto es una consecuencia del hecho que $H_{\it dm} << H_0$ y como resultado, $H_{\it dm}$ tiene un efecto despreciable sobre H. Los campos B y H por otro lado, dependen de la forma y la susceptibilidad.

Si el campo externo no es paralelo al eje principal, el campo dentro del elipsoide no es paralelo al campo aplicado aún si la susceptibilidad es uniforme. En ese caso el campo aplicado se puede separar en componentes a lo largo de los ejes principales y el campo inducido se puede calcular por superposición.

Un elipsoide general tiene tres ejes principales independientes y tres valores de α , pero es suficiente considerar elipsoides de revolución. Estos tienen dos ejes principales iguales, y por tanto dos de los α son iguales.

2.4.5. Campos de cilindros circulares y esferas magnetizados

Los campos <u>internos</u> a un elipsoide inmerso en un campo externo uniforme son dados por las fórmulas arriba. Sin embargo, los efectos sobre IRM que estamos estudiando dependen del campo <u>externo</u> al elipsoide. Para un elipsoide de volumen V y magnetización M, el campo "lejano" es simplemente el de un dipolo con momento de dipolo MV. Los efectos de los campos inducidos son más fuertes cerca de la superficie del objeto, y para un elipsoide general éstos son calculados usando armónicas elipsoidales, un concepto que queda fuera del alcance de este trabajo.

Hay dos casos especiales: esferas y cilindros circulares, para los cuales los campos interno y externo se pueden calcular con funciones sencillas. Estos resultados se usarán de base para el análisis de distorsiones por susceptibilidad en geometrías simples.

En las siguientes fórmulas, se asume que el campo B₀ está en la dirección del eje z.

Para cilindro circulares transversales a B₀ (radio a, eje en la dirección y)

Dentro del cilindro:
$$\Delta B_{z,\text{int}} = \frac{1}{2} \Delta \chi . B_0$$
 (2.22)

Fuera del cilindro:
$$\Delta B_{z,ext} = \frac{1}{2} \Delta \chi . B_0 . a^2 \frac{\left(z^2 - x^2\right)}{\left(x^2 + z^2\right)^2}$$
 (2.23)

Para cilindro circulares paralelos a B₀ (radio a, eje en la dirección z)

Dentro del cilindro:
$$\Delta B_{z,int} = \Delta \chi . B_0$$
 (2.24)

Fuera del cilindro:
$$\Delta B_{z,ext} = 0$$
 (2.25)

• Para esferas (radio a) centradas en el origen

Dentro de la esfera:
$$\Delta B_{z,\text{int}} = \frac{2}{3} \Delta \chi . B_0$$
 (2.26)

Fuera de la esfera:
$$\Delta B_{z,ext} = \frac{1}{3} \Delta \chi . B_0 . a^3 \frac{\left(2z^2 - x^2 - y^2\right)}{\left(x^2 + y^2 + z^2\right)^{5/2}}$$
 (2.27)

En las fórmulas de arriba se asume que |x|«1. Se observa que un cilindro largo paralelo al campo aplicado no lo perturba en absoluto. Esto ilustra el hecho crucial de que objetos con la misma susceptibilidad producen diferentes perturbaciones dependiendo de su forma y orientación respecto al campo magnético principal.

			Cilindro e	ircular	Disco circular delgado		
	Elipsoide genera de revolución	l Esfera	B _o perpendicular al eje	<i>B</i> , paralelo al eje	<i>B _o</i> perpendicular al eje	B _o paralelo al eje	
Factor Desmagnetizante	α	1/3	1/2	0 .	0	1	
$B \qquad \begin{cases} \text{Caso general} \\ \chi \ll 1 \\ \chi \gg 1 \end{cases}$	$\frac{1+\chi}{1+\alpha\chi}B_o$	$\frac{3+3\chi}{3+\chi}B_{\sigma}$	$\frac{2+2\chi}{2+\chi}B_{o}$	$(1+\chi)B_{\sigma}$	$(1+\chi)B_o$	8,	
Β	$(1+(1-\alpha)\chi)B_o$	$\left(1+\frac{2\chi}{3}\right)B_o$	$\left(1+\frac{\chi}{2}\right)B_{\sigma}$	$(1+\chi)B_o$	$(1+\chi)B_o$	\boldsymbol{B}_{o}	
l≪χ)	B.√α	3B _o	28,	$(1+\chi)B_o$	$(1+\chi)B_o$	B ,	
LAH Caso general X ≪1 X≫1	$\frac{1}{1+\alpha\chi}B_o$	$\frac{3}{3+\chi}B_o$	$\frac{2}{2+\chi}B_{\sigma}$	B ,	В ,	$\frac{1}{1+\chi}B_o$	
μ _γ Η { χ ∢1	$(1-\alpha\chi)B_o$	$\left(1-\frac{\chi}{3}\right)B_{o}$	$\left(1+\frac{x}{2}\right)B_{o}$	$\boldsymbol{\mathcal{B}}_{o}$	B_{σ}	$B_o(1-\chi)$	
(_{χ≫1}	$B_{o}/(\alpha \chi)$	3B / x	$2B_o/\chi$	\mathcal{B}_{o}	B_o	Bolx	
(Caso general	$\frac{\chi}{1+\alpha\chi}B_{\sigma}$ χB_{σ} B_{σ}/α	$\frac{3\chi}{3+\chi}B_o$	$\frac{2\chi}{2+\chi}B_o$	χB_o	χ^B .	$\frac{\chi}{1+\chi}B_o$	
$\mu_0 M \begin{cases} \text{Caso general} \\ \chi \ll 1 \\ \chi \gg 1 \end{cases}$	χΒ, Β./α	χΒ, 3Β,	χΒ, 2Β,	χB。 χB。	χB。 χB。	χΒ, Β,	

Figura 2-8: Campos magnéticos internos para elipsoides de revolución

2.4.6. Líneas de campo magnético

Las líneas de campo magnético brindan una forma conveniente de visualizar los campos: para un cilindro transversal uniforme magnetizado las líneas se pueden calcular, usando coordenadas cilíndricas, de la ecuación diferencial:

$$\frac{1}{\rho} \cdot \frac{d\rho}{d\phi} = \frac{B_{\rho}}{B_{\phi}} = \frac{\cos\phi}{\sin\phi} \tag{2.28}$$

Esto es fácilmente integrable para hallar las ecuaciones de las líneas de campo:

$$\rho = c.\sin\phi \tag{2.29}$$

Donde c es una constante. Estas curvas son círculos que pasan por el origen y tienen sus centros en el eje x en x=c/2 y z=0.

Para esferas magnetizadas, las líneas de campo se hallan usando coordenadas esféricas, con:

$$\frac{1}{r} \cdot \frac{dr}{d\theta} = \frac{B_r}{B_\theta} = \frac{2\cos\theta}{\sin\theta}$$
 (2.30)

Al integrar se obtienen las líneas dadas por (2.31), que son elipses con distribución similar al caso del cilindro.

$$r = c.\sin^2\theta \tag{2.31}$$

Las gráficas correspondientes a un cilindro se muestran en el capítulo 7.

2.5. SUSCEPTIBILIDAD Y DISTORSIÓN DE LA IMAGEN DE RM

2.5.1. Técnicas estándar de obtención de imágenes

Tal como se explicó anteriormente, la RMN usa un campo magnético estático intenso, B_0 (generalmente en el rango de 0.02 a 4.0 T) en la dirección z, una señal de radio-

frecuencia B₁ perpendicular a z, y tres gradientes de campo independientes para crear la información de imagen. Idealmente, cada uno de los gradientes tiene una componente z que es perfectamente lineal (o sea, proporcional a x, y o z) sobre el campo de visión. Los campos gradiente se usan para manipular la frecuencia y fase de los espines de protones en función de la posición. La frecuencia de una señal de RMN proveniente de un punto dado es proporcional a la componente z del campo magnético en ese punto. En el caso ideal:

$$B_z = B_0 + G_x(t).x + G_y(t).y + G_z(t).z$$
 (2.32)

Aquí $G_x(t).x$ y los demás son valores dependientes del tiempo de los campos gradiente. Estos campos son aplicados como tres series independientes de pulsos con amplitudes máximas entre 10-40 mT/m (1-4 G/cm). En IRM de 2-dimensiones, las gradientes se usan para seleccionar el corte transversal o "rodaja" a adquirir y para codificar la información de posición en la fase y frecuencia de la señal de RM.

En la práctica, B₀ no es perfectamente uniforme y los campos gradiente generados por las bobinas no son perfectamente lineales, sin embargo esas imperfecciones pueden ser calculadas y corregidas a partir de la geometría del aparato.

2.5.2. Perturbaciones macroscópicas del campo y exactitud posicional

Cuando algún objeto (incluido el paciente) con susceptibilidad diferente de cero está presente en la región de observación, se origina un campo adicional, generalmente independiente del tiempo. La componente z del campo total es dada por:

$$B_z = B_0 + G_x(t).x + G_y(t).y + G_z(t).z + \Delta B_z(x, y, z)$$
 (2.33)

Donde $\Delta B_z(x,y,z)$ es la componente z del campo producido por la magnetización del objeto extraño. Este campo no puede ser fácilmente medido ni predicho. Depende de la posición, tamaño, forma, orientación y susceptibilidad de cada objeto presente. Si las

susceptibilidades son conocidas, se puede calcular el campo en forma analítica para cuerpos elipsoidales, o en forma numérica para una forma general.

El impacto de $\Delta B_z(x,y,z)$ en la imagen depende de su magnitud y extensión espacial respecto a los campos gradiente. En algunos casos, la perturbación puede afectar el espesor de la imagen y darle la familiar apariencia de "hojuela".

En la mayoría de secuencias de pulsos de RM la información planar es codificada con dos mecanismos distintos: en la dirección de lectura la información está codificada en frecuencia; en la dirección ortogonal a la de la lectura la información está codificada en fase. Se usa una serie de pulsos gradiente para producir desplazamientos de fase dependientes de la posición. El campo $\Delta B_z(x,y,z)$ interfiere con la codificación en frecuencia pero no afecta la codificación en fase; por tanto la imagen se distorsiona sólo en la dirección de lectura pero no en la ortogonal a ella.

Las posiciones dentro del objeto a observar están representadas por x, y, z; x' e y' representan posiciones dentro de la imagen bidimensional generada con la data de IRM. La frecuencia de señal f_0 correspondiente al valor de campo B_0 es asignada a la posición x'=0, y la posición en la imagen x' se determina a partir de la frecuencia medida f con la fórmula:

$$f-f_0=\gamma. [G_Rx+\Delta B_z(x,y,z)]=\gamma. G_Rx'$$
 o $x'(x,y,z)=x+\frac{\Delta B_z(x,y,z)}{G_R}$ (2.34) y el error de posición:
$$\Delta x=x'-x=\frac{\Delta B_z(x,y,z)}{G_R}$$

Se asume que el corte elegido es perpendicular al eje z; que \mathbf{x} está en la dirección de lectura (frecuencia) e \mathbf{y} está en la dirección de fase. Además la frecuencia f está dentro del ancho de banda del receptor. G_R es la magnitud del gradiente de lectura. Idealmente el

campo deformante $\Delta B_z(x,y,z)=0$ y por tanto $x'=x\to\Delta x=0$. Sin embargo la presencia del cuerpo extraño origina que $\Delta B_z(x,y,z)\neq 0$ y por tanto $x\neq x'$ y la imagen se distorsiona en la dirección de lectura.

El grado de distorsión está determinado por el cociente:

$$\frac{\Delta B_z}{G_R} \approx \frac{\Delta \chi . B_0}{G_R} \tag{2.35}$$

Y por tanto puede ser reducido bien sea incrementando $G_{\rm R}$ o disminuyendo $B_{\rm 0}$. Puesto que disminuir $B_{\rm 0}$ reduce la razón señal-a-ruido esta opción no es apropiada.

En la dirección ortogonal y, la información está codificada por fase y es no afectada. Por tanto y'=y.

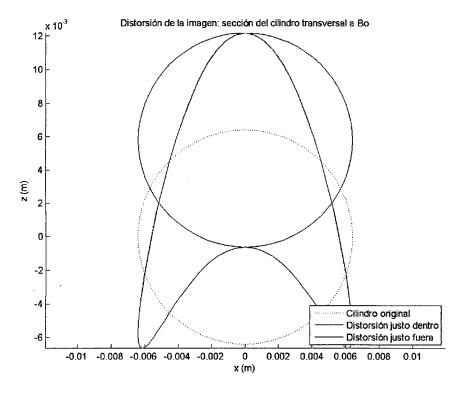


Figura 2-9: Distorsión de la sección de un cilindro infinito transversal al campo Caso: cilindro transversal al campo, en plano XZ que cruza el punto medio del cilindro

Para determinar el impacto de $\Delta B_z(x,y,z)$ en la imagen es necesario relacionar G_R con el campo de visión de la imagen (FOV) y el ancho de banda del receptor (BW). La frecuencia de resonancia (frecuencia de Larmor) del protón está determinada por la relación:

$$f = \left(\frac{\gamma}{2\pi}\right) B \tag{2.36}$$

Donde γ es el radio giromagnético del protón, cuyo mejor valor disponible es $\gamma/2\pi=42.576375\,\mathrm{MHz/T}$. Para $B_0=1.5\,\mathrm{T}$, la frecuencia resonante es 63.865 MHz.

La gradiente de lectura $G_{\mathbb{R}}$ requerida tiene que producir una variación de frecuencia igual a BW entre puntos en lados opuestos del FOV y por tanto:

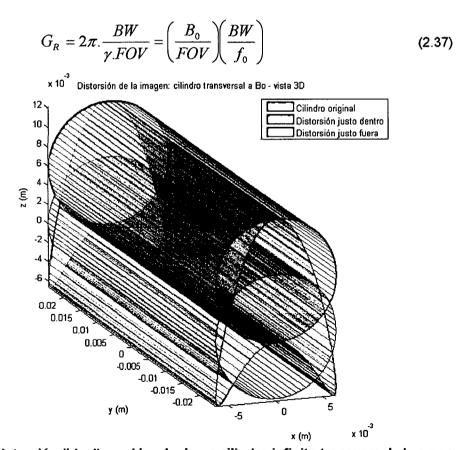


Figura 2-10: Distorsión (ideal) en el borde de un cilindro infinito transversal al campo Caso: cilindro de longitud infinita transversal al campo (se muestra un segmento)

En cualquier punto de la imagen un objeto extraño produce un error de posición dado por la ecuación (2.34). Para elipsoides con $\Delta\chi$ «1 se sabe que los valores extremos para $\Delta B_z(x,y,z)$ son $\pm \Delta\chi . B_0$. Por tanto:

$$\frac{\Delta \chi. B_0}{G_R} \tag{2.38}$$

Es una medida aproximada pero útil del máximo error de posición producido cuando un objeto de susceptibilidad $\Delta \chi$ está presente.

Para un elipsoide los errores extremos de posición son:

$$\Delta \chi / FOV = (1 - \alpha) \Delta \chi . f_0 / BW$$
 (en los polos)

$$\Delta \chi / FOV = -\alpha . \Delta \chi . f_0 / BW$$
 (en el ecuador) (2.39)

Dando algunos valores, para un $B_0=1.5\,\mathrm{T}\,$ y BW = 32 kHz, las gradientes producen una variación total de campo de $7.52\times10^{-4}\,\mathrm{T}\,$ a lo largo del FOV. Expresado en fracciones de B_0 y f_0 , la variación de B y f a lo largo del FOV es alrededor de 500 ppm:

$$\left(\frac{\Delta x}{FOV}\right)_{\text{max}} \approx \frac{\Delta \chi}{500 \text{ ppm}}$$

Típicamente, el FOV se divide en 256 píxeles, que corresponde a un Δf por pixel de 12.5 Hz o alrededor de 2 ppm de f_0 por pixel. Si $\Delta \chi \ll 1$ ppm, entonces $\Delta B_{\rm max}$ / B_0 y $\Delta f_{\rm max}$ / f_0 son también $\ll 1$ ppm; los errores de frecuencia y posición son mucho menos que un píxel y despreciables.

Por otro lado, para un Δχ más grande como Δχ≈500 ppm, los errores de posición son similares en tamaño al FOV y el campo inducido podría llevar la frecuencia de RM en algunas regiones más allá del ancho de banda del receptor, tales regiones ya no serían representadas en la imagen.

2.5.3. Distorsión de la imagen

Objetos con formas distintas, pero la misma susceptibilidad, distorsionan la imagen en forma distinta. Los campos de perturbación producidos por elipsoides (p.ej. esferas y cilindros) serán uniformes dentro del objeto y la imagen de cualquier señal de RM proveniente del interior del objeto será desplazada pero no deformada.

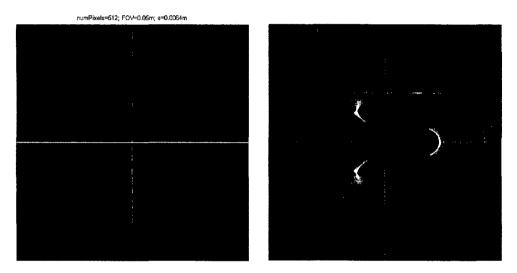


Figura 2-11: Imagen distorsionada de una sección de cilindro transversal al campo Izquierda: imagen sin distorsión. Derecha: imagen distorsionada generada en MATLAB, utilizando la susceptibilidad del berilio-cobre. Nótense las regiones brillantes donde hay superposición de señales.

Una imagen de una sección transversal de un elipsoide de revolución es un círculo desplazado super-impuesto a la imagen de los espines exteriores. Si (como es generalmente el caso) no hay protones móviles dentro del objeto, no hay señal desde el interior (se ve oscuro). Los puntos justo fuera de la superficie del objeto no se mapean de forma continua con aquellos justo dentro del objeto debido a la discontinuidad del campo en la superficie. Por tanto, la imagen producida por los puntos justo fuera de la superficie de la sección circular no es circular, sino alargada y en forma de "V". Si $\Delta \chi$ no es muy grande la imagen está simplemente deformada, pero si $\Delta \chi$ es lo bastante alta, algunos puntos cerca del objeto son mapeados en la misma ubicación que otros puntos distantes y algunas regiones de la imagen muestran doble exposición.

La forma exacta del borde deformado depende del factor desmagnetizante α . Como ΔB_z es negativa en algunas regiones y positiva en otras, hay regiones que se mapean desplazadas hacia valores crecientes de x y otras hacia valores decrecientes de x. También hay posiciones con $\Delta B_z = 0$ donde la posición de la imagen no es afectada por el campo.

El grado de distorsión aparente de objetos de la misma forma y susceptibilidad depende de su tamaño. El desplazamiento en la dirección de lectura es fijo e independiente del diámetro del objeto. Por tanto, objetos pequeños parecen estar más distorsionados que otros objetos similares pero más grandes.

2.5.4. Imágenes RM de materiales magnéticamente compatibles

No hay información de susceptibilidad disponible para muchos materiales potencialmente útiles en sistemas RM-compatibles. Por ello, en este trabajo se han hecho ensayos con diferentes materiales usando un TRM comercial para medir el grado de distorsión en las imágenes obtenidas.

Se han usado dos tipos de muestras: cilindros (10 mm de diámetro y 50 mm de altura) y bloques cuadrados (50 mm de lado y 10mm de espesor). Las muestras se sumergieron en agua dopada con sulfato de cobre (1 g/l = 1 kg/m³) y fueron escaneadas usando las técnicas de *spin-echo* convencional (SE) y *gradient-echo* (GE).

Las muestras con la misma susceptibilidad que el agua produjeron una imagen no distorsionada; en el caso de los cilindros tomados transversalmente sólo se obtuvo un circulo oscuro en el fondo uniforme producido por la solución de CuSO₄.

Si $\Delta\chi=\chi_{muestra}-\chi_{agua}\neq0$, el campo estático aplicado es perturbado y la imagen se distorsiona; el grado de distorsión brinda una estimación de $\Delta\chi$. Este método es usado para evaluar rápidamente la compatibilidad magnética de cualquier material candidato.

En las imágenes de SE la forma circular esperada es distorsionada en una forma de punta de lanza, apuntando en la dirección de lectura. Para materiales como el aire o la alúmina, con $\dot{\Delta}\chi$ de similar magnitud pero signo opuesto, la orientación del artefacto está invertida.

Algunos materiales producen materiales con esencialmente ninguna distorsión y para esos materiales $\Delta \chi$ es estimado en menos que 3 ppm. Estos materiales son al parecer magnéticamente compatibles con cualquier secuencia de IRM que se use en medicina. Un grupo particularmente interesante son los cerámicos, como el óxido de zirconio y el nitruro de silicio, que no producen distorsión detectable y tienen el potencial de ser usados en la fabricación de instrumentos muy fuertes.

2.6. ALGUNOS PARÁMETROS IMPORTANTES EN RESONANCIA MAGNÉTICA

En la sección 2.2 se explicaron los principios fundamentales detrás de la obtención de imágenes por resonancia magnética. Sin embargo, el mecanismo explicado es en buena parte idealizado. Como se vio en los apartados posteriores, existen muchas inhomogeneidades y fuentes de distorsión que afectan al modelo ideal. No es el propósito de esta investigación explicar estos detalles a fondo, pero hay dos que merecen una mayor atención por estar directamente relacionados con los resultados obtenidos. Estos factores son la secuencia de escaneo utilizada (*spin-echo* o *gradient-echo*) y la dirección de escaneo (P→A o H→F).

2.6.1. Secuencias de escaneo: Spin Echo y Gradient Echo

En el apartado 2.2 se describió cómo es posible obtener información de un cuerpo aplicándole un campo magnético externo y luego una serie de pulsos de RF en ciertas frecuencias particulares. Bajo dichas condiciones, los núcleos atómicos son "excitados" por la señal de RF y luego vuelven a su estado normal emitiendo una "señal de relajación" que brinda información sobre su naturaleza. Si el campo magnético aplicado es dependiente de

la posición (una gradiente), es posible obtener información de los núcleos según su posición y construir una imagen de toda una sección del cuerpo. Tal es el principio de la Resonancia Magnética Nuclear.

Sin embargo, en la realidad no es uno solo el pulso de RF que se aplica, sino una serie de ellos, modulados y sincronizados para construir la imagen de forma adecuada. Esta serie de señales aplicadas se llama **secuencia de escaneo**. Existen diferentes secuencias que permiten obtener imágenes con características distintas.

La secuencia de *Spin Echo* es una de las primeras que aparecieron y de las más difundidas. Apareció para eliminar un defecto común en RMN: en toda lectura, existen pequeñas fluctuaciones en el campo aplicado o heterogeneidades en la muestra que hacen que los núcleos precesen a frecuencias ligeramente distintas (algunos rápidos y otros más lentos), de forma que la señal obtenida no es precisa sino que está esparcida en un rango (y por tanto, se obtiene una imagen "desenfocada"). La secuencia de Spin Echo consiste en una serie de pulso desfasados 180° que eliminan sistemáticamente ese desfasamiento de los espines y permiten obtener una imagen mucho más definida. La desventaja principal es que el tiempo total de lectura se incrementa considerablemente.

La secuencia de Gradient Echo difiere de la de Spin Echo en que:

- El pulso de RF origina un giro menor que 90°
- La ausencia del pulso de RF de 180° para re-enfoque.

Las ventajas de un ángulo de giro bajo son lecturas más rápidas, nuevos contrastes entre tejidos y una señal de RM más fuerte en caso de tiempos cortos. Sin embargo, como no se utiliza un pulso de reenfoque, las desviaciones en espín debidas a heterogeneidades se van acumulando de tal manera que las imágenes presentan una distorsión que aumenta con el tiempo de lectura. Así también, las secuencias GE son más sensibles a artefactos por susceptibilidad que la secuencia SE.

En los experimentos se tomaron lecturas con la secuencias de SE y GE a manera de referencia, sin embargo en todas las gráficas y simulaciones en computadora se asume una secuencia SE ya que es la que brinda imágenes más cercanas a la realidad.

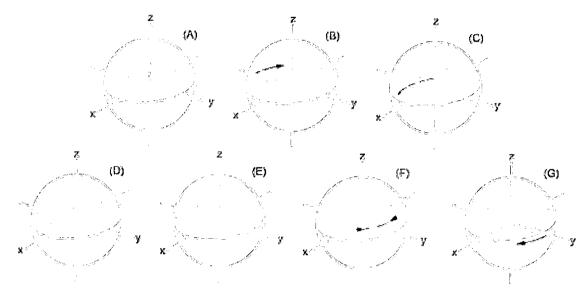


Figura 2-12: El concepto de la secuencia de Spin Echo

(A) La flecha vertical verde es el momento magnético promedio de un conjunto de protones. Todos son verticales en presencia del campo principal y están rotando en su eje principal. (B) Un pulso de 90° (flecha naranja) ha sido aplicado y torna la fecha en el plano horizontal (x-y). La fecha negra muestra la precesión del momento magnético neto. (C) & (D) Debido a heterogeneidades, conforme el momento neto precesa, algunos protones bajan su velocidad debido al campo local más débil (y por tanto comienzan a quedarse atrás) mientras otros ganan velocidad por un campo local más fuerte y comienzan a adelantar al resto. Esto hace que la señal se ensanche progresivamente, desfasándose y decayendo. (E) Un segundo pulso de 180° (fecha naranja) es aplicado, así que ahora los protones lentos están al frente del momento principal y los más rápidos quedaron atrás. (F) Progresivamente, los momentos rápidos alcanzan al momento principal y los momentos lentos se van quedando hacia el momento principal. (G) Para este momento ha ocurrido un reenfoque total.

2.6.2. Dirección de escaneo: Cabeza-Pie, Posterior-Anterior

En la sección 2.5.2 se mencionó que en toda adquisición de imagen de una sección por RMN, un eje está codificado por la frecuencia (dirección de lectura) y otro por la fase (dirección de fase). También se explicó que la distorsión por susceptibilidad sólo afecta a la dirección de lectura (según la ecuación (2.34)). Es así que la dirección de lectura del escaneo (que no debe ser confundida con la orientación del campo magnético principal), afectará directamente el tipo de distorsión que se obtiene. Esto se observa perfectamente tanto en las pruebas experimentales como en las simulaciones por computadora.

En RMN se usa la terminología médica para definir las direcciones de escaneo. Si se considera que a un túnel de resonancia magnética ingresa una persona echada y con la cabeza dirigida hacia adentro, se tienen las siguientes orientaciones:

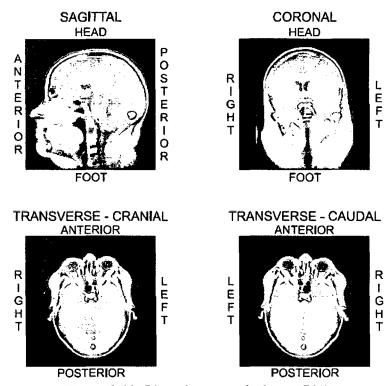


Figura 2-13: Direcciones estándar en RMN

Se han dejado los nombres en inglés para identificación directa. Se observan las tres direcciones estándar: sagital, coronal y transversa o axial. Para imágenes transversas, son posibles dos direcciones: craneal y caudal.

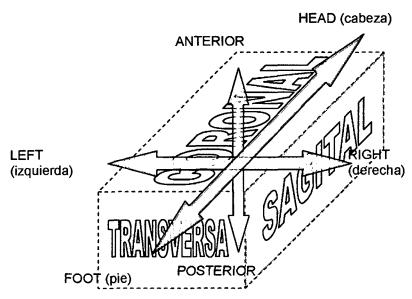


Figura 2-14: Diagrama de las direcciones estándar en RMN

CAPÍTULO III.

BASES FÍSICAS DE LA SUSCEPTIBILIDAD MAGNÉTICA DE LOS MATERIALES

En el capítulo anterior se hizo una introducción a los conceptos de campo magnético y susceptibilidad magnética, se explicó el funcionamiento de un aparato de imágenes por resonancia magnética y finalmente se describieron los campos y perturbaciones existentes para formas simples como esferas y cilindros. Sin embargo como se mencionó, los resultados anteriores sólo se pueden aplicar para geometrías simples.

Para poder encontrar las perturbaciones de campo originadas por un cuerpo de forma cualquiera (y posteriormente calcular las deformaciones producidas en la imagen) es necesario un análisis más profundo que va hasta el nivel microscópico y utiliza métodos numéricos para calcular la distribución global del campo magnético. Luego, conociendo el valor del campo en cualquier posición, es posible usar las relaciones presentadas en la sección 2.5 y hallar la distorsión en la imagen. La matemática detrás de dichos cálculos es bastante avanzada y escapa al propósito de este proyecto de tesis. En este capítulo se presenta sin embargo una explicación concisa y suficiente para los efectos de este trabajo. Se profundiza en conceptos físicos o matemáticos sólo cuando es necesario y pertinente para llegar a resultados concretos.

Para estimar los campos eléctricos y magnéticos experimentados por los núcleos atómicos en una muestra, debemos analizar las relaciones entre esos campos y los campos

obtenidos resolviendo las ecuaciones de Maxwell que describen las propiedades macroscópicas del material presente.

3.1. Campos presentes en Resonancia Magnética Nuclear

La RMN está basada en la interacción de los espines y momentos magnéticos de un núcleo con los campos magnéticos en sus alrededores. Para simular experimentos de RMN, se debe calcular el campo magnético en la vecindad inmediata del átomo en cuestión (el "huésped").

El átomo en sí puede estar libre o formar parte de una molécula, o en rápido cambio entre esos dos estados. En todo caso, se entenderá que el núcleo reside en la molécula "huésped".

Un aparato de RMN tiene un imán diseñado para producir un campo intenso y uniforme (campo aplicado), en el cual la muestra es inmersa. Como resultado, el campo en y alrededor de la muestra es perturbado por la interacción del campo con los momentos magnéticos de las moléculas en la muestra. La mayoría de moléculas no tiene momento magnético intrínseco porque las fuerzas de cohesión electrostáticas originan una cancelación neta de los momentos magnéticos de los electrones. En presencia de un campo aplicado, los momentos orbitales precesan y generan un componente extra que se contrapone al campo: éste es el efecto diamagnético.

Por otro lado, algunas pocas sustancias en las que los momentos angulares de los electrones no se cancelan, poseen un dipolo intrínseco que es mucho mayor que el momento inducido (es decir, el contrapuesto) a temperatura ambiente. Estas moléculas tienden a adoptar el estado de mínima energía en el cual el dipolo intrínseco es paralelo al campo aplicado y lo refuerza: éste es el efecto paramagnético.

Sin embargo, el campo magnético experimentado por un núcleo en la molécula huésped es alterado por los campos producidos por todas las otras moléculas externas al huésped (campo externo) y por el campo producido por el huésped mismo (campo huésped o auto-campo).

El campo externo depende de la composición y geometría de la muestra completa y es una cantidad macroscópica. El cambio en la frecuencia de resonancia debido a este campo es llamado "corrimiento neto por susceptibilidad magnética" y es el tema de este trabajo.

El cambio generado por el campo huésped es el llamado "corrimiento químico" y se origina cuando existen compuestos diferentes en la muestra. En este trabajo las muestras son de composición homogénea así que no se considera este valor.

Ambos efectos son resultado de las propiedades electromagnéticas de cargas en movimiento y por tanto descritas por las ecuaciones de Maxwell. En su forma microscópica, estas ecuaciones describen exactamente el campo eléctrico e y la inducción magnética b producidas por cada partícula cargada elemental. Por ello, se pueden usar para calcular el campo local en el núcleo.

Sin embargo, no es realista resolver un sistema de ecuaciones de Maxwell para todas las partículas en la muestra. Por ello, se simplifica el modelo usando las ecuaciones de Maxwell para el sistema macroscópico, y de ahí yendo a lo microscópico. Las ecuaciones macro describen aproximadamente el campo eléctrico global E y la inducción magnética global B, dadas sus relaciones con el desplazamiento eléctrico D y el campo magnético H. Estas relaciones incluyen los efectos paramagnético y diamagnético antes descritos.

Pero, el campo macroscópico calculado usando las ecuaciones de Maxwell macro no brinda el campo promedio en el punto donde un núcleo atómico reside dentro de la molécula huésped. De hecho, el campo macro en cualquier punto contiene una contribución

ponderada de la molécula huésped misma, basándose en la suposición que el punto está distante de la molécula huésped, y no dentro de ella. Esta contribución local promedio al campo debe ser sustraída del campo macroscópico para estimar el campo promedio a lo largo de la molécula debido al campo aplicado y la contribución de todas las otras moléculas (el campo externo).

El campo real experimentado por el núcleo se obtiene sumando la componente externa del campo y la contribución interna de la molécula huésped (el campo huésped microscópico).

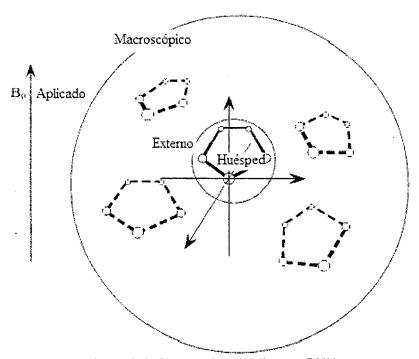


Figura 3-1: Campos implicados en RMN

Representación esquemática de las moléculas en una muestra (los círculos representan los núcleos atómicos). Se muestran las tres regiones del espacio que son relevantes para este análisis: huésped, externa y macroscópica.

3.2. Obtención del campo magnético efectivo en el núcleo

Los campos microscópicos: eléctrico **e** y magnético **b** producidos por las cargas en movimiento de las átomos son descritos por las siguientes ecuaciones:

$$\varepsilon_{0} \nabla \cdot \mathbf{e} = \rho, \qquad \nabla \times \mathbf{e} = -\frac{\partial \mathbf{b}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{b} = 0, \qquad \frac{1}{\mu_{0}} \nabla \times \mathbf{b} = \mathbf{j} + \varepsilon_{0} \frac{\partial \mathbf{e}}{\partial t}$$
(3.1)

Donde las constantes ε_0 y μ_0 son la permitividad eléctrica y la permeabilidad magnética del vacío; ρ es la densidad de carga y j es la densidad de corriente. A partir de las ecuaciones presentadas en (3.1) es posible derivar valores macroscópicos medibles con el procedimiento de promediado presentado en el Apéndice A.

En general, los efectos que los campos aplicados originan a nivel microscópico se pueden resumir en los momentos de dipolo eléctrico y magnético. Para sustancias dia- y paramagnéticas (que son las de nuestro interés), los valores medios de dichos momentos son proporcionales a los campos externos (según fueron definidos antes).

$$\overline{\mathbf{p}} = \gamma_e \varepsilon_0 \mathbf{E}_{ext}, \qquad \overline{\mathbf{m}} = \frac{\gamma_m}{\mu_0} \mathbf{B}_{ext}$$
 (3.2)

Donde las constantes de proporcionalidad γ_e y γ_m son propiedades del material.

La **polarización P** y la **magnetización M** que se observan son simplemente el efecto macroscópico de todos los momentos eléctricos y magnéticos acumulados en el material.

$$\mathbf{P} = N.\overline{\mathbf{p}} , \qquad \mathbf{M} = N.\overline{\mathbf{m}}$$
 (3.3)

Donde N es el número de moléculas por unidad de volumen (densidad molecular).

La interpretación física de la polarización **P** y la magnetización **M** es que se originan de las "cargas ligadas" y las "corrientes ligadas" del material (para una explicación más detallada, ver el Apéndice A).

Integrando estas cantidades que representan los efectos macroscópicos de las cargas microscópicas y asumiendo que las cargas libres y corrientes libres son ambas cero (caso normal para una muestra), obtenemos las ecuaciones de Maxwell macroscópicas:

$$\varepsilon_{0} \nabla \cdot \mathbf{E} = -\nabla \cdot \mathbf{P}, \qquad \nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0, \qquad \frac{1}{\mu_{0}} \nabla \times \mathbf{B} = \nabla \times \mathbf{M} + \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t} + \varepsilon_{0} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t}$$
(3.4)

Siguiendo a Maxwell, conviene introducir las siguientes cantidades:

$$\mathbf{D} = \varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P} , \qquad \mathbf{H} = \frac{\mathbf{B}}{\mu_0} - \mathbf{M}$$
 (3.5)

Por lo que las ecuaciones se reducen a:

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$
, $\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = \nabla \times \mathbf{E}$, $\nabla \cdot \mathbf{D} = 0$, $\frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} = \nabla \times \mathbf{H}$ (3.6)

El concepto clave que se debe recordar es que: los campos externos a una molécula dada en una muestra difieren de los campos macroscópicos calculados arriba porque el campo macro ya incluye la contribución (ponderada) de la molécula misma. Por lo tanto, los campos externos se obtienen a partir de los campos macroscópicos **E** y **B** sustrayendo los campos debidos a la molécula misma. Estos son los llamados auto-campos (*self-fields*).

Para el caso de sustancias simples (un solo tipo de molécula), después del promediado se obtienen los siguientes valores para los auto-campos:

$$\mathbf{E}_{self} = -\frac{1}{3\varepsilon_0} \mathbf{P} , \qquad \qquad \mathbf{B}_{self} = \frac{2\mu_0}{3} \mathbf{M}$$
 (3.7)

Los campos externos experimentados en cualquier posición dentro de una molécula son los campos macroscópicos menos los auto-campos. Es decir:

$$\mathbf{E}_{ext} = \mathbf{E} + \frac{1}{3\varepsilon_0} \mathbf{P} , \qquad \mathbf{B}_{ext} = \mathbf{B} - \frac{2\mu_0}{3} \mathbf{M}$$
 (3.8)

Ahora, si recordamos las definiciones de susceptibilidad eléctrica y magnética:

$$\mathbf{P} = \chi_e \varepsilon_0 \mathbf{E} , \quad \mathbf{M} = \chi_m \mathbf{H} \quad \Rightarrow \quad \mathbf{M} = \frac{\chi_m}{(1 + \chi_m)} \cdot \frac{\mathbf{B}}{\mu_0}$$
(3.9)

$$\mathbf{P} = \chi_e \varepsilon_0 \mathbf{E} , \qquad \mathbf{M} = \chi_m \mathbf{H} \rightarrow \mathbf{M} = \frac{\chi_m}{(1 + \chi_m)} \cdot \frac{\mathbf{B}}{\mu_0}$$

$$\therefore \mathbf{E}_{ext} = \left(1 + \frac{\chi_e}{3}\right) \mathbf{E} , \qquad \mathbf{B}_{ext} = \left(1 - \frac{2}{3} \frac{\chi_m}{(1 + \chi_m)}\right) \mathbf{B}$$
(3.9)

Con las cuales los campos externos pueden ser evaluados directamente de los campos macroscópicos; que son hallados resolviendo las ecuaciones de Maxwell.

El método de promediado usado para hallar estos valores de campos se llama "método de la esfera de Lorentz" porque se basa en la simetría esférica de un material isotrópico (es decir, de propiedades uniformes) para hacer todas las suposiciones anteriores.

Hasta ahora, se han calculado los campos externos tanto eléctricos como magnéticos. Esto es porque en las ecuaciones generales de Maxwell ambos campos están acoplados. Sin embargo, se puede simplificar el modelo asumiendo que el sistema es macroscópicamente estacionario, por lo que las ecuaciones eléctrica y magnética se desacoplan. Así, desde ahí se requiere calcular solamente el campo magnético B con las ecuaciones:

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0, \qquad \nabla \times \mathbf{H} = 0,$$

$$\mathbf{B} = \mu \mathbf{H} = \mu_0 (1 + \chi) \mathbf{H} = \mu_0 (\mathbf{H} + \mathbf{M})$$
(3.11)

La solución (numérica) a estas ecuaciones se presenta más adelante, y es la que se usa para hallar la distribución de B a lo largo de la muestra y alrededores.

CAPÍTULO IV.

PREPARACIÓN DE LAS MUESTRAS

4.1. Introducción

Este trabajo se centró en la elección de materiales adecuados. El uso de aceros u otros materiales ferrosos fue totalmente descartado ya que no son RM-seguros (son fuertemente atraídos por el campo magnético y pueden salir despedidos y hacer mucho daño) ni de ninguna forma RM-compatibles (su alto ferromagnetismo origina una distorsión inaceptable y la aparición de un artefacto o mancha enorme en la imagen). Por tanto se planteó como primer objetivo la selección de otro material que no sea ferromagnético pero que cumpla con las propiedades mecánicas, térmicas y de bio-compatibilidad necesarias.

4.2. Selección y recopilación de materiales

Los pasos que se siguieron para una buena elección del material fueron: (1º) elaborar una lista de materiales candidatos en base a investigación bibliografía y criterios de ingeniería, (2º) solicitar muestras de los materiales seleccionados y fabricar las formas estándar para las pruebas y, (3º) realizar una prueba de distorsión magnética con cada material, analizar y compendiar los resultados.

Primeramente se elaboró la lista de materiales candidatos a ser utilizados. Esta tarea no fue nada fácil ya que los criterios son muchos y antagónicos, por lo que muchas veces se tuvo que buscar el equilibrio entre dos variables (p.ej. susceptibilidad vs. rigidez). En general un material ideal debe tener:

- Baja susceptibilidad magnética: para que la parte (pieza) no origine distorsión ni ruido en la imagen captada por el escáner de RM.
- Alta rigidez mecánica (módulo elástico E): por ser la aplicación un robot, las barras deben ser lo más rígidas posibles para que la deflexión sea prácticamente nula y se minimice el error de posición en el extremo del efector.

Además, también se debe tener en cuenta:

- Conductividad eléctrica, se deben preferir materiales dieléctricos (aislantes). Se
 pueden usar conductores, pero en lo posible limitarlos a partes pequeñas, que no
 tengan lazos cerrados y estén bien aisladas.
- Procesos de manufactura y maquinado, es sabido que las deformaciones y esfuerzos existentes en ellos pueden alterar las propiedades magnéticas del material, especialmente en metales.
- Otras propiedades mecánicas, térmicas y químicas: el material no debe ser demasiado frágil ni blando, debe tener un punto de fusión aceptable y ser químicamente estable, no ser reactivo con los compuestos encontrados en el ambiente médico, y para nada tóxico o nocivo para la salud humana.

El criterio utilizado fue primero hallar los materiales con la susceptibilidad más óptima. Esta es aquella lo más cercana posible a la susceptibilidad magnética del agua (χ_{agua}), que como se explicó antes es la susceptibilidad media de los tejidos humanos. De esa forma el instrumento o manipulador puede entrar en el organismo sin producir distorsión apreciable en la imagen. Según la diferencia entre la χ_{agua} y la $\chi_{material}$, se conformaron tres grupos:

Tabla 4-1: Clasificación de materiales por su compatibilidad magnética

Condición	Propiedad	Clase	Ejemplos	Comentarios
$ \Delta \chi > 10^{-2}$	Incompatibilidad magnética	1	Hierro, cobalto, níquel y otras martensitas	Altas fuerzas y momentos en MRI
$10^{-5} < \Delta \chi < 10^{-2}$	Compatibilidad magnética del primer tipo	11	Titanio, bismuto y aceros austeníticos	Fuerzas y momentos débiles, pueden afectar la calidad de la imagen.
$\Delta \chi_{\perp}^{\prime} < 10^{-5}$	Compatibilidad magnética del segundo tipo	III	Agua, tejido humano, cobre y zirconio	Materiales más aptos, sin efectos en la calidad de la imagen.

Así se formó la primera lista preliminar:

Gru	Grupo 1 ($ \Delta \chi < 3 \text{ ppm}$) \rightarrow clase III					
•	Nylon Nitruro de silicio Teflón Polisulfona Magnesia (MgO)	•	Compuestos de fibras de carbono (campo paralelo a los planos atómicos) Vespel (acetal) Zirconia (ZrO ₂)	•	Plexiglass PEEK (poli-eter-eter-ketona) Madera (abedul/arce) Cobre Esteatita	
Gru	po 2 ($\left \Delta\chi\right $ < 10 ppm) -	→ cla	ase III			
•	Alúmina (Al₂O₃) Silicio Aire	•	Latón Cuarzo (SiO₂)	•	Plomo Zinc	
Gru	po 3 ($\left \Delta\chi\right $ < 200 ppm) >	clase II			
•	Titanio Molibdeno Tungsteno Grafito (policristalino)	•	Compuestos de fibra de carbono (campo normal a los planos atómicos) Tantalio	•		
Otro	Otros materiales (χ desconocido, incluidos por diferentes razones)					
•	Dural Fibra de vidrio Perspex (acrílico) Acero inoxidable austenítico YHD50	•	Acero inoxidable 316 Delrin Thermostar MACOR (cerámico) Poliimida	•	ARCAP (cobre-níquel) Berilio-cobre Ertalon Caoba PVC	

De esa primera lista se eliminaron varios candidatos por los siguientes criterios:

- Excesivamente caros o raros (p.e. metales preciosos)
- Con propiedades mecánicas inadecuadas (p.e. caucho, plomo)
- Con pobres propiedades de manufactura (p.e. la mayoría de cerámicos)
- Tóxicos o nocivos para la salud (p.e. plomo)

4.3. Solicitud de muestras e información técnica

El siguiente paso fue, en base a la lista preliminar, elaborar una lista definitiva seleccionando los materiales más aparentes; y entre ellos los que estuvieran disponibles en el laboratorio o el taller, o que pudieran obtenerse fácilmente solicitando muestras gratuitas a diferentes empresas proveedoras.

Tabla 4-2: Stock inicial de materiales

LABORATORIO ¹							
Tipo	Material	Partes	Dimensiones	Características			
Plásticos	Thermostar LC 610	Placas	10mm espesor	Negro, patrones cuadrados, áspero			
	Nylon 66	Varilla	50mm dia x 200mm	Negro, liso			
	Delrin blanco	Varilla	aprox 10mm dia	Marfil, liso			
		Barra cuadrada Placa gruesa	aprox 20x40x200mm				
	Teflón	Lámina grande	1.5mm espesor	Blanco, liso, flexible			
	Fibra de carbono	Tubos	10, 25mm dia	Negro, ligero, rígido			
	Fibra de vidrio	Tubos		Gris, veteado, ligero, rígido			
	Ertalon	Disco	aprox 120mm dia x 20 mm espesor	Negro, patrones ondeados, áspero			
	Plástico ABS	Varillas					
Metales	Berilio-cobre	Láminas	0.6mm espesor	Naranja, marrón claro, brillante			
	Aluminio	Láminas Placas Perfiles Varillas	1mm espesor aprox 8mm espesor aprox 30mm dia	Plateado, opaco			
	Acero inoxidable		0.002, 0.003, 0.005, 0.006, 0.008, 0.012, 0.015, 0.020 espesor	Gris, brillante			
	Acero. inox. no- magn. forma-A	Ejes		Con hilo (rosca)			
		TAI	LER				
Tipo	Material	Partes	Dimensiones	Características			
Metales	Titanio	Varilla delgada	Varias				
	Aluminio		Varias				
	Berilio-cobre		Varias				
	Cobre		Varias				
	Latón		Varias				
Otros	Madera (caoba)	Barra	Varias				

¹ En el laboratorio se encontraron muchos retazos -piezas de diferentes materiales (especialmente plásticos)- que también se usaron para fabricar muestras.

La tabla anterior detalla los materiales que estaban disponibles en el Laboratorio de Mecatrónica en Medicina del Imperial College London. Además se tuvo que realizar llamadas telefónicas a empresas proveedoras de materiales para solicitar el envío de muestras gratúltas e información técnica.

Finalmente se obtuvo la siguiente relación definitiva de materiales a utilizar:

Tabla 4-3: Lista definitiva de materiales para pruebas

Tipo	Material	٧	Р	Comentarios	Prop. de Maquinado
Metales	Dural	X	Χ		
	Latón	X			
	Acero inoxidable 316	X			
	Titanio	Х	Xx	Formados con varillas delgadas	Muy difícil de cortar
	ARCAP (cobre-níquel)	X			
	Berilio-cobre	Х	Xx		Puede ser tóxico al calentar
	Plomo	X	Х		
Plásticos	Delrin	X	Χ		
	Nylon		Χ		
	Fibra de carbono	X			Difícil de maquinar y
	Fibra de vidrio	Х	Х	Placa hecha de dos piezas	perforar, con fibras, mal acabado
	PEEK	X			Mal acabado con torno
	Teflón		X	Placa hecha de láminas delgadas	
	Thermostar		Х		Muy frágil, difícil de cortar
	Ertalon		Х		Fácil de maquinar
	Nylon 66 relleno/vidrio		Χ		Peligroso por el vidrio
	Perspex (acrílico)	Х	Х		
	Norester 988 V	Xx		Un tipo de resina	
Cerámica	MACOR	X	Xx		Puede ser maquinado
	Alúmina	Xx	Xx		Muy frágil
Madera	Caoba	X	X		
	MDF (compactado)	Χ	Х		Mal acabado con torno

<u>Levenda</u>: V=varilla, P=placa, X=muestra lista, Xx=muestra lista con dimensiones no estándares ^{2 3}

² Para las muestras de materiales, en algunos casos sólo se pudo conseguir material aparente para una de las formas (varilla o placa) pero no para la otra.

³ Por limitaciones en disposibilidad observas acceptantes.

³ Por limitaciones en disponibilidad algunas muestras se tuvieron que elaborar juntando pedazos más pequeños del mismo material, y otras tienen dimensiones diferentes a las establecidas.

4.4. Diseño y fabricación de las formas estándar para pruebas

Una vez definidos los materiales a utilizar, se eligió la forma y tamaño de las muestras para el test a realizar. Puesto que la prueba mide el nivel de distorsión en la imagen producido por los diferentes materiales, para que sea posible realizar comprobaciones, las muestras deben ser razonablemente iguales y las condiciones del experimento deben ser las mismas para todas las muestras. Se decidió utilizar dos formas por cada material:

- Un cilindro (varilla) de 10 mm de diámetro y 50 mm de largo.
- Una placa cuadrada de 40 mm de lado y 10 mm de espesor.

Las muestras se hicieron fabricar en los talleres del Imperial College y una vez listas se etiquetaron. Por limitaciones en disponibilidad algunas muestras se tuvieron que elaborar juntando pedazos más pequeños del mismo material, y otras tuvieron dimensiones diferentes a las establecidas (estas diferencias se señalan en la tabla de materiales del apartado anterior). Tales diferencias fueron tenidas en cuenta en los cálculos posteriores.

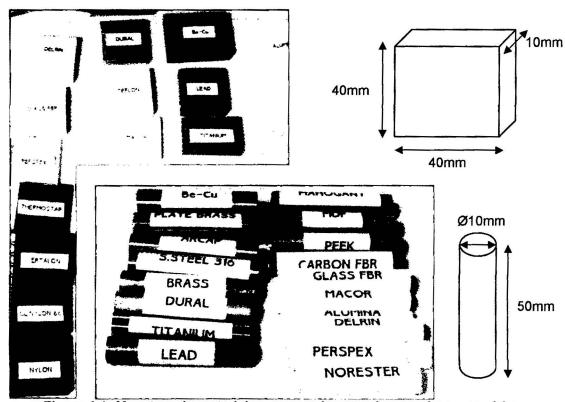


Figura 4-1: Muestras de materiales preparadas para las pruebas magnéticas

CAPÍTULO V.

PRUEBAS MAGNÉTICAS CON LOS MATERIALES

5.1. Ejecución de pruebas en el túnel de RM del hospital

Una vez preparadas las formas estándares, se procedió a ejecutar las pruebas de distorsión magnética. El propósito fue determinar de forma experimental el grado de distorsión que originan materiales distintos al ser insertados dentro del área a analizar en el túnel de resonancia magnética, y de ese modo cuantificar su compatibilidad magnética.

Los escáneres de RM son equipos muy grandes y costosos, y el Imperial Colllege no cuenta con ninguno en sus instalaciones. Sin embargo existe una alianza con el Charing Cross Hospital en Hammersmith, Londres, que tiene varias de estas máquinas en su unidad de Radiología. Las pruebas se realizaron en dicho hospital durante varias noches. El equipo empleado fue un **Siemens Magnetom Vision** con una intensidad de campo magnético de 1.5 teslas.

El grado de distorsión producido por una muestra se mide en función del tamaño del artefacto (artifact) o "mancha" a modo de aureola que aparece alrededor de la muestra cuando está hecha de un material con susceptibilidad muy distinta a la del medio. Mientras más distintas sean las susceptibilidades y más propenso sea el material a magnetizarse, más grande será el artefacto. Se siguió una metodología específica para realizar las pruebas, asegurando que los resultados sean lo más consistentes posibles:

Se preparó el contenedor para la **prueba de referencia** (imagen del medio circundante sin muestra). Éste era un recipiente de plástico de tamaño apropiado, con una varilla circular cruzándolo en todo su ancho (como referencia de posición) y una malla de nylon para suspender las muestras. Todo el recipiente estaba lleno de una solución especial con susceptibilidad magnética igual al tejido humano⁴. Cada día de pruebas era necesario preparar un nuevo recipiente. La prueba de referencia consistía en **dos secuencias de escaneo**: **Spin Echo** (SE) y **Gradient Echo** (GE).

Para cada muestra con forma de **varilla** fueron necesarias **dos tomas de datos** (una orientando la varilla paralela al campo magnético principal, y la otra con la varilla normal al campo). En cambio para cada muestra de **placa** sólo se requirió **una toma de datos**.⁵

Cada **toma de datos** consistió en **cuatros escaneos** seguidos, para comprobar la respuesta de cada muestra a diferentes combinaciones de parámetros (véase 2.6):

- Secuencia Spin Echo (SE), dirección posterior→anterior (P→A)
- Secuencia **Spin Echo** (SE), dirección **cabeza**→**pie** (H→F)
- Secuencia Gradient Echo (GE), dirección posterior→anterior (P→A)
- Secuencia Gradient Echo (GE), dirección cabeza→pie (H→F)

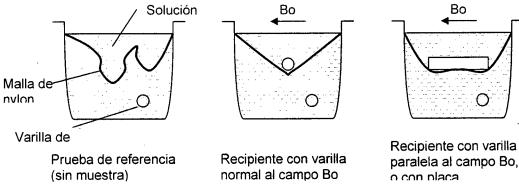


Figura 5-1: Disposición de las muestras en el recipiente para las pruebas

⁴ La solución líquida usada para llenar el recipiente contenedor en las pruebas era de una fórmula especial de sulfato de cobre indicada por el mismo fabricante del equipo.

⁵ Al colocar las muestras en el recipiente para las pruebas, se intentó alinearlas lo más rectamente posible. Pequeñas desviaciones en inclinación se corrigieron en el programa.

Para estas pruebas se tuvieron que insertar los parámetros adecuados en el escáner de resonancia magnética:

Tabla 5-1: Parámetros de configuración del escáner de resonancia magnética

Secuencia SE, dirección P→A						
Protocol name: Init. by sequence	No. slices = 15	Contrast Agent ⊠				
Seq. file: se_15b130.wkc	Thickness = 3 mm	Trigger/gate = Off				
_	Shift-mean = 2.3 mm	Filter = Off				
Pixel size: 0.78 x 0.78 mm	Orientation = Sagittal					
Scan time: 2 min 11 sec	Excit. order = Interleaved	Coil: CP Head				
	Dist. factor = 2.00	Swap Phase Enc.:				
Rel. S/N: 0.27		□ P→A				
	Matrix: % 100 256 x 256					
TR = 500 ms	Ph-OS: % 0 HF Read-S	Inline Adj.: ⊠				
TE = 20 ms	FoV = 200 mm	Free Sats.: 0				
Flip Angle = 90 deg	Rect. FoV = 8/8	1100 Gaton G				
	No. Acq. = 1 No. Meas. = 1					
Secu	uencia SE, dirección H→F					
La misma configuración, salvo:						
Swap Phase Enc.: ⊠ H→F						
Secu	encia GE, dirección P→A					
La misma configuración, salvo:						
Seq. file: fl2d_10b130.wkc	Scan time: 2 min 10 sec	Flip Angle = 30 deg				
Secuencia GE, dirección H→F						
La misma configuración, salvo:						
Seq. file: fl2d_10b130.wkc	Flip Angle = 30 deg					
Swap Phase Enc.: ⊠ H→F						

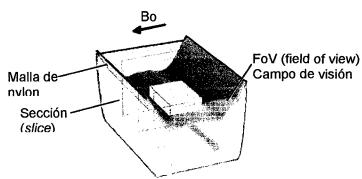


Figura 5-2: Proceso de escaneo de muestra (H→F)

En la tabla se han resaltado los parámetros más importantes de los escaneos. Como se ve en la figura, un escaneo está conformado por una serie de imágenes tomadas en diferentes secciones del objeto (slices).

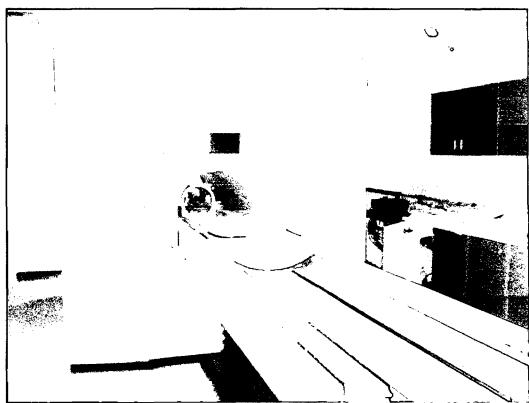


Figura 5-3: El equipo Siemens Magnetom Vision (con el recipiente al fondo)



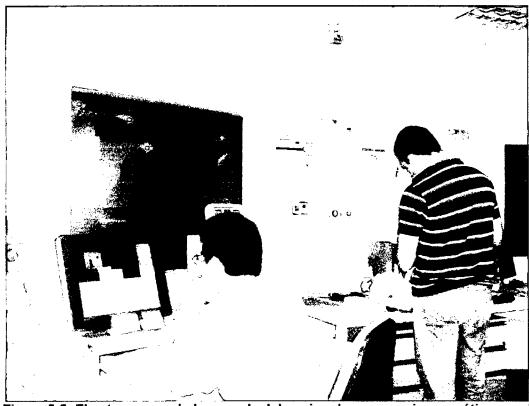


Figura 5-5: El autor operando la consola del equipo de resonancia magnética, en el Charing Cross Hospital (Londres)

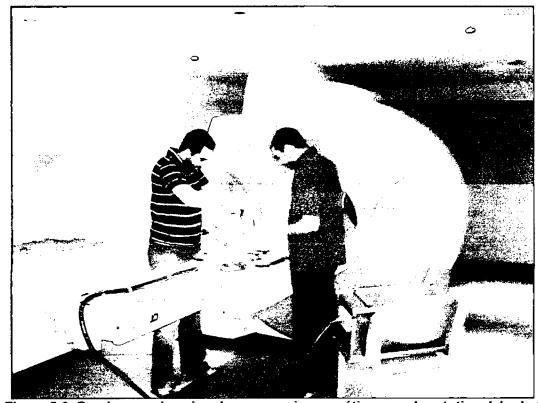


Figura 5-6: Pruebas en el equipo de resonancia magnética con el prototipo del robot

5.2. Obtención y almacenamiento de los resultados

Las imágenes se tomaron en tres tandas: el día 1 se hicieron 142 escaneados (contando los de referencia), el día 2 se hicieron 38 y el día 3 fueron 42. Esto da un total de 222 escaneos. Si se tiene en cuenta que cada escaneo consta de 15 secciones, en total se obtuvieron 3330 imágenes.

Las imágenes obtenidas estaban almacenadas en el formato **DICOM** (*Digital Imaging and Communication in Medicine* – Imágenes y Comunicación Digital en Medicina), el estándar reconocido mundialmente para el intercambio de imágenes médicas, pensado para el manejo, almacenamiento, impresión y transmisión de ellas. Los archivos DICOM pueden intercambiarse entre dos entidades que tengan capacidad de recibir imágenes y datos de pacientes en formato DICOM. Cada archivo almacena la información de los píxeles en escala de grises, y además cuenta con un encabezado que contiene datos adicionales y útiles sobre la imagen, tales como fecha y hora de creación, institución, especialista, intensidad de campo magnético, frecuencia, tamaño de la zona de interés, distancia entre secciones y otros muchos parámetros de operación.

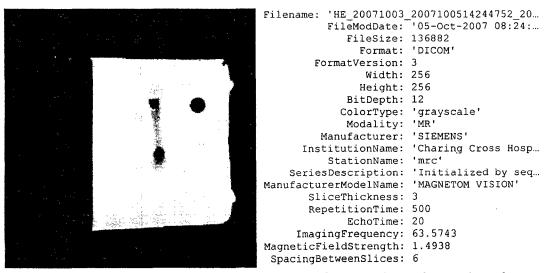


Figura 5-7: Imagen DICOM de una sección típica, con datos de encabezado

En la sección anterior se mostraron los parámetros de los escaneos, que determinaron las características de las imágenes obtenidas:

- FoV (Field of View): cuadrado de 200 mm de lado
- Resolución = 256 x 256 pixeles → tamaño de píxel = 0.78 x 0.78 mm
- Profundidad del pixel = $12 \rightarrow 2^{12}$ = 4096 tonos de gris
- # de secciones = 15
- Distancia entre secciones = 6 mm → longitud del barrido = 90 mm
- → Volumen de escaneo: paralelepípedo de 200 x 200 x 90 mm

Notar que un escaneo se puede realizar en dos direcciones: P→A y H→F, y en cada una la orientación de las secciones es otra. Así, en el caso de las varillas, en una opción los cortes se ven como círculos, mientras que en la otra como rectángulos.

Una vez obtenidas todas estas imágenes, la idea fue utilizarlas para medir de forma experimental el tamaño del *artefacto* o distorsión generada por el material (la forma de hacer esto se expone en el siguiente apartado). En vista de la inmensa cantidad de imágenes (3330) una medición manual hubiera sido imposible, por lo que se decidió elaborar un programa que utilice el paquete de herramientas (*toolbox*) de Procesamiento de Imágenes de MATLAB para calcular el tamaño de cada artefacto de forma automática.

El primer paso fue ordenar las imágenes de alguna forma coherente. Por tanto se creó una estructura de directorios para almacenarlas, primero por fecha de obtención y luego por número de escaneo. Por ejemplo en la carpeta:

 $\Sigma = \sum_{m=0}^{\infty} 20071004$

Se almacenaron los 15 archivos correspondientes el escaneo Nº 2 realizado el día 2007-10-04. Dentro de cada carpeta los archivos DICOM estaban nombrados según:

 $\verb"xxxxxx_YYYYMMDD##########_N_SS.dcm"$

XXXXXXXXX YYYYDDMM Código de ID asignado por el usuario

Fecha (año-mes-día) en que fue adquirida la imagen

######## ID numérico auto-generado

Número de escaneo dentro de la fecha
SS Número de sección dentro del escaneo

5.3. Análisis de la data obtenida mediante Procesamiento de Imágenes

5.3.1. Medición del tamaño del artefacto

Una vez ordenadas las imágenes, se tuvo que elaborar un programa en MATLAB para poder medir de forma rápida el tamaño de los artefactos. La idea clave de este programa está en la definición formal de artefacto según la normativa estándar de Imágenes Médicas y Resonancia Magnética:

"Se considera artefacto producido por un objeto en una imagen de RM, al lugar geométrico de todos los puntos en los que el valor de intensidad de la imagen con el objeto en ese punto es diferente al valor en ese mismo punto de una imagen de referencia (sin objeto), en al menos 30%".

Cuando el programa compara una imagen de una muestra con la imagen de referencia correspondiente para detectar el artefacto, éste calcula la diferencia entre los píxeles correspondientes de cada imagen (en valor absoluto). Si el valor obtenido es mayor al 30% del valor de intensidad de ese píxel en la imagen de referencia, se considera que dicho píxel pertenece al artefacto. Así:

$$|pixel_{IMAGEN} - pixel_{REF}| \ge 30\% \cdot pixel_{REF}$$
 (5.1)

O equivalentemente:

$$\frac{\left|pixel_{IMAGEN} - pixel_{REF}\right|}{pixel_{REF}} \ge 0.3 \tag{5.2}$$

Se puede considerar el valor de 0.3 como un umbral que puede variar entre 0 y 1:

$$\frac{pixel_{IMAGEN} - pixel_{REF}}{pixel_{REF}} \ge TH$$
 (5.3)

En general el funcionamiento del programa es como sigue: una vez que el archivo de entrada con los datos de los escaneos está listo y todos los parámetros están fijados, el programa carga las imágenes de referencia en memoria. Luego comienza a mostrar todas las imágenes de muestra con posibles artefactos para cada material y forma, las procesa y detecta el artefacto y su rectángulo contenedor. Después que todas las imágenes de un material-forma en particular han sido procesadas, el programa calcula la máxima distancia de artefacto y la muestra. El proceso se repite hasta que todos los materiales-formas han sido revisados.

Describiéndolo de forma más exhaustiva: El programa usa como dato de entrada el archivo SAMPLES_DATA.csv, localizado en la misma carpeta que el programa. Este archivo de valores separados por comas es una tabla con muchas filas, cada una de las cuales representa una secuencia dada de imágenes (caracterizada por un material, forma y tipo de escaneo). Cada columna almacena los parámetros de la secuencia.

Tabla 5-2: Tabla de datos de entrada del programa

Col. A	Col. B	Col. C	Col. D	Col. E	Col. F	Col. G	Col. H	Col. I
date	scanNum	shape	material	orient	sequence	scanDir	Dim1	dim2

Nombre	Descripción	Posibles valores
date	Fecha en formato AAAAMMDD.	
scanNum	Número de escaneo.	
shape	Forma de la muestra.	PHANTOM → referencia ROD → varilla SQUARE → placa cuadrada
material	Material de la muestra.	
orient	Orientación relativa al campo magnético principal Bo.	Bo → eje paralelo a Bo perBo → eje normal a Bo
sequence	Tipo de secuencia empleada en el escaneo.	SE → Spin Echo GE → Gradient Echo
scanDir	Dirección del escaneo.	P→A: Posterior – anterior H→F: Cabeza – pies
Dim1	Dimensiones (en mm) que especifican totalmente la geometría de la muestra,	VARILLAS → diámetro (10) PLACAS → lado (40)
Dim2	cuando se conoce la forma.	VARILLAS → longitud (50) PLACAS → espesor (10)

Ejemplos de filas

20071008	3	PHANTOM			GE			
20071003	5	ROD	Glass Fibre	Во	SE	P->A	10	50

				· · · · · · · · · · · · · · · · · · ·				
00074004	^7	COLLABE	D	D -			I 40	_
20071004	37	SQUARE	Perspex	Bo	GE	I H->⊢	140	I X
1 2007 1007		O & O :	1 Olopox		-	11.	, , ,	, –

Cuando el programa es ejecutado, carga todas las imágenes de referencia (imágenes phantom) en memoria. Luego comienza a procesar todas las secuencias de imágenes de un material en particular, sección por sección. Se muestra una imagen como la que sigue:

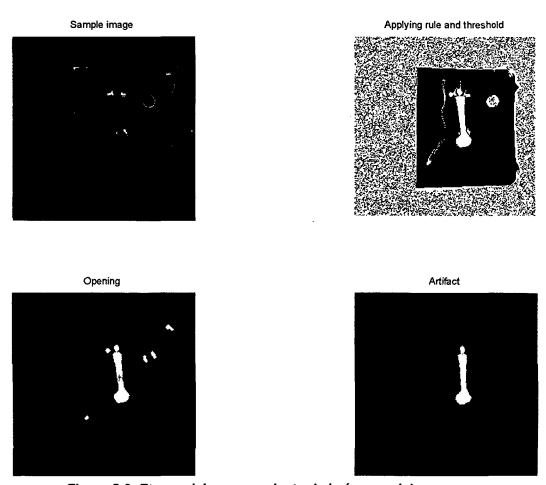


Figura 5-8: Etapas del procesamiento de imágenes del programa

La figura en la esquina superior-izquierda es la imagen original del recipiente con la muestra. El programa detecta el borde del recipiente y lo muestra como un rectángulo celeste. Previamente se ha calculado el borde del recipiente en la imagen de referencia y se muestra como un rectángulo verde. Luego se usan estos dos rectángulos para alinear las imágenes y asegurar que cada píxel corresponda a la misma posición en ambas de ellas. Luego el programa calcula la diferencia aplicando la regla antes explicada, ecuación (5.3):

$$\frac{\left| pixel_{\mathit{IMAGEN}} - pixel_{\mathit{REF}} \right|}{pixel_{\mathit{REF}}} \ge TH$$

Todos los píxeles para los que la desigualdad es verdadera se pintan de blanco, los demás se pintan de negro. El resultado se muestra en la esquina superior-derecha. Luego:

- Se ignoran todos los píxeles fuera del borde del recipiente.
- Se aplica una "apertura" (operación morfológica) a la imagen. Esta operación permite eliminar todos los objetos más pequeños que un objeto de referencia dado. En este caso el objeto es un círculo con un radio tal que las regiones correspondientes a la muestra+artefacto permanecen, pero las pequeñas manchas producidas por la malla de nylon y el ruido son eliminadas.

El resultado se muestra en la tercera figura (esquina inferior-izquierda).



Figura 5-9: Áreas analizadas por el programa

Después de la apertura, el programa busca regiones blancas que tengan puntos dentro del rectángulo ROI (región de interés – señalado como verde en la segunda figura). A continuación, todas las regiones detectadas son consideradas parte del artefacto. Se muestran en la cuarta figura (inferior-derecha), y la caja contenedora es hallada y mostrada.

El programa escribe la siguiente salida si encuentra un artefacto:

Después de revisar todos los escaneos de un material dado, se calcula la máxima distancia y el resultado final es mostrado:

For the sample: ROD-ARCAP

MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 25.4688 mm

In scan # 46, slice # 11

Sequence parameters: dir perBo, GE, H->F

Se abre otra ventana mostrando el artefacto más grande detectado, al lado de la imagen original donde fue encontrado.

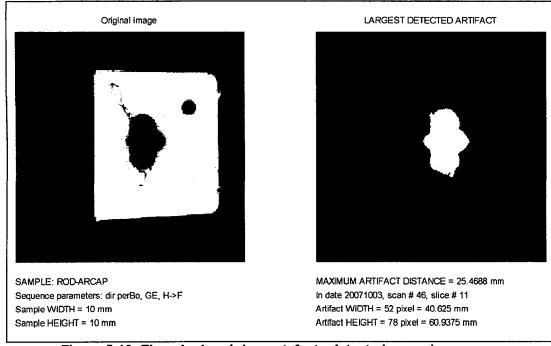


Figura 5-10: Ejemplo de máximo artefacto detectado por el programa

Todos los resultados son escritos en una tabla y guardados en el archivo SamplesResults.csv en la carpeta del programa.

ARTIFA	CT SIZES -	RESULTS			
SHAPE	MATERIAL	WIDTH (mm)	HEIGHT (mm)	MAX (mm)	IMUM DISTANCE
ROD	ARCAP	40.625	60.9375	25.4	16875
ROD	Alumina	10.15625	64.0625	7.53	3125
ROD	Beryllium- Copper	21.09375	22.6562	5 4.92	28125
DATE	SCAN	SLICE ORI	ENTATION	SEQUENCE	DIRECTION
200710	03 46	11 per	Во	GE	H->F
200710	03 73	8 Bo		GE	P->A
200710	03 86	8 per	Во	GE	H->F

En esta tabla, WIDTH y HEIGHT corresponden a las dimensiones de la caja contenedora, y MAXIMUM DISTANCE es la distancia entre el borde del artefacto y el borde la muestra, que se aproxima de la siguiente manera:

Las dimensiones de la muestra en la imagen dependen de la orientación. Para las varillas, por ejemplo, serían longitud×diámetro (vista longitudinal) o diámetro×diámetro (vista axial). El programa lo detecta automáticamente de acuerdo a los parámetros.

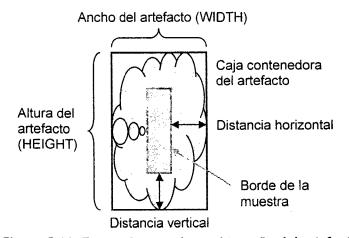


Figura 5-11: Forma de aproximar el tamaño del artefacto

Distancia horizontal =
$$\frac{\text{Ancho artefacto - Ancho muestra}}{2}$$
Distancia vertical =
$$\frac{\text{Altura artefacto - Altura muesta}}{2}$$
Tamaño Artefacto = $\max[\text{Distancia Horizontal, Distancia Vertical}]$
(5.4)

5.3.2. Análisis de resultados y documentación

Como último paso, se ejecutó el programa para todas las imágenes obtenidas. Las medidas de artefacto obtenidas se almacenaron en una tabla que se muestra en el apartado correspondiente. También se obtuvieron todas las imágenes de los artefactos más grandes para cada material y forma de muestra.

Finalmente, fue necesario ordenar los resultados obtenidos de forma resumida para poder establecer conclusiones sobre el material (o materiales) más adecuado para la aplicación del proyecto-base (robot médico). Además éstos sirvieron para validar el modelo computarizado y hallar las susceptibilidades desconocidas de ciertos materiales. Todos estos resultados se presentan en el capítulo 7.

CAPÍTULO VI.

SIMULACIÓN POR COMPUTADORA DEL CAMPO Y LA DISTORSIÓN MAGNÉTICAS

6.1. Introducción

En el título anterior se expuso la metodología usada para obtener datos experimentales y realizar las mediciones correspondientes. A continuación se expone el desarrollo de los modelos teóricos (ya sean analíticos o usando métodos numéricos) que se implementaron en computadora para describir al fenómeno. El objetivo es contrastar los resultados del modelo con los experimentales para así validar éste último y ser capaz de dar predicciones exactas de distorsión para distintos materiales. Asimismo, si se aplica la técnica de forma inversa, es posible obtener una aproximación de la susceptibilidad (magnética) de un material en base a la distorsión que genera, medida experimentalmente.

6.2. Método general de solución

PASO I: Hallar la distribución de campo magnético

Se considera que inicialmente se tiene un medio uniforme de susceptibilidad χ_0 , al que se le aplica un campo magnético uniforme B_0 . Por tanto, debido a la corrección de Lorentz, el campo "externo" (el importante para RNM) será, según la ecuación (3.10):

$$B_{ext}^{1} = \left(1 - \frac{2}{3} \frac{\chi_{0}}{1 + \chi_{0}}\right) B_{0} \approx \left(1 - \frac{2}{3} \chi_{0}\right) B_{0}$$
 (6.1)

Al introducir la muestra de diferente susceptibilidad χ_S , ésta origina una distorsión en el campo magnético original. Es necesario calcular el nuevo campo magnético (tanto dentro como fuera de la muestra). Nota: Puesto que la distorsión en la imagen por susceptibilidad sólo depende de la componente Z del campo, el análisis está limitado a esa componente.

DENTRO:
$$B_{ext,dentro}^2 = \left(1 - \frac{2}{3} \frac{\chi_s}{1 + \chi_s}\right) \left(B_{dentro}\right) \approx \left(1 - \frac{2}{3} \chi_s\right) B_{dentro}$$

FUERA: $B_{ext,fuera}^2 = \left(1 - \frac{2}{3} \frac{\chi_0}{1 + \chi_0}\right) \left(B_{fuera}\right) \approx \left(1 - \frac{2}{3} \chi_0\right) B_{fuera}$
(6.2)

La distorsión depende de la <u>variación</u> del campo originada por la muestra introducida, es decir la diferencia entre el segundo caso y el primero:

DENTRO:
$$\Delta B_{ext,dentro} = B_{ext,dentro}^2 - B_{ext}^1 \approx \left(1 - \frac{2}{3}\chi_s\right) B_{dentro} - \left(1 - \frac{2}{3}\chi_0\right) B_0$$

FUERA: $\Delta B_{ext,fuera} = B_{ext,fuera}^2 - B_{ext}^1 \approx \left(1 - \frac{2}{3}\chi_0\right) \left(B_{fuera} - B_0\right)$

(6.3)

Los campos B_{dentro} y B_{fuera} representan los nuevos valores del campo magnético (macroscópico, es decir antes de la corrección de Lorentz) después de introducir la muestra. Éstos deben ser calculados y para ello existen diferentes métodos:

- a) Utilizando la expresión analítica conocida: sólo es posible para elipsoides y sus casos particulares (esferas, cilindros de longitud infinita, etc.)
- Campo interno: constante, sólo dependiente de la geometría (factor geométrico α)
- Campo externo: varía con la posición, depende de las dimensiones de la muestra

En ambos casos las fórmulas son conocidas y basta su aplicación directa.

b) Resolviendo la ecuación diferencial del campo: este es el método más general para cualquier tipo de geometría (en este trabajo, se usará para cilindros de longitud finita y bloques rectangulares). Aún cuando no se tiene una expresión analítica directa, se puede

resolver la ecuación diferencial que describe el campo directamente, para hallar la distribución de campo.

Se emplearán dos métodos para hallar la solución directa:

- Método directo: empleando únicamente comandos primitivos del MATLAB, se programará a manera de muestra la solución iterativa para el caso de un bloque rectangular.
- Método indirecto: entendiendo las ecuaciones subyacentes al análisis, se emplearán
 las funciones de utilería (toolbox) de simulación numérica COMSOL para MATLAB, a
 fin de optimizar el cálculo por "fuerza bruta" empleado en el método directo.

Las geometrías a analizar serán las siguientes:

Tabla 6-1: Métodos de simulación en computadora para cada forma de muestra

Forma geométrica	Con expresión analítica	Método numérico (con comandos primitivos)	Método numérico (usando <i>toolbox</i>)
Cilindro de longitud infinita	X		. X ⁶
Cilindro de Iongitud finita			X
Bloque rectangular		X	X

Para el caso del cilindro de longitud infinita, a pesar que se conoce su solución analítica, se resolverá usando el método numérico a fin de validar el modelo (comparando los resultados obtenidos).

De forma similar, el bloque rectangular se resolverá con el modelo simple y el que utiliza el *toolbox*, a fin de validar el primero.

PASO II: Generación de la "imagen distorsionada" a partir de la distribución de campo (cálculo del error de posición)

⁶ Nótese que el modelo numérico trabaja con el cilindro finito y se utilizan los valores de campo en su punto medio como buena aproximación de los valores en un cilindro infinito.

Una vez conocida la distribución de campo (sea cual sea el método elegido), se pueden utilizar las expresiones en (2.34) para hallar el error de posición en la imagen, y con él generar la imagen distorsionada.

$$f-f_0=\gamma.\big[G_Rx+\varDelta B_z(x,y,z)\big]=\gamma.G_Rx'$$
 o
$$x'(x,y,z)=x+\dfrac{\varDelta B_z(x,y,z)}{G_R}$$
 y el error de posición:
$$\varDelta x=x-x'=\dfrac{\varDelta B_z(x,y,z)}{G_R}$$

En donde $\Delta B_{\tau}(x, y, z) = \Delta B_{vx}$

Una vez que se conocen los errores de posición para todos los puntos en la "imagen adquirida" (en este caso, imagen generada) se pueden utilizar éstos para *renderizar* o componer la imagen distorsionada. En este paso es posible comprobar la exactitud del modelo desarrollado (en base a la similitud de las imágenes generadas con las reales).

PASO III: Medición del tamaño del artefacto generado

El último paso consiste en medir el tamaño del "artefacto" (región distorsionada) a partir de la imagen generada en la etapa anterior. El algoritmo es el mismo que se usó para medir los artefactos de imágenes reales obtenidas en el túnel de resonancia magnética. Este paso permite hallar una relación entre la susceptibilidad del material y el tamaño del artefacto, de tal manera que es posible invertir el proceso y hallar (*grosso modo*) el valor de susceptibilidad que permita obtener un nivel de distorsión dado.

6.3. Expresiones analíticas

Las expresiones analíticas para los campos interno y externo en el caso de cilindros infinitos (con el campo paralelo o perpendicular a su eje) y esferas fueron implementadas de forma sencilla usando funciones de MATLAB.

Campo macro: cilindro infinito, campo paralelo al eje

```
function [Bz, X, Z, Bz_int] = campo_Bz_cil_par(Bo, scp, a, Vx, Vz, modo)
% ...
% (preparación de variables)

Bz_int = (1 + scp)*Bo;
Bz_ext = Bo;

Bz = Bz_ext .* (X.^2 + Z.^2 > a^2) + Bz_int .* (X.^2 + Z.^2 <= a^2);
end</pre>
```

Concuerdan con las expresiones (2.24) a (2.25).

• Campo macro: cilindro infinito, campo transversal al eje

```
function [Bz, X, Z, Bz_int] = campo_Bz_cil_trans(Bo, scp, a, Vx, Vz, modo)
% ...
% (preparación de variables)

Bz_int = (1 + scp)/(1 + 0.5*scp)*Bo;
Bz_ext = Bo + 0.5*scp*Bo*a^2 *(Z.^2 - X.^2)./(X.^2 + Z.^2).^2;
% ...
Bz = Bz_ext .* (X.^2 + Z.^2 > a^2) + Bz_int .* (X.^2 + Z.^2 <= a^2);
end</pre>
```

Concuerdan con las expresiones (2.22) a (2.23).

Las funciones anteriores devuelven los campos magnéticos macroscópicos ("externos") para cada caso. Para calcular la variación de campo tomando en cuenta la corrección de Lorentz, se usan las siguientes funciones:

• Campo nuclear: cilindro infinito, campo paralelo al eje

Campo nuclear: cilindro infinito, campo transversal al eje

En ambos casos a es el radio del cilindro. Esto se interpretaría como:

$$\Delta B_{z,nuc} = \begin{cases} \left(1 - \frac{2}{3} \cdot \frac{\chi_{H2O}}{1 + \chi_{H2O}}\right) (B_z - B_0), & \text{si } x^2 + z^2 > a^2 \text{ (fuera del cilindro)} \\ \left(1 - \frac{2}{3} \cdot \frac{\chi_{mat}}{1 + \chi_{mat}}\right) B_z - \left(1 - \frac{2}{3} \cdot \frac{\chi_{H2O}}{1 + \chi_{H2O}}\right) B_0, & \text{si } x^2 + z^2 \le a^2 \text{ (dentro)} \end{cases}$$
(6.4)

6.4. Solucionador con simulación numérica sencilla (diferencias finitas)

6.4.1. Creación del solucionador de campo magnético estático

En esta sección se describe el desarrollo de un solucionador (solver) para el campo magnético usando diferencias finitas, y se muestra que tiene un error promedio de unas pocas partes por millón para casos con soluciones conocidas. La exactitud del solucionador es una función de la resolución espacial del modelo y del criterio de convergencia usado.

Como se vio anteriormente, un campo ${\bf B}_0$ es perturbado cuando se introduce un objeto con una distribución de valores de μ_r diferentes a los del medio circundante (generalmente aire o agua). La distribución del campo magnético perturbado puede obtenerse resolviendo directamente las ecuaciones diferenciales de Maxwell presentadas en (3.11). Si se empieza por:

$$\nabla \times \mathbf{H} = 0$$
 (Debido a la ausencia de corrientes) (6.5)

Esto significa que ${f H}$ es un campo irrotacional y por tanto puede ser expresado como el gradiente de una función escalar, que será Φ , el potencial magnético escalar:

$$\mathbf{H} = -\nabla \Phi \tag{6.6}$$

Luego, utilizando las otras relaciones en (3.11), se tiene:

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0 \quad , \quad \mathbf{B} = \mu \mathbf{H} = \mu_0 \mu_r \mathbf{H} \quad \Rightarrow \quad \nabla \cdot (\mu_0 \mu_r \mathbf{H}) = \nabla \cdot (-\mu_0 \mu_r \nabla \Phi) = 0$$

$$\therefore \nabla \cdot (\mu_r \nabla \Phi) = 0 \tag{6.7}$$

. Una vez que Φ es obtenido, la densidad de flujo magnético puede ser calculada:

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mu_r \left(-\nabla \Phi \right) \tag{6.8}$$

El campo experimentado por los núcleos es el ${f B}_{mc}$, que puede ser obtenido desde Φ usando la corrección de la "esfera de Lorentz" explicada anteriormente en (3.10):

$$\mathbf{B}_{muc} \approx \mu_0 \mu_r \left(1 - \frac{2}{3} \chi \right) \left(-\nabla \Phi \right) = \mu_0 \mu_r \left(1 - \frac{2}{3} (\mu_r - 1) \right) \left(-\nabla \Phi \right)$$
(6.9)

Se desarrolló un programa en MATLAB para calcular iterativamente la distribución de Φ para una distribución de μ_r dada y una estimación inicial de Φ . Se usaron matrices tridimensionales de números reales de doble precisión para representar las distribuciones tridimensionales de μ_r , Φ y ${\bf B}_0$.

Para resolver la ecuación (6.7) usando aproximaciones por diferencias finitas (DF), se introduce una coordenada iterativa T (pseudo-tiempo) y la ecuación es reescrita:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial T} = \nabla \cdot \left(\mu_r \nabla \Phi \right) \tag{6.10}$$

Según la solución converge hacia el valor correcto, ambos lados de la ecuación (6.10) se aproximarán a 0. Para resolver para Φ usando el método de DF, se introduce una malla cuadri-dimensional en el espacio y pseudo-tiempo con resoluciones espaciales Δx , Δy y Δz , y resolución pseudo-temporal ΔT . Se asignan los índices i, j, k y t para identificar las ubicaciones en la direcciones x, y, z y T.

En este sistema de coordenadas, la ecuación (6.10) se reescribe como:

$$\Phi(t) = \Phi(t-1) + \Delta T \left(\Phi_x + \Phi_y + \Phi_z \right), \text{ donde:}$$

$$\Phi_x = \frac{\partial \mu_r}{\partial x} \frac{\partial \Phi(t-1)}{\partial x} + \mu_r \frac{\partial^2 \Phi(t-1)}{\partial x^2}$$
(6.11)

$$\Phi_{y} = \frac{\partial \mu_{r}}{\partial y} \frac{\partial \Phi(t-1)}{\partial y} + \mu_{r} \frac{\partial^{2} \Phi(t-1)}{\partial y^{2}}$$

$$\Phi_{z} = \frac{\partial \mu_{r}}{\partial z} \frac{\partial \Phi(t-1)}{\partial z} + \mu_{r} \frac{\partial^{2} \Phi(t-1)}{\partial z^{2}}$$

Para asegurar que Φ convergerá hacia la solución correcta, es importante asegurar que ΔT es suficientemente pequeño. Después de crear una estimación inicial para $\Phi(t=0)$, se calculan valores de Φ en cada punto consecutivo en pseudo-tiempo para cada punto en el interior del volumen de trabajo del problema usando las ecuaciones en (6.11), con aproximaciones de diferencia central para todas las derivadas parciales con respecto al espacio. Se calculan valores de Φ en puntos consecutivos futuros del pseudo-tiempo hasta que se alcanza el criterio de convergencia.

Para reducir los requerimientos computacionales minimizando el tamaño del problema sin comprometer la resolución espacial, la región problema contiene sólo la muestra y su volumen circundante inmediato (con una distancia mínima de 35mm entre la muestra y los bordes). El campo magnético en la vecindad de la muestra es alterado significativamente por ésta y no se conoce inicialmente.

Para computar eficientemente la distribución de campo en el borde, se realiza un cálculo con una resolución espacial algo baja pero una región problema grande. En tales condiciones, el borde está muy lejos del objeto perturbador, así que el campo en él se puede considerar uniforme y $\Phi(t=0)$ se determina acordemente. En tal caso, $\Phi(t=0)$ sería una función de la posición que tiene una primera derivada constante y no nula en la dirección del campo uniforme inicialmente aplicado. Luego Φ se calcula iterativamente usando las ecuaciones (6.11) hasta alcanzar un criterio de convergencia dado. Seguidamente, la distribución Φ para la región problema y resolución deseadas se obtiene interpolando valores de la solución preliminar.

Para asegurar convergencia para todos los puntos, se define un parámetro arepsilon que mide la convergencia:

$$\varepsilon = \frac{\sum_{N} |\Phi(t) - \Phi(t-1)|}{N}$$
 (6.12)

Donde la sumatoria se ejecuta sobre cada punto de la malla y N es el número total de puntos en la malla de la región problema. Para simplificar, el criterio de convergencia se ha definido como el momento en que ε alcanza su mínimo relativo y cesa de decrecer (o visto de otra forma, cuando $d\varepsilon/dt$ cruza por cero y pasa al semiplano positivo). La lógica detrás de este criterio se basa en que podemos considerar a la diferencia $\Phi(t) - \Phi(t-1) = \Delta\Phi \approx \partial\Phi$ (en nuestro modelo de diferencias finitas). Luego, la sumatoria $\sum \left|\Delta\Phi\right|/N$ a lo largo de todos los puntos de la malla es en cierta forma un valor norma de $\Delta\Phi$, de lo que se concluye que $\varepsilon \propto \partial\Phi/\partial T \to 0$.

Después que Φ es hallada con precisión aceptable a la resolución requerida, el campo ${\bf B}$ se calcula usando la ecuación (6.8) y aproximaciones con diferencias finitas de primer orden.

6.4.2. Implementación en MATLAB

Los pasos anteriormente descritos pueden ser implementados en un programa de MATLAB. Como se mencionó antes, este algoritmo con comandos "primitivos" ha sido implementado sólo para el caso del bloque rectangular, a manera de muestra. Esto porque si bien el programa es más simple y entendible, su ejecución no es muy eficiente. Para las demás geometrías resulta más conveniente usar el paquete de funciones (toolbox) de simulación numérica.

Sin embargo, es conveniente presentar este algoritmo a fin de entender mejor el proceso subyacente que las funciones de librería ejecutan internamente.

Dicho esto, he aquí el análisis del programa (se presentan sólo las líneas pertinentes, el listado completo se incluye en el apéndice):

Primero, es necesario definir parámetros globales como las dimensiones nominales del volumen de trabajo (lados LXn, LYn, LZn del paralelepípedo rectangular) y la resolución espacial o tamaño de celda (resX, resY, resZ). A partir de ellos se calcula el número de celdas (numX, numY, numZ) y las dimensiones reales del volumen de trabajo (LX, LY, LZ) entre bordes de celdas extremas.

Un tamaño de celda de 1 mm fue elegido para la rutina de iteración, éste es luego reducido a la mitad (0.5 mm) con una operación de interpolación. Dicho tamaño está en el mismo orden de magnitud que la resolución de las imágenes obtenidas experimentalmente (0.78 mm), por lo que no es excesivamente grande (repercutiendo en la exactitud del modelo) o pequeño (repercutiendo en el tiempo de procesamiento).

La tabla siguiente muestra las dimensiones del volumen de trabajo, resolución y número de celdas en cada dirección.

Tabla 6-2: Solución por diferencias finitas – propiedades del volumen de trabajo

Dimensión	Х	Υ	Z
Longitud nominal LDn [mm] (entre puntos extremos)	100	100	. 81
Resolución espacial resD [mm]	1	1	0.9
Número de celdas por lado numD	101	101	91
Longitud real LD [mm] (entre bordes de celdas extremas)	101	101	81.9
Número total de celdas N		928291	

```
%% PARAMETROS INICIALES
global LXn LYn LZn resX resY resZ LX LY LZ numX numY numZ mat0 mat1
% Dimensiones NOMINALES (entre puntos extremos) [mm]
LXn = 100;
% Resolucion espacial (tamaño de celda) [mm]
resX = 1;
% Numero de celdas
numX = LXn/resX + 1;
```

```
% Dimensiones REALES (entre bordes de celdas extremas) [mm]
LX = LXn + resX;
% ...
```

Luego, se modela el sólido original a partir de las dimensiones dadas, y se colocan los valores de permeabilidad (dentro y fuera del sólido). Para el bloque rectangular, la condición de "pertenencia" de un punto es simplemente:

$$-\frac{L}{2} \le x \le \frac{L}{2} \quad \land \quad -\frac{L}{2} \le y \le \frac{L}{2} \quad \land \quad -\frac{h}{2} \le z \le \frac{h}{2}$$
 (6.13)

```
% Creación del sólido original: Matriz de forma Mforma = (X >= -L/2) & (X <= L/2) & (Y >= -L/2) & (Y <= L/2) & ... (Z >= -h/2) & (Z <= h/2);
```

```
% Distribución de permeabilidad
Ur = ur_Ti.*Mforma + ur_H2O.*(1 - Mforma);
```

Para la estimación inicial de $\Phi(t=0)$, se hace lo descrito en el apartado anterior.

Se tiene que:
$$\mathbf{B} = \mu_0 \mu_r \left(-\nabla \Phi \right) = -\mu_0 \mu_r \left(\frac{d\Phi}{dx} \mathbf{i} + \frac{d\Phi}{dy} \mathbf{j} + \frac{d\Phi}{dz} \mathbf{k} \right)$$

Como: $\mathbf{B} = B_0 \mathbf{k} \to B_0 = -\mu_0 \mu_r \frac{d\Phi}{dz}$

Resulta: $\Phi = -\frac{B_0}{\mu_0 \mu_r} z + C$

% Calculo de la distribución de densidad de campo magnético (campo escalar) Phi = -Bo ./ (uo.*Ur) .* Z;

A continuación se presenta el bucle principal del programa, que realiza las iteraciones para converger al valor final de Φ según la expresión (6.11).

El paso temporal ΔT de 0.1 s fue elegido por un procedimiento de prueba y error, ya que resultó ser el que permite la convergencia más rápida a una solución estacionaria. Otros valores demoran demasiado en converger o vuelven al sistema inestable.

```
dUr_x(:,numX,:) = (Ur(:,numX,:) - Ur(:,numX-1,:)) / dx;
% dUr_y ...
% dUr z ...
```

Corresponde a:

$$\frac{\partial \mu_r[i,j,k]}{\partial x} = \begin{cases}
\frac{\mu_r[i+1] - \mu_r[i]}{\delta x}, i = 1 \text{ (dif. hacia adelante)} \\
\frac{\mu_r[i+1] - \mu_r[i-1]}{2\delta x}, 2 \le i \le numX - 1 \text{ (dif. central)} \\
\frac{\mu_r[i] - \mu_r[i-1]}{\delta x}, i = numX \text{ (dif. hacia atrás)}
\end{cases}$$
(6.15)

Y las expresiones análogas para y, z. Nótese que se utiliza la diferencia central salvo en los extremos, donde es necesario recurrir a las diferencias hacia adelante o hacia atrás según el caso. El cálculo de la derivada de μ_r se hace fuera del bucle temporal porque μ_r no varía con el tiempo.

Para calcular la derivada de Φ se efectúa un procedimiento similar. Además se necesita calcular la segunda derivada, que viene a ser la derivada de la derivada.

Ésta es la línea principal del programa, que efectúa la suma indicada en (6.11):

$$\Delta \Phi = \Delta T \left(\Phi_x + \Phi_y + \Phi_z \right) =$$

$$= \Delta T \left[\frac{\partial \Phi}{\partial x} \cdot \frac{\partial \mu_r}{\partial x} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \cdot \frac{\partial \mu_r}{\partial y} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \cdot \frac{\partial \mu_r}{\partial z} + \mu_r \left(\frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2} \right) \right]$$
(6.16)

```
dPhi = DELTA_T * (dPhi_x.*dUr_x + dPhi_y.*dUr_y + dPhi_z.*dUr_z + ...
Ur.*(d2Phi_x2 + d2Phi_y2 + d2Phi_z2));
```

A continuación se comprueba el criterio de convergencia, según (6.12):

```
% Criterio de convergencia
Eps = sum(abs(dPhi(:)))/N;
lEps(t) = Eps;
if (t>1 && (lEps(t) > lEps(t-1)))
        % cuando se alcance el punto de inflexión...
        break
end
Phi = Phi + dPhi;
end
```

Para evitar un bucle infinito en caso de una convergencia fallida, se ha limitado el incremento de t hasta las 10000 iteraciones. Una vez completada la convergencia, es posible separar una región más pequeña del volumen de trabajo y obtener valores intermedios de Φ mediante interpolación.

```
Phi = interp3(Phi_hi, 1);
delta_Boz_hi_int = interp3(delta_Boz_hi, 1);
```

Finalmente, la distribución final de **B** (que es lo que interesa) se recupera usando la ecuación (6.8):

```
% Calculo y visualizacion del campo B
% [dPhi_x, dPhi_y, dPhi_z] = gradient(Phi, dx, dy, dz);
Box = (uo.*Ur) .* (-dPhi_x);
Boy = (uo.*Ur) .* (-dPhi_y);
Boz = (uo.*Ur) .* (-dPhi_z);
delta_Box = Box - Bo_x;
delta_Boy = Boy - Bo_y;
delta_Boz = Boz - Bo z;
```

6.5. Solucionador numérico utilizando funciones de elementos finitos

6.5.1. Desarrollo del modelo

Como se mencionó anteriormente, para geometrías más complicadas resulta más eficiente computacionalmente usar funciones especializadas en cálculo de elementos finitos (esto es, un toolbox). En este caso se utiliza COMSOL Multiphysics (antes conocido como

FEMLAB), que es un paquete muy versátil y con librerías para una gran variedad de áreas de la física y aplicaciones.

El modelo matemático a resolver ya fue descrito en la sección anterior por las ecuaciones (6.5) a (6.9).

A continuación se enumeran los pasos de desarrollo del modelo:

Modelamiento de la geometría

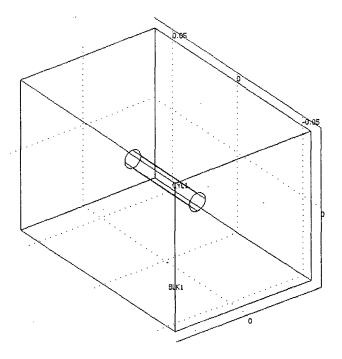


Figura 6-1: MEF – geometría de la muestra y volumen de trabajo (cilindro transversal)

Para todos los casos (cilindro paralelo, cilindro transversal, bloque) se modela la muestra como un sólido homogéneo, y éste se rodea por un prisma rectangular que representa el medio circundante (el volumen de trabajo). Este prisma exterior es de tamaño suficiente para que en sus caras (las fronteras del modelo) la distorsión en el campo producida por la muestra sea virtualmente nula. De esa manera, el valor del campo es conocido en los bordes (viene a ser el ${\bf B}_0$ sin perturbar), y es posible establecer las condiciones de frontera.

En la tabla a continuación se indican las dimensiones del volumen de trabajo para cada geometría de muestra.

Tabla 6-3: Dimensiones del volumen de trabajo

Geometría de la muestra	Dimensión X [m]	Dimensión Y [m]	Dimensión Z [m]
Cilindro (paralelo al campo)	0.080	0.080	0.120
Cilindro (transversal al campo)	0.080	0.120	0.080
Bloque cuadrangular	0.120	0.120	0.080

Definición de dominios

Una vez que la muestra y el volumen de trabajo han sido creados, se deben declarar los dominios (regiones del espacio con propiedades independientes). En este caso, se definen dos dominios en base a la permeabilidad magnética de cada región: un dominio que corresponde al volumen de la muestra con permeabilidad $\mu_{r,mat}$ (del material), y el otro que corresponde a todo el resto del volumen de trabajo, con la permeabilidad del medio $\mu_{r,H2O}$ (la del agua).

Las propiedades físicas de cada dominio se especifican en base a una relación constitutiva, o ecuación física fundamental que describe el fenómeno que se estudia. Para este modelo, se utiliza la relación ${\bf B}=\mu_0\mu_r{\bf H}$. La propiedad que describe cada dominio es la permeabilidad magnética relativa $\mu_r=1+\chi$ (relacionada directamente con la susceptibilidad).

Definición de fronteras

Como en todo modelo numérico, es necesario especificar las condiciones de frontera para poder hallar una solución única del sistema. Como se explicó anteriormente, la condición conocida es que los bordes del volumen de trabajo se encuentran lo

suficientemente lejos de la muestra para que el campo no se desvíe de su valor original de ${\bf B}_0$. En otras palabras, el valor del campo es conocido en las 6 caras (fronteras) del volumen de trabajo y esto se especifica en el modelo.

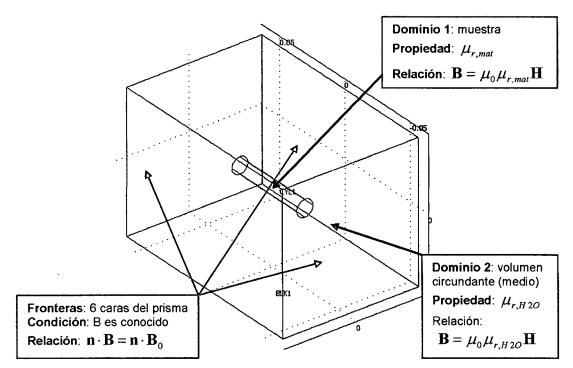


Figura 6-2: MEF – dominios y fronteras del modelo (caso cilindro transversal)

Hablando en términos físicos formales, el flujo magnético en la superficie de cada cara (frontera) del volumen de trabajo es conocido. Esto se expresa matemáticamente con la ecuación ${\bf n}\cdot{\bf B}={\bf n}\cdot{\bf B}_0$.

Creación de la malla

Una vez que el modelo ha sido especificado totalmente, se procede a crear la malla con celdas de tamaño adecuado para obtener la precisión requerida. Para este modelo se han utilizado celdas tetraédricas. Las celdas tienen tamaño variable determinado por el programa: son más pequeñas en las regiones de discontinuidad o donde hay variaciones grandes de las variables, y de mayor tamaño en las regiones relativamente uniformes.

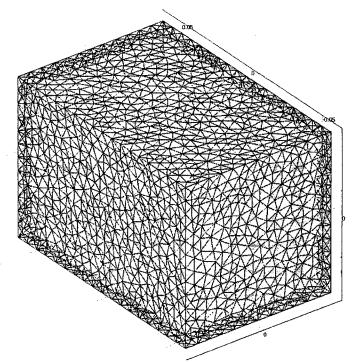


Figura 6-3: Creación de la malla para el modelo

Para el caso del cilindro paralelo al campo, se requirió crear 63540 celdas tetraédricas, de las cuales 6184 caras triangulares conforman la frontera del modelo.

Solución y visualización de resultados

Finalmente, es posible resolver el modelo y obtener la distribución de campo magnético buscada. Una vez que se ha resuelto el campo vectorial ${\bf B}$ para todo el volumen de trabajo, se puede obtener una representación gráfica. ${\bf B}$ es un vector que depende de la posición (${\bf B}(x,y,z)=f({\bf r})=f(x,y,z)$), y solamente se puede representar parcialmente.

En las siguientes gráficas, el mapa de colores representa el valor de ΔB_z (variación de la componente z de B) en el plano correspondiente, y las flechas representan al mapa vectorial $\Delta {\bf B} = {\bf B} - {\bf B}_0 = \begin{pmatrix} B_x & B_y & B_z - B_0 \end{pmatrix}$.

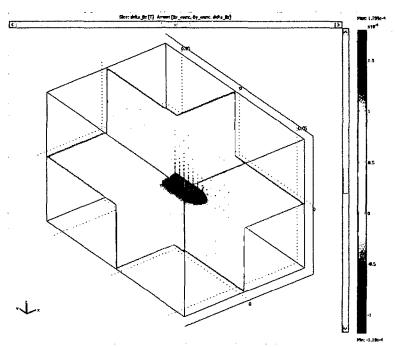


Figura 6-4: Gráfica de ΔB_z (mapa de colores) y $\Delta {f B}$ (flechas), para el caso del cilindro transversal al campo

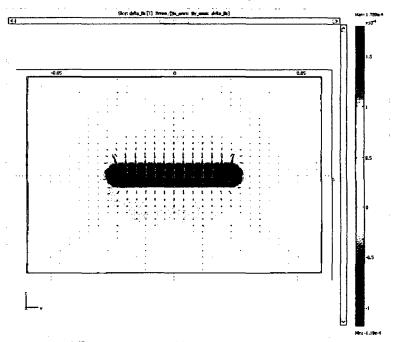


Figura 6-5: Gráfica de ΔB_z (colores) y $\Delta {\bf B}$ (flechas) en el plano YZ que contiene al eje del cilindro

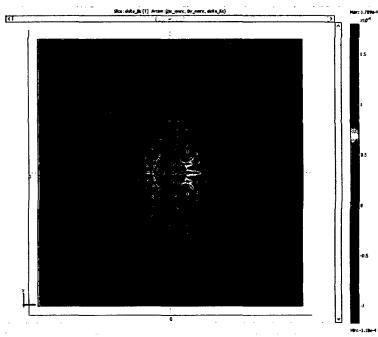


Figura 6-6: Gráfica de ΔB_z (colores) y $\Delta {\bf B}$ (flechas) en el plano XZ, perpendicular al cilindro y que lo cruza en su punto medio

6.5.2. Implementación en MATLAB

La flexibilidad que brinda la programación en MATLAB permite usar una función genérica que crea un objeto que representa al modelo FEM; luego es posible invocar a dicho objeto y extraer directamente de él la información requerida, como la distribución del campo magnético B.

A continuación se hace una descripción general de la función en mención, llamada fem_muestra_gen (el listado completo se incluye en el apéndice). Se comienza por el encabezado con los parámetros de la función y su descripción.

```
% fem muestra_gen.m
% por Cesar Fuentes, 2009-2010
% FUNCION que genera el modelo FEM de distorsión magnética para la
  geometría seleccionada.
% ENTRADAS: - Bo
                      : campo magnético original aplicado [T]
            - scp mat : susceptibilidad magnética del material
용
            - muestra = {cil trans | cil_par | bloque}
용
                     : radio del cilindro o lado del bloque [m]
용
                      : altura del cilindro o espesor del bloque [m]
            - h m
            - LX,LY,LZ: dimensiones del volumen de trabajo [m] (opcional)
          - nivelMalla: nivel de detalle del modelo (opcional, def=4)
```

```
% SALIDAS: - fem : modelo FEM creado
function fem = fem_muestra_gen(Bo, scp_mat, muestra, a_m, h_m, LX, LY, LZ,
nivelMalla)
```

Los dos, últimos parámetros son opcionales. Si no se especifican las dimensiones del volumen de trabajo, se asume un cubo de 0.120 m de lado. El nivel de detalle controla el tamaño de las celdas tetraédricos, mientras más grande el número más pequeños son los tetraedros. Ello permite obtener mayor exactitud y detalle pero a cambio de un sistema más complejo, mayor requerimiento de memoria y un tiempo de procesamiento mucho más largo.

Se definen también las constantes del modelo. Nótese que la mayoría son parámetros de la función, o derivan directamente de ellos.

Luego.se inicializa el modelo indicando el tipo de fenómeno físico (Magnetostático), sistema de coordenadas, sistema de unidades y otros parámetros:

```
%% INIT
clear appl
appl.mode.class = 'MagnetostaticsNoCurrents';
appl.module = 'ACDC';
appl.assignsuffix = '_emnc';
% [...]
fem.sdim = {'x','y','z'};
fem.frame = {'ref'};
% [...]
units.basesystem = 'SI';
fem.units = units;
```

Luego se procede a crear los elementos geométricos que definen el modelo. El sólido que representa la muestra será un cilindro (transversal o paralelo a B) o un bloque según el caso. El volumen de trabajo es siempre un bloque rectangular con dimensiones LX, LY, LZ dadas.

```
%% Geometria
switch lower(muestra)
    case 'cil trans'
        gl=cylinder3(a m,h m,'pos',{'0',-
h_m/2,'0'},'axis',{'0','1','0'},'rot','0');
   case 'cil par'
        gl=cylinder3(a_m,h_m,'pos',{'0','0',-
h_m/2}, 'axis', {'0', '0', '1'}, 'rot', '0');
    case 'bloque'
        gl=block3(a_m,a_m,h_m,'base','center','pos',('0','0','0'), ...
        'axis', {'0', '0', '1'}, 'rot', '0');
    otherwise
        disp('ERROR - Geometría desconocida')
        return
g2=block3(LX,LY,LZ,'base','center','pos',{'0','0','0'},'axis',{'0','0','1'},
'rot','0')
```

La siguiente línea crea el enmallado con el nivel de detalle dado por el parámetro:

```
%% Initialize mesh
fem.mesh = meshinit(fem, 'hauto', nivelMalla);
```

Las siguientes líneas definen los dominios y propiedades de cada uno, así como las condiciones de frontera:

```
% Condiciones de frontera
bnd.type = {'B','cont'};
bnd.B0 = {{0;0;'Bo'},{0;0;0}};
bnd.ind = [1,1,1,1,1,2,2,2,2,2,2,1];
appl.bnd = bnd;
% [...]
% Dominios (cada uno con su permeabilidad)
equ.mur = {'ur_H2O','ur_mat'};
equ.ind = [1,2];
appl.equ = equ;
% [...]
```

También es posible definir en el programa expresiones derivadas de las variables base, como por ejemplo el campo **Bz_nuc** con la corrección de Lorentz en base a la ecuación (3.10):

```
% Global expressions
fem.globalexpr = {'Bz_nuc','(1-2/3*(mu_emnc-mu0_emnc)/mu_emnc)*Bz_emnc'};
```

Finalmente, el modelo se revuelve con la siguiente instrucción:

```
% Resolver problema
fem.sol=femstatic(fem, 'solcomp', {'Vm'}, 'outcomp', {'Vm'}, 'blocksize',
'auto');
```

6.6. Generador de imagen distorsionada

Para todos los métodos de cálculo del campo empleados, se desarrolló una rutina en MATLAB que permite generar la imagen distorsionada que se obtendría al hacer un escaneo de la muestra con los parámetros dados. Esta rutina es extremadamente útil porque permite validar los resultados de las simulaciones comparando las imágenes generadas con las obtenidas en los experimentos reales.

A continuación se describe en forma breve el funcionamiento del algoritmo. Para utilizarlo se asume que el campo magnético con la corrección nuclear (Bz_nuc) ya ha sido encontrado (con cualquiera de los métodos antes mencionados).

Primero se calcula la resolución de la imagen (tamaño del campo de visión o FOV – del inglés *Field Of View*– dividido entre el número de pixeles de la imagen).

```
%% SIMULACION DE LA IMAGEN OBTENIDA
Res = FOV_s / numPixels;
```

Luego se brindan los valores de intensidad que describen al fondo (solución salina con susceptibilidad equivalente a la del agua) y a los cuerpos introducidos en ella. Estos se obtuvieron directamente de las imágenes de referencia obtenidas para los experimentos.

```
% los valores de "intensidad" se obtienen de la imagen real
intFondo = 66/256; %1; %0.1;
intMuestra = 3/256; %0; %0.025;

% Imagen "original" & matriz de distorsion en Z
x = ((1:numPixels) - floor(numPixels/2)) .* Res;
z = ((1:numPixels) - floor(numPixels/2)) .* Res;
% ...
[Bz_nuc, X, Y, Z] = % _____ <-- asumimos que Bz_nuc ya ha sido calculado
Bz_nuc = squeeze(Bz_nuc); % <-- acondicionamiento de los vectores para
trabajarlos
X = squeeze(X);
Z = squeeze(Z);
clear Y;</pre>
```

La siguiente línea es muy importante: en ella se calcula la variación total del campo de la que depende la distorsión de la imagen, tal como se explica en el apartado 6.2. Al campo final Bz_nuc se le resta el campo original indicado en la ecuación (6.1).

```
deltaBz_nuc = Bz_nuc - (1 - 2/3*scp H2O/(1 + scp H2O)).*Bo;
```

El siguiente paso es construir la matriz que representa a la sección de la muestra, o matriz de forma. Su expresión dependerá de la forma y orientación de la muestra:

Tabla 6-4: Expresiones lógicas de la matriz de forma para cada geometría

Geometría	Expresión para la matriz de forma
Cilindro paralelo a B ₀	Mforma = $(X \ge -a) & (X \le a) & (Z \ge -h_{cil/2}) & (Z \le h_{cil/2});$
Cilindro transversal a B ₀	$Mforma = ((X.^2 + Z.^2) \le a^2);$
Bloque rectangular	Mforma = $(X \ge -a/2) & (X \le a/2) & (Z \ge -h_bloq/2) & (Z \le h_bloq/2);$

imgOri = (intMuestra.*Mforma + intFondo.*(1 - Mforma))';

En la siguiente sección, se calcula la distorsión en la dirección de lectura y se halla la nueva ubicación de cada punto luego de la distorsión. Finalmente se convierte el desplazamiento espacial de cada punto en un desplazamiento en el índice de la matriz que representa la imagen. Para computar la distorsión en la dirección correcta y representar la imagen en la pantalla en la dirección adecuada, la elección de los ejes (x,z) y los índices (i,j) depende de la forma de la muestra, su orientación y la dirección de escaneo (H→F o P→A), según se indica en la siguiente tabla:

Tabla 6-5: Variables utilizadas en el cómputo de la imagen distorsionada, según la geometría y dirección de lectura

Geometría	Direcc.	Dirección de lectura (x,z)	Orientación en pantalla (i,j)
Cilindro paralelo a B ₀	P→A	Mdist_z, Z, Zd	Id(j,i)
	H→F	Mdist_x, X, Xd	Jd(j,i)
Cilindro transversal a B ₀	P→A	Mdist_z, Z, Zd	Jd(j,i)
	H→F	Mdist_x, X, Xd	Id(j,i)
Bloque rectangular	P→A	Mdist_z, Z, Zd	Id(j,i)
	H→F	Mdist_x, X, Xd	Jd(j,i)

Así, el cálculo de la distorsión será:

Dirección de lectura Z	<pre>Mdist_z = deltaBz_nuc / GR; Zd = Z + Mdist_z; #d = round(Zd./Res + numPixels/2);</pre>
Dirección de lectura X	<pre>Mdist_x = deltaBz_nuc / GR; Xd = X + Mdist_x; #d = round(Xd./Res + numPixels/2);</pre>

Y la imagen distorsionada se genera por una iteración doble:

```
% Imagen distorsionada
Orientación
             imgDist = zeros(numPixels);
en pantalla I
             for i = 1:numPixels
                  for j = 1:numPixels
                      if (Id(j,i)>0 \&\& Id(j,i) \le numPixels)
                          imgDist(Id(j,i),j)=imgDist(Id(j,i),j)+imgOri(i,j);
                      end
                  end
             end
               Imagen distorsionada
Orientación
             imgDist = zeros(numPixels);
en pantalla
             for i = 1:numPixels
                  for j = 1:numPixels
                      if (Jd(j,i)>0 \&\& Jd(j,i) \le numPixels)
                           imgDist(i, Jd(j, i)) = imgDist(i, Jd(j, i)) + imgOri(i, j);
                      end
                  end
             end
```

La matriz imgDist contiene la imagen distorsionada generada. Para calcular el tamaño del artefacto generado, se utiliza un algoritmo de procesamiento de imágenes análogo al descrito en la sección 5.3, aunque simplificado ya que no es necesario barrer un conjunto de imágenes y el desplazamiento entre la imagen de referencia y la distorsionada es conocido de antemano.

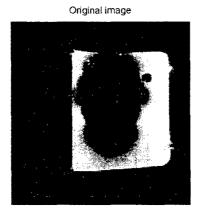
CAPÍTULO VII.

RESULTADOS

7.1. Resultados de las mediciones experimentales de tamaño de artefacto de las muestras

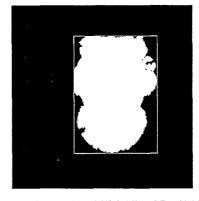
De las imágenes analizadas, se obtuvieron al final resultados para 34 muestras: 18 varillas y 16 placas cuadradas. Se muestran algunas de las más representativas aquí.

En el caso de las varillas, la distorsión más grande correspondió al acero inoxidable y la más pequeña al plástico Delrin. Para las placas cuadradas, la mayor distorsión fue con el titanio y la menor con el material de madera compactada MDF. En general, las pruebas han sido exitosas por cuanto se ha obtenido una lista de materiales en el orden esperado: primero los metales ferromagnéticos, los demás metales, materiales compuestos (fibras) y finalmente los cerámicos y polímeros.



SAMPLE: ROD-Stainless Steel 316 Sequence parameters: dir perBo, GE, P->A Sample WIDTH = 10 mm Sample HEIGHT = 10 mm

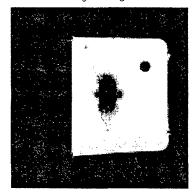
LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 59.0625 mm In date 20071003, scan # 101, slice # 11
Artifact WIDTH = 118 pixel = 92.1875 mm
Artifact HEIGHT = 164 pixel = 128.125 mm

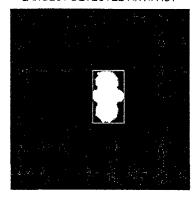
Figura 7-1: Ejemplo de distorsión muy severa - acero inoxidable 316 (varilla)

Original image



SAMPLE: ROD-Titanium Sequence parameters: dir perBo, GE, H->F Sample WIDTH = 9.6 mm Sample HEIGHT = 9.6 mm

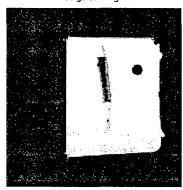
LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 24.4969 mm In date 20071003, scan # 94, slice # 11 Artifact WIDTH = 45 pixel = 35.1563 mm Artifact HEIGHT = 75 pixel = 58.5938 mm

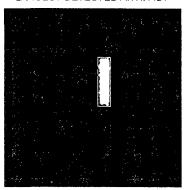
Figura 7-2: Ejemplo de distorsión media - titanio (varilla)

Original image



SAMPLE: ROD-Delrin Sequence parameters: dir Bo, GE, P->A Sample WIDTH = 10 mm Sample HEIGHT = 50 mm

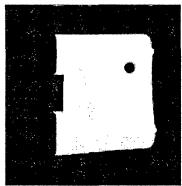
LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 2,0313 mm In date 20071003, scan # 129, slice # 8
Artifact WIDTH = 18 pixel = 14,0625 mm
Artifact HEIGHT = 69 pixel = 53,9063 mm

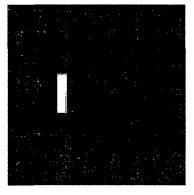
Figura 7-3: Ejemplo de distorsión reducida - Delrin (varilla)

Original image



SAMPLE: SQUARE-MDF Sequence parameters: dir Bo, SE, H->F Sample WIDTH = 10 mm Sample HEIGHT = 41.1 mm

LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 0.54375 mm In date 20071004, scan # 160, slice # 7 Artifact WIDTH = 13 pixel = 10.1563 mm Artifact HEIGHT = 54 pixel = 42.1875 mm

Figura 7-4: Ejemplo de distorsión casi nula - MDF madera compactada (placa)

A continuación se presentan dos tablas con información pertinente sobre las mediciones:

- La Tabla 7-1 contiene información general sobre las muestras utilizadas, tales como material, forma, dimensiones y susceptibilidad magnética (cuando se conoce). En el caso de los cilindros, la dimensión 1 es el diámetro y la dimensión 2 corresponde a la altura. En el caso de las placas cuadradas, la dimensión 1 es el lado del cuadrado y la dimensión 2 corresponde al espesor. Para más información sobre las muestras, remitirse al capítulo 4.
- La Tabla 7-2 muestra los resultados de las mediciones experimentales de tamaño del artefacto. Las muestras están ordenadas de mayor a menor tamaño de distorsión. Se indican el ancho y alto (en mm) del rectángulo que abarcan al artefacto, así como la distancia máxima entre artefacto y muestra (según se definió en la sección 5.3.1). Para cada resultado se indica la fecha de escaneo, número de secuencia, número de sección, orientación, secuencia y dirección de lectura. Nótese que la tabla presenta resultados para las secuencias Spin Echo (SE) y Gradient Echo (GE). Sin embargo, de aquí en adelante sólo se considerarán los resultados de SE, según lo explicado en el apartado 2.6.1.

Tabla 7-1: Propiedades generales de las muestras utilizadas

MATERIAL	MATERIAL (español)	Tipo de material	Suscp. ⁷ (x 10 ⁻⁶)	FORMA	DIM.1 [mm]	DIM.2 [mm]
Alumina	Alómain	Cerámico	-18,195	CIL.	6	49
Alumina	, Alúmina	Ceramico	-10,193	PLACA	50	10
ARCAP	ARCAP (cobre- niquel)	Metal		CIL.	10	50
Beryllium- Copper	Berilio-Cobre	Metal		CIL. PLACA	12.8 56.3	49 13.9
Brass	Latón	Metal		CIL.	10	50
Carbon Fiber	Fibra de carbono	Polímero		CIL.	10	50
Dolrin	Dolrin	Dolímoro		CIL.	10	50
Delrin	Delrin	Polímero		PLACA	40	10.8
Dural	Dural	Polímero		CIL.	10	50
Ertalon	Ertalon	Polímero		PLACA	40	10
Citalon	Entaion	Politiero		PLACA	40	10
Glass Fiber	Fibra de vidrio	Polímero mixto		CIL.	10	50
		Politiero mixto		PLACA	40.8	10
Glass Nylon 66	Nylon 66 c/vidrio	Polímero mixto	: - -	PLACA	40	10
Lead	Plomo	Metal	-15.763	CIL.	9.5	50
				PLACA	41.15	10.8
MACOR	MACOR	Cerámico		CIL.	8.8	50
WACOK	IVIACOIN	Ceramico		PLACA	41.8	6.37
Mahogany	Caoba	Madera		CIL.	10	50
	Caoba	iviaucia		PLACA	41.2	10.5
MDF	MDF (madera	Madera		CIL.	10	50
	compactada)	iviade: a		PLACA	41.1	10
Norester	Norester	Polímero		CIL.	10.5	41.5
Nylon	Nylon	Polímero		PLACA	40	10
PEEK	PEEK	Polímero		CIL.	10	50
Perspex	Perspex	Polímero		CIL.	10	50
reispex		1 Olimero		PLACA	40	8
Plain Brass	Latón puro	Metal		CIL.	11.5	50
Stainless Steel 316	Acero inoxidable 316	Metal		CIL.	10	50
Teflon	Teflón	Polímero		PLACA	40.6	11.08
Thermostar	Thermostar	Polímero		PLACA	40	10
Titanium	Titonio	Metal	178.625	CIL.	9.6	50
	Titanio	IVICIAI	170.025	PLACA	50.3	8

⁷ Sólo se indican las susceptibilidades conocidas obtenidas de fuentes externas.

Tabla 7-2: Resultados de las mediciones experimentales de tamaño de artefacto

316 4 43.4375 20071003 118 11 perBo GE H-F VAR. Latón puro 41.40625 64.84375 26.6719 20071003 118 11 perBo GE P-F VAR. ARCAP 40.625 60.9375 25.4688 20071003 46 11 perBo GE P-F VAR. Titanio 35.15625 58.59375 24.4969 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR. MDF 23.4375 55.46875 22.7344 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 10 perBo GE H-F VAR. Alumina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 30 10 perBo	Frm.	Material	Ancho (mm)	Alto (mm)	Dis.max. (mm)	Fecha	Sc.	Se.	Orie.	Sq.	Dir.
VAR. Latón puro 41.40625 64.84375 26.6719 20071004 153 10 perBo GE P-AVAR. VAR. ARCAP 40.625 60.9375 25.4688 20071003 46 11 perBo GE H-F VAR. Titanio 35.15625 58.59375 24.4969 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR. MDF 23.4375 55.46875 22.7344 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Fibra de vidrio 17.1875 65.625 7.5313 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Plome 13.28125 20.3125 3.5156 20	VAR.	316	92.1875	128.125	59.0625	20071003	101	11	perBo	GE	P-A
VAR. ARCAP 40.625 60.9375 25.4688 20071003 46 11 perBo GE H-F VAR. Titanio 35.15625 58.59375 24.4969 20071003 94 11 perBo GE H-F VAR. MDF 23.4375 55.46875 22.7344 20071003 18 8 perBo GE H-F VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Pibra de vidrio 17.1875 65.625 7.5313 20071003 10 perBo GE H-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. Permo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 50	VAR.	Latón [′]	64.84375	96.875	43.4375	20071003	118	11	perBo	GE	H-F
VAR. Titanio 35.15625 58.59375 24.4969 20071003 94 11 perBo GE H-F VAR MDF 23.4375 55.46875 22.7344 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 126 11 perBo GE H-F VAR Pibra de vidrio 17.1875 65.625 7.8125 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR Alúmina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR Plomo 14.84375 59.3125 3.5156 20071003	VAR.	Latón puro	41.40625	64.84375	26.6719	20071004	153	10	perBo	GE	P-A
VAR. MDF 23.4375 55.46875 22.7344 20071003 38 8 perBo GE H-F VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 126 11 perBo GE H-F VAR. Fibra de vidrio 17.1875 65.625 7.8125 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Alúmina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Delmo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Pilomo 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003	VAR.	ARCAP	40.625	60.9375	25.4688	20071003	46	11	perBo	GE	H-F
VAR. Dural 24.21875 36.71875 13.3594 20071003 126 11 perBo GE H-F VAR Fibra de vidrio 17.1875 65.625 7.8125 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Alúmina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Berilio-Cobre 21.09375 22.65625 4.9281 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Pibra de carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20	VAR.	Titanio	35.15625	58.59375	24.4969	20071003	94	11	perBo	GE	H-F
VAR. Fibra de vidrio 17.1875 65.625 7.8125 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR. Alúmina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 73 8 Bo GE P-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Berilio-Cobre 21.09375 22.65625 4.9281 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Plomo 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. Rorester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-F VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003	VAR.	MDF	23.4375	55.46875	22.7344	20071003	38	8	perBo	GE	H-F
VAR. vidrio 17.1875 65.625 7.8125 20071003 10 8 Bo GE H-F VAR Alúmina 10.15625 64.0625 7.5313 20071003 73 8 Bo GE P-F VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Berilio-Cobre 21.09375 22.65625 4.9281 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Picono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE P-F VAR. Restorio 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 137 8 Bo GE P-F VAR. Perspex 15.625 12.53 2.8125 20071003 127 </td <td>VAR.</td> <td>Dural</td> <td>24.21875</td> <td>36.71875</td> <td>13.3594</td> <td>20071003</td> <td>126</td> <td>11</td> <td>perBo</td> <td>GE</td> <td>H-F</td>	VAR.	Dural	24.21875	36.71875	13.3594	20071003	126	11	perBo	GE	H-F
VAR. Caoba 13.28125 20.3125 5.1563 20071003 30 10 perBo GE H-F VAR. Berilio-Cobre 21.09375 22.65625 4.9281 20071003 86 8 perBo GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Fibra de carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE P-F VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-F VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 27 perBo GE P-F VAR. PelEK 12.5 55.48875 2.7344 20071003 129	VAR.		17.1875	65.625	7.8125	20071003	10	8	Во	GE	H-F
VAR. Berilio-Cobre Cobre 21.09375 22.65625 4.9281 20071003 86 8 perBo GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Fibra de carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE P-F VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-F VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 Bo GE P-F VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-F PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071003	VAR.	Alúmina	10.15625	64.0625	7.5313	20071003	73	8	Во	GE	P-A
VAR. Cobre 21.093/5 22.09629 4.9281 20071003 86 8 period GE H-F VAR. Plomo 14.84375 59.375 4.6875 20071003 106 9 Bo GE H-F VAR. Fibra de carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE P-F VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-F VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 57 8 Bo GE P-F VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 57 8 Bo GE P-F VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 <td>VAR.</td> <td>Caoba</td> <td>13.28125</td> <td>20.3125</td> <td>5.1563</td> <td>20071003</td> <td>30</td> <td>10</td> <td>perBo</td> <td>GE</td> <td>H-F</td>	VAR.	Caoba	13.28125	20.3125	5.1563	20071003	30	10	perBo	GE	H-F
VAR. Fibra de carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 Bo GE H-f VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003 65 8 Bo GE P-A VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-A VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 22 7 perBo GE H-F VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 Bo GE P-A VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-A PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 14.925 20071008 186 </td <td>VAR.</td> <td></td> <td>21.09375</td> <td>22.65625</td> <td>4.9281</td> <td>20071003</td> <td>86</td> <td>8</td> <td>perBo</td> <td>GE</td> <td>H-F</td>	VAR.		21.09375	22.65625	4.9281	20071003	86	8	perBo	GE	H-F
VAR. carbono 14.0625 57.03125 3.5156 20071003 50 8 BO GE H-F VAR. MACOR 11.71875 57.03125 3.5156 20071003 65 8 BO GE P-A VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 BO GE P-A VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 BO GE P-A VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 BO GE P-A PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 BO GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 14.925 20071008 189 11 BO GE P-A PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193	VAR.	Plomo	14.84375	59.375	4.6875	20071003	106	9	Во	GE	H-F
VAR. Norester 14.84375 48.4375 3.4688 20071003 137 8 Bo GE P-A VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 22 7 perBo GE H-F VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 Bo GE P-A VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-A PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Berilio-Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE P-A PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193	VAR.		14.0625	57.03125	3.5156	20071003	50	8	Во	GE	H-F
VAR. Perspex 15.625 12.5 2.8125 20071003 22 7 perBo GE H-F VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 Bo GE P-A VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-A PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 197 10 Bo GE P-A PLC. Berilio-Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE P-A PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-A PLC. Alumina 14.0625 65.625 7.8125 20071004 177	VAR.	MACOR	11.71875	57.03125	3.5156	20071003	65	8	Во	GE	P-A
VAR. PEEK 12.5 55.46875 2.7344 20071003 57 8 Bo GE P-A VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-A PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 197 10 Bo GE P-A PLC. Berilio-Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE P-A PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-A PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-A PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145	VAR.	Norester	14.84375	48.4375	3.4688	20071003	137	8	Во	GE	P-A
VAR. Delrin 14.0625 53.90625 2.0313 20071003 129 8 Bo GE P-4 PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-4 PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 197 10 Bo GE P-4 PLC. Berilio-Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE P-4 PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-4 PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-4 PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-4 PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071004	VAR.	Perspex	15.625	12.5	2.8125	20071003	22	7	perBo	GE	H-F
PLC. Titanio 43.75 110.9375 30.3188 20071008 189 11 Bo GE P-A PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 197 10 Bo GE P-A PLC. Berilio-Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE P-A PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-A PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-A PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-A PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-A PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 <t< td=""><td>VAR.</td><td>PEEK</td><td>12.5</td><td>55.46875</td><td>2.7344</td><td>20071003</td><td>57</td><td>8</td><td>Во</td><td>GE</td><td>P-A</td></t<>	VAR.	PEEK	12.5	55.46875	2.7344	20071003	57	8	Во	GE	P-A
PLC. Dural 29.6875 77.34375 18.6719 20071008 197 10 Bo GE P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-P-	VAR.	Delrin	14.0625	53.90625	2.0313	20071003	129	8	Во	GE	P-A
PLC. Berilio-Cobre Cobre Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 Bo GE H-F PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-F PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-F PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-F PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-F PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-F PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-F PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 2	PLC.	Titanio	43.75	110.9375	30.3188	20071008	189	11	Во	GE	P-A
PLC. Cobre 43.75 73.4375 14.925 20071008 186 8 BO GE H-F PLC. Plomo 37.5 48.4375 13.35 20071008 193 8 Bo GE P-F PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-F PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-F PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-F PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-F PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 165 6 Bo GE P-F PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.256 20071004 <t< td=""><td>PLC.</td><td>Dural</td><td>29.6875</td><td>77.34375</td><td>18.6719</td><td>20071008</td><td>197</td><td>10</td><td>Во</td><td>GE</td><td>P-A</td></t<>	PLC.	Dural	29.6875	77.34375	18.6719	20071008	197	10	Во	GE	P-A
PLC. Thermostar 20.3125 60.9375 10.4688 20071004 177 10 Bo GE P-A PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-A PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-A PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-A PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 165 6 Bo GE P-A PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-A PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-A PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 <td>PLC.</td> <td></td> <td>43.75</td> <td>73.4375</td> <td>14.925</td> <td>20071008</td> <td>186</td> <td>8</td> <td>Во</td> <td>GE</td> <td>H-F</td>	PLC.		43.75	73.4375	14.925	20071008	186	8	Во	GE	H-F
PLC. Alúmina 14.0625 65.625 7.8125 20071003 145 6 Bo GE P-A PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-A PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-A PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 165 6 Bo GE P-A PLC. Nylon 66 C/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-A PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-A PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 206 10 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004	PLC.	Plomo	37.5	48.4375	13.35	20071008	193	8	Во	GE	P-A
PLC. Fibra de vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 Bo GE P-A PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-A PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 165 6 Bo GE P-A PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-A PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-A PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 206 10 Bo GE P-A PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 42.96875 1.3906 20071004	PLC.	Thermostar	20.3125	60.9375	10.4688	20071004	177	10	Во	GE	P-A
PLC. vidrio 15.625 54.6875 6.9438 20071008 213 6 BO GE P-7 PLC. Ertalon 13.28125 50.78125 5.3906 20071004 173 10 Bo GE P-7 PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-7 PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-7 PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 209 10 Bo GE P-7 PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-7 PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-7 PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004	PLC.	Alúmina	14.0625	65.625	7.8125	20071003	145	6	Во	GE	P-A
PLC. Nylon 20.3125 45.3125 5.1563 20071004 165 6 Bo GE P-A PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-A PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-A PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 206 10 Bo GE P-A PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-A PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	1	15.625	54.6875	6.9438	20071008	213	6	Во	GE	P-A
PLC. Nylon 66 c/vidrio 18.75 45.3125 4.375 20071004 169 8 Bo GE P-A PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071008 209 10 Bo GE P-A PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 206 10 Bo GE H-I PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-A PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	Ertalon	13.28125	50.78125	5.3906	20071004	173	10	Во	GE	P-A
PLC. Teflón 19.53125 46.09375 4.2256 20071004 169 8 B0 GE P-7 PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 209 10 B0 GE P-7 PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 B0 GE P-7 PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-7 PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 B0 SE H-1	PLC.	Nylon	20.3125	45.3125	5.1563	20071004	165	6	Во	GE	P-A
PLC. Delrin 17.96875 42.96875 3.5844 20071008 206 10 Bo GE H-I PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-A PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.		18.75	45.3125	4.375	20071004	169	8	Во	GE	P-A
PLC. MACOR 11.71875 46.875 2.6744 20071008 201 6 Bo GE P-A PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-A PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	Teflón	19.53125	46.09375	4.2256	20071008	209	10	Во	GE	P-A
PLC. Perspex 13.28125 41.40625 2.6406 20071004 181 10 Bo GE P-A PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	Delrin	17.96875	42.96875	3.5844	20071008	206	10	Во	GE	H-F
PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	MACOR	11.71875	46.875	2.6744	20071008	201	6	Во	GE	P-A
PLC. Caoba 13.28125 42.96875 1.3906 20071004 156 7 Bo SE H-I	PLC.	Perspex	13.28125	41.40625	2.6406	20071004	181	10	Bo	GE	P-A
	PLC.		13.28125			 	156	7	Во	SE	H-F
											H-F

<u>Leyenda:</u> VAR.=varilla, PLC.=placa, Frm.=forma, Sc.=escaneo, Se.=sección, Orie.=orientación, Sq.=secuencia, Dir.=dirección

7.2. Resultados de las simulaciones con un cilindro transversal al campo

A continuación se muestran los resultados arrojados por el programa desarrollado para el caso del cilindro de titanio, considerando los siguientes parámetros:

- Secuencia de lectura: Spin-Echo (SE)
- Orientación de la muestra: transversal al campo (cilindro a lo largo del eje y)
- Dirección de lectura: H→F, P→A

En las gráficas se muestran los resultados obtenidos con el modelo analítico (asumiendo un cilindro infinito) y los resultados "reales" obtenidos de la simulación numérica. Se puede ver que coinciden muy bien, lo que confirma la validez del modelo utilizado.

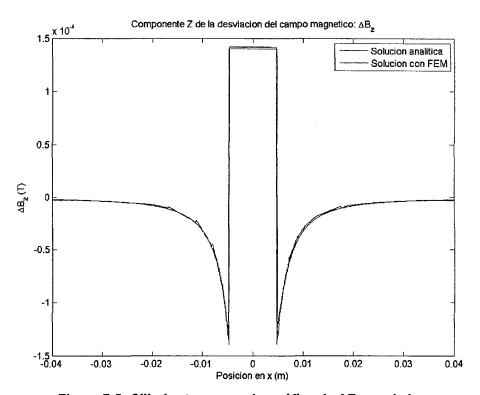


Figura 7-5: Cilindro transversal – gráfica de ΔB_Z en el eje x

Se puede observar que la correspondencia entre el valor obtenido analíticamente y el calculado a partir del modelo FEM es casi perfecta. El pequeño error se puede atribuir mayormente a la diferencia entre el modelo analítico idealizado (que considera al cilindro de longitud infinita) versus el modelo numérico (que tiene en cuenta la longitud del cilindro). Esta gráfica corresponde a la posición media del cilindro donde dicha diferencia es mínima. Conforme se acerca uno a los extremos, la diferencia se acentúa (ver Figura 7-19).

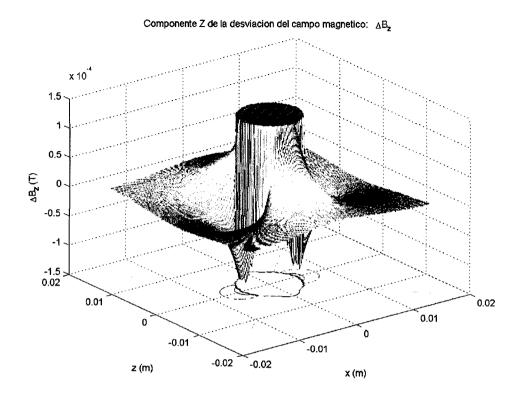


Figura 7-6: Cilindro transversal – gráfica de ΔB_Z en el plano XZ

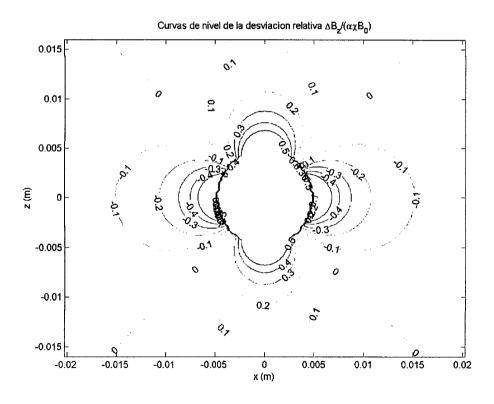


Figura 7-7: Cilindro transversal – curvas de nivel de la desviación relativa $\Delta B_z/\alpha\chi B_0$

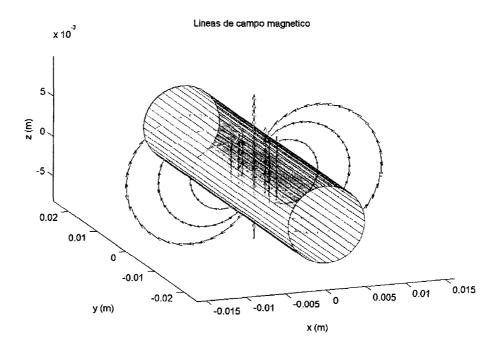


Figura 7-8: Cilindro transversal – líneas de campo magnético alrededor del cilindro

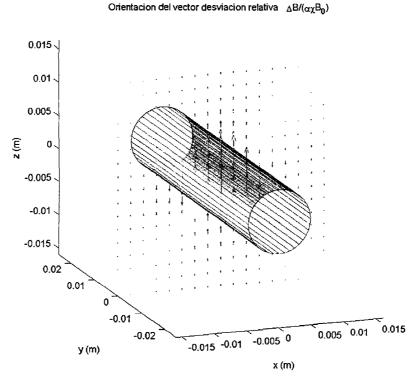


Figura 7-9: Cilindro transversal – distribución del vector de desviación relativa $\Delta B_{z}/\alpha\chi B_{0}$

Luego, las gráficas que representan la distorsión existente en la muestra:

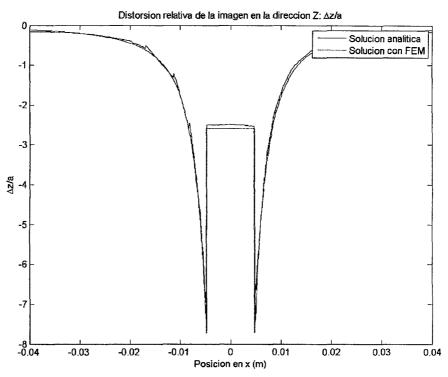


Figura 7-10: Cilindro transversal – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x

Nótese la diferencia de forma con respecto a la Figura 7-5, debida a la corrección de Lorentz (campo nuclear) que tiene valores distintos dentro y fuera de la muestra.

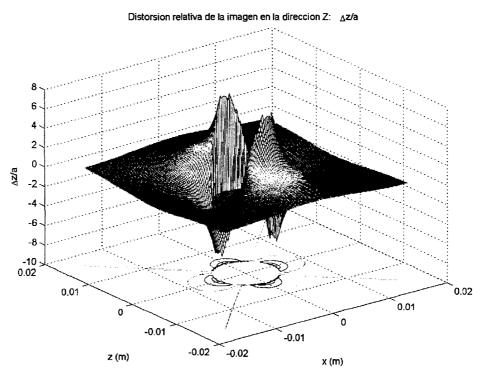


Figura 7-11: Cilindro transversal – distorsión relativa en Z en el plano XZ que pasa por el punto medio del cilindro

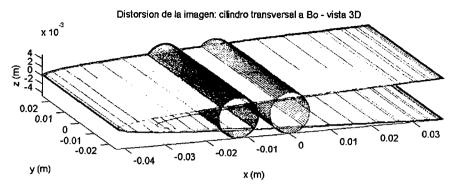


Figura 7-12: Cilindro transversal – distorsión de la sección circular

La distorsión ha sido calculada en la superficie de la muestra, considerando la discontinuidad entre región inmediatamente hacia adentro (azul) y hacia afuera (rojo).

Finalmente, se emplea el generador de imagen distorsionada descrito en la sección 6.6 para obtener una simulación de la imagen obtenida en una lectura real de MRI. Se puede ver que la forma y tamaño en general coinciden muy bien con la imagen obtenida experimentalmente. El simulador se ejecutó para ambas direcciones de lectura, aunque debido a la simetría radial de la sección tomada (círculo) las imágenes obtenidas son las mismas. Por ello, solamente se presentan los resultados para la dirección H→F (para la dirección P→A son los mismos, simplemente están rotados 90°).

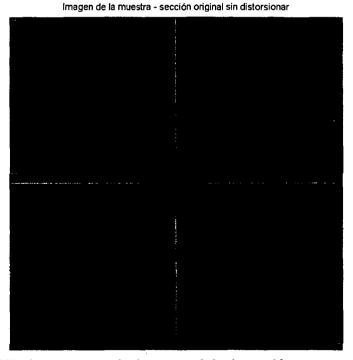


Figura 7-13: Cilindro transversal – imagen original, sección transversal (plano XZ)

Esta imagen es una simulación de la lectura que se obtendría de la sección transversal del cilindro inmerso en el medio de prueba, si es que no existieran los efectos originados por la diferencia de susceptibilidades magnéticas.

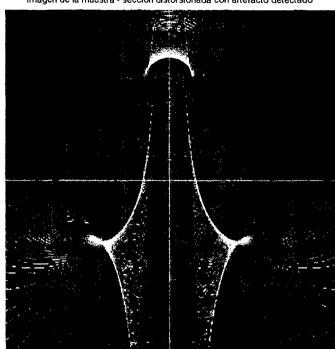
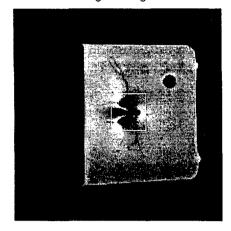


Imagen de la muestra - sección distorsionada con artefacto detectado

Figura 7-14: Cilindro transversal, dirección H→F – imagen generada de la distorsión

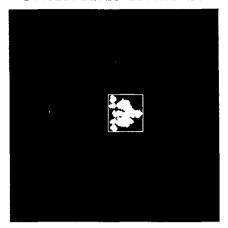
Este es uno de los resultados más importantes del proyecto. La imagen ha sido creada usando el generador descrito en el capítulo 6, que calcula el desplazamiento de cada píxel en la imagen original (Figura 7-13). Nótese la casi perfecta correspondencia con la imagen obtenida en èl experimento real (Figura 7-15). La distorsión ocasiona que la señal de varios pixeles se acumule en ciertas regiones de la imagen, originando las zonas brillantes a manera de estelas. El patrón de líneas alrededor de la imagen refleja en cierta forma la distribución de campo y es originada por un efecto tipo "aliasing" debido a la discretización inherente de esta imagen generada por el simulador en relación con la imagen real. El rectángulo verde indica el artefacto detectado por el algoritmo de procesamiento de imágenes, en base a la definición estándar (ver sección 5.3.1).

Original image



SAMPLE: ROD-Titanium Sequence parameters: dir perBo, SE, H->F Sample WIDTH = 9.6 mm Sample HEIGHT = 9.6 mm

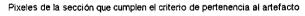
LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 12.3875 mm In date 20071003, scan # 17, slice # 9
Artifact WIDTH = 42 pixel = 32.8125 mm
Artifact HEIGHT = 44 pixel = 34.375 mm

Figura 7-15: Cilindro transversal, dirección H→F – imagen experimental de la distorsión

Comparese este resultado con el obtenido en la Figura 7-14. La dirección Z positiva corresponde al lado derecho de la imagen. En la parte izquierda se puede apreciar la imagen distorsionada original, que guarda la misma forma que la generada. En la parte derecha se muestra la región detectada como artefacto. La forma irregular es debida a la presencia de elementos extraños como la malla de nylon y cinta adhesiva que tuvieron que usarse para mantener a la muestra en posición durante los experimentos (ver sección 5.1).



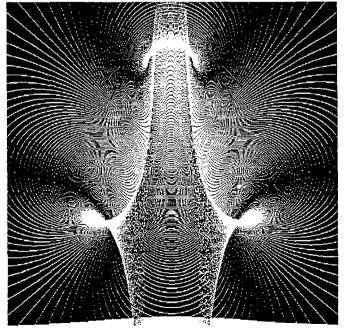
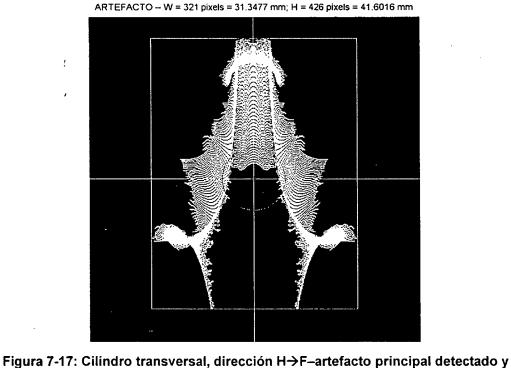


Figura 7-16: Cilindro transversal, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto



Este conjunto de pixeles (o blob en inglés) que conforman el artefacto fue aislado a partir de la Figura 7-16 usando el criterio de vecindad-4 (es decir, considerando como pixeles adyacentes sólo a los que se tocan en todo un lado), y en ciertos casos limpiando la imagen con un filtro de "opening". El rectángulo verde indica el tamaño total medido del artefacto. El círculo rojo indica el tamaño y posición de la imagen original de la muestra.

aislado.

Resultados de las simulaciones con un cilindro paralelo al campo

De forma similar, se muestran los resultados para el caso del cilindro de titanio, pero considerando ahora los siguientes parámetros:

- Secuencia de lectura: Spin-Echo (SE)
- Orientación de la muestra: paralela al campo (cilindro a lo largo del eje z)
- Dirección de lectura: H→F, P→A (2 escenarios)

En este caso ya no existe simetría axial de la sección utilizada (que viene a ser un rectángulo), por lo que las imágenes generadas son distintas según se haya usado la dirección H→F o P→A (aunque naturalmente, la distribución de campo es la misma). Además, sólo se presenta el resultado obtenido numéricamente ya que no existe expresión analítica para esta geometría.

Primero, se muestran las gráficas del campo magnético externo calculado:

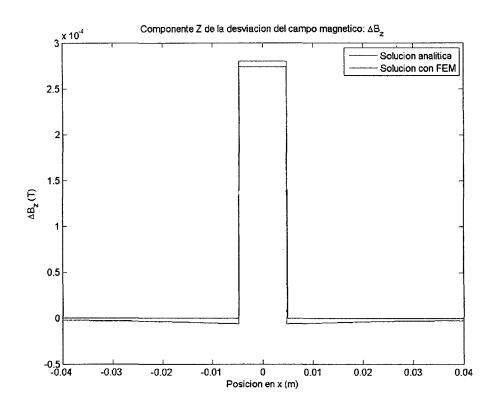


Figura 7-18: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB_Z en el eje x

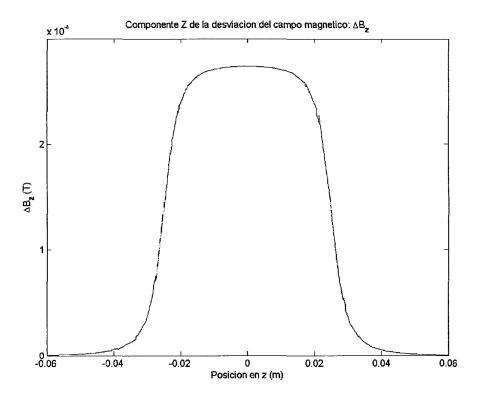


Figura 7-19: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB_Z en el eje z

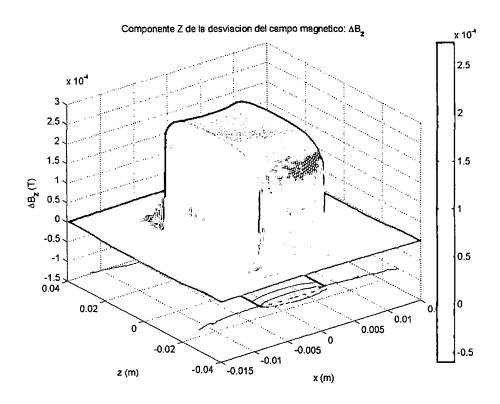


Figura 7-20: Cilindro paralelo – gráfica de ΔB_z en el plano XZ

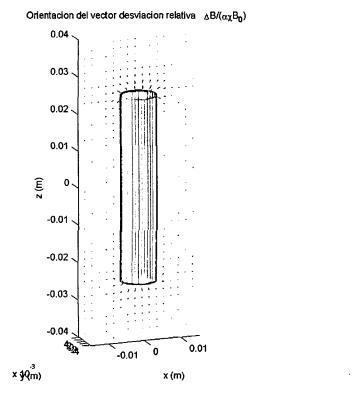


Figura 7-21: Cilindro paralelo – distribución del vector de desviación relativa $\Delta B_z/\alpha \chi B_0$

Luego, las gráficas que representan la distorsión existente en la muestra:

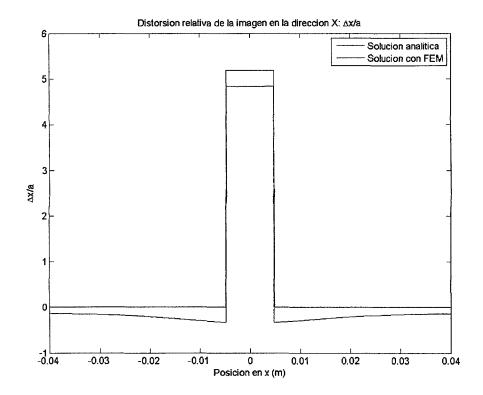


Figura 7-22: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x

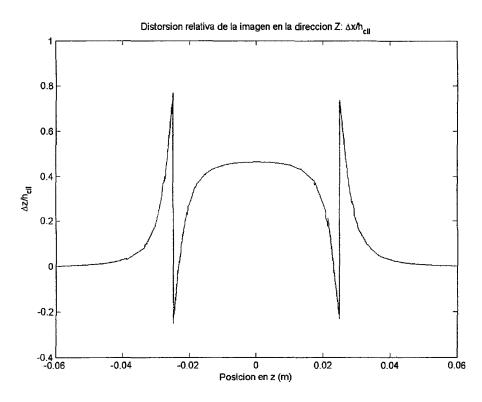


Figura 7-23: Cilindro paralelo - distorsión relativa en Z a lo largo del eje z

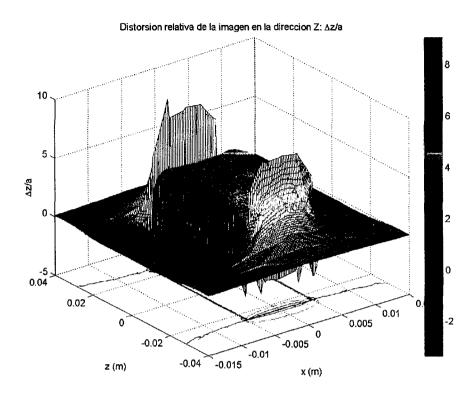


Figura 7-24: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XZ que pasa por el eje del cilindro

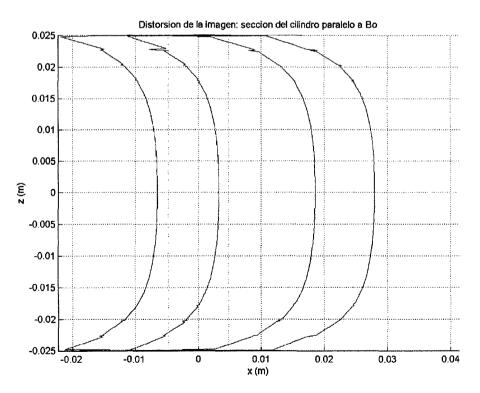


Figura 7-25: Cilindro paralelo – distorsión de la sección longitudinal Azul: distorsión justo dentro del cilindro. Rojo: distorsión justo fuera del cilindro.

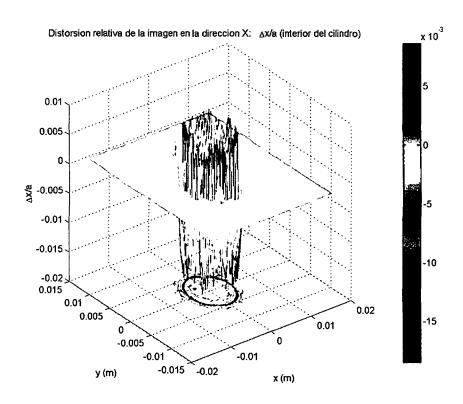


Figura 7-26: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XY (transversal), en el círculo inmediatamente hacia adentro

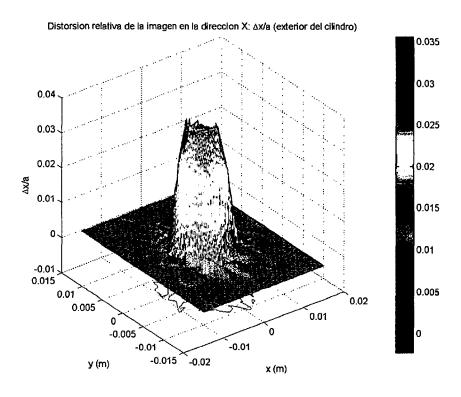


Figura 7-27: Cilindro paralelo – distorsión relativa en Z en el plano XY (transversal), en el círculo inmediatamente hacia afuera

Finalmente, se emplea el generador de imagen distorsionada descrito en la sección 6.6 para obtener una simulación de la imagen obtenida en una lectura real de MRI. Se puede ver qué la forma y tamaño en general coinciden muy bien con la imagen obtenida experimentalmente.

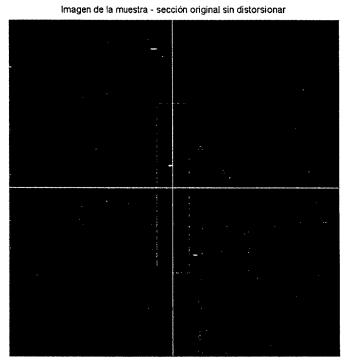


Figura 7-28: Cilindro paraleto – imagen original de la sección longitudinal (plano XZ)

Caso: dirección H→F

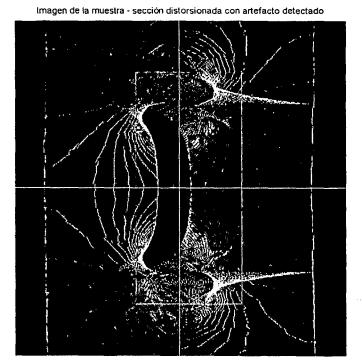
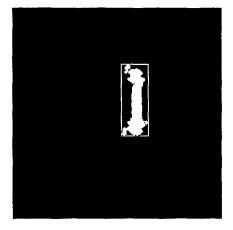


Figura 7-29: Cilindro paralelo, dirección H→F – imagen generada de la distorsión

Original image

SAMPLE: ROD-Titanium Sequence parameters: dir Bo, SE, H->F Sample WIDTH = 9.6 mm Sample HEIGHT = 50 mm

LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 9.375 mm In date 20071003, scan # 17, slice # 8 Artifact WIDTH = 33 pixel = 25.7813 mm Artifact HEIGHT = 88 pixel = 68.75 mm

Figura 7-30: Cilindro paralelo, dirección H→F – imagen experimental de la distorsión

Nótese que en este caso la dirección Y de la imagen generada es opuesta a la de la imagen experimental.

Pixeles de la sección que cumplen el críterio de pertenencia al artefacto

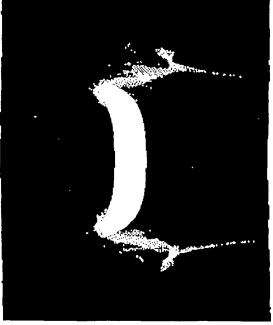
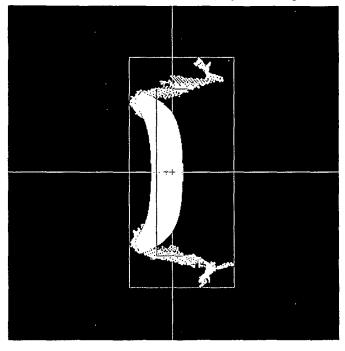


Figura 7-31: Cilindro paralelo, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto

Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra original



ARTEFACTO - W = 163 pixels = 31.8359 mm; H = 353 pixels = 68.9453 mm

Figura 7-32: Cilindro paralelo, dirección H→F – artefacto principal detectado y aislado.

Caso: dirección P →A

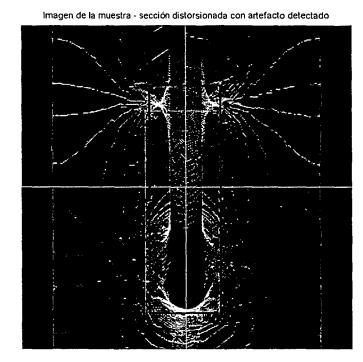
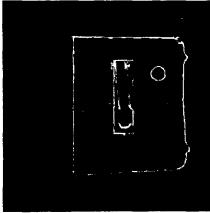


Figura 7-33: Cilindro paralelo, dirección P→A – imagen generada de la distorsión

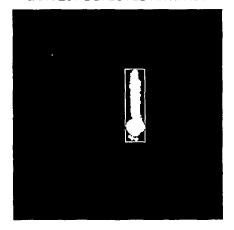
En este caso fue necesario hacer una pequeña modificación (rectángulo azul) a la región detectada automáticamente por el programa (rectángulo verde), a fin de poder comparar las dimensiones entre la imagen simulada y la experimental para una misma forma de artefacto.

Original image



SAMPLE: ROD-Titanium Sequence parameters: dir Bo, SE, P->A Sample WIDTH = 9.6 mm Sample HEIGHT = 50 mm

LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 10.1563 mm In date 20071003, scan # 17, slice # 8 Artifact WIDTH = 24 pixel = 18.75 mm Artifact HEIGHT = 90 pixel = 70.3125 mm

Figura 7-34: Cilindro paralelo, dirección P→A – imagen experimental de la distorsión

ixeles de la sección que cumpien el chieno de pertenencia al anetacione de complemento de c

Pixeles de la sección que cumplen el criterio de pertenencia al artefacto

Figura 7-35: Cilindro paralelo, dirección P→A – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto

Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra original, Celeste=medición manual

ARTEFACTO -- W = 122 pixels = 23.8281 mm; H = 332 pixels = 64.8438 mm ARTEFACTO (MANUAL) -- W = 111 pixels = 21.6797 mm; H = 359 pixels = 70.1172 mm

Figura 7-36: Cilindro paralelo, dirección P→A – artefacto principal detectado y aislado.

Se consideran las dimensiones marcadas en celeste, en base a la medición mostrada en la Figura 7-33.

7.4. Resultados de las simulaciones con un bloque rectangular

Para el caso del bloque rectangular, tampoco existe un modelo analítico exacto de su distribución de campo, por lo que se utiliza la simulación numérica. Aparte del modelo "eficiente" que hace uso del toolbox, se programó un solucionador sencillo con comandos de MATLAB para fines de demostración académica. Como se puede ver en las gráficas presentadas, el solucionador programado es bastante exacto y coincide muy bien con el modelo más confiable obtenido usando el paquete de funciones (*toolbox*). Al tomar las imágenes de los bloques sólo se empleó una orientación, así que en este caso sólo hay 2 escenarios determinados por la dirección de lectura: H \rightarrow F y P \rightarrow A.

7.4.1. Comparación de la simulación numérica sencilla vs. la simulación con funciones de elementos finitos

Como se mencionó en la sección 6.4, se hizo una simulación numérica sencilla utilizando diferencias finitas; que puede ser implementada con funciones básicas de MATLAB. A continuación se reproducen los resultados obtenidos y se muestra que coinciden muy bien con los dados por el modelo más complejo.

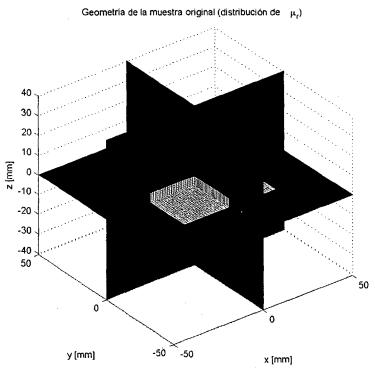


Figura 7-37: Distribución de permeabilidad magnética para el caso del bloque

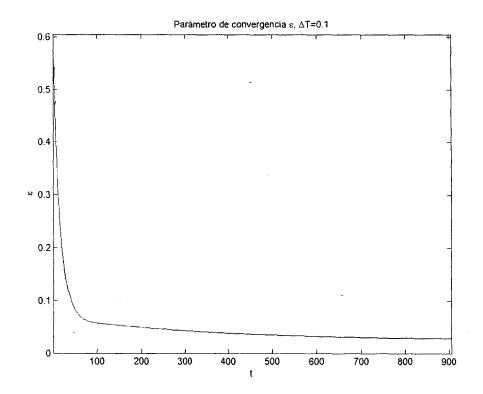


Figura 7-38: Convergencia del parámetro $\,arepsilon\,$ a lo largo de las iteraciones

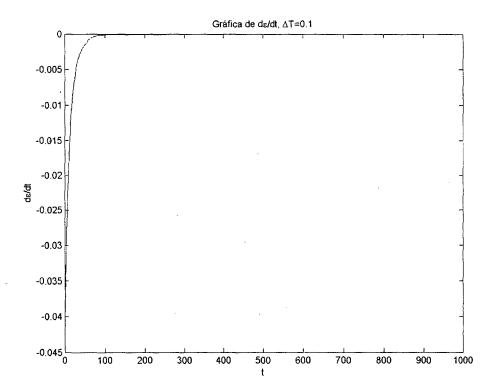


Figura 7-39: Evolución de la derivada de $\,arepsilon\,$ a lo largo de las iteraciones

٠.

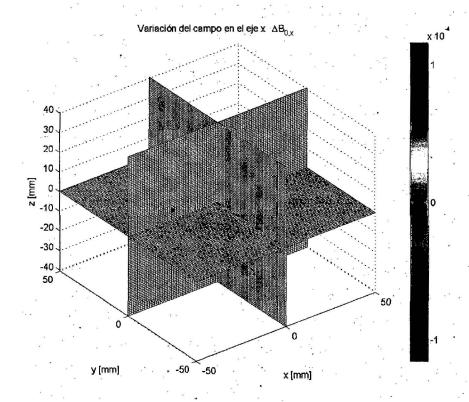


Figura 7-40: Resultado de la iteración - variación del campo B en el eje x

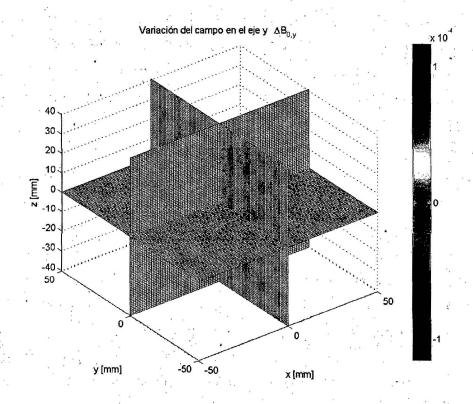


Figura 7-41: Resultado de la iteración - variación del campo B en el eje y

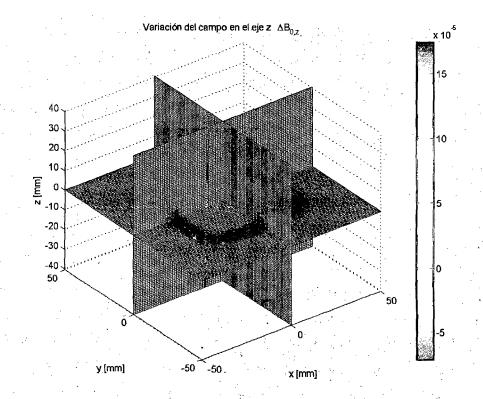


Figura 7-42: Resultado de la iteración - variación del campo B en el eje z

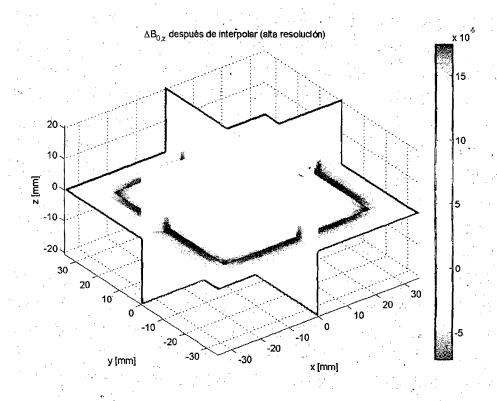


Figura 7-43: Variación del campo B en el eje z después de interpolar

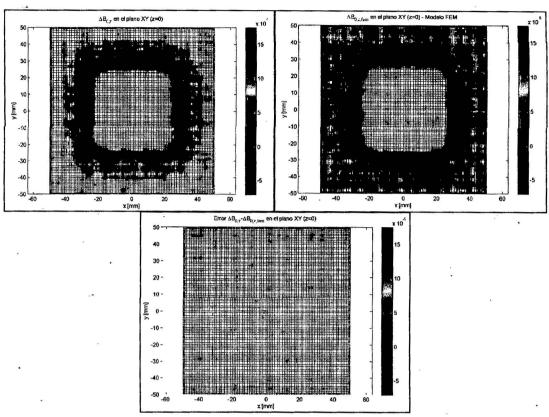


Figura 7-44: Comparación de resultados para ΔB_z en el eje z – plano XY

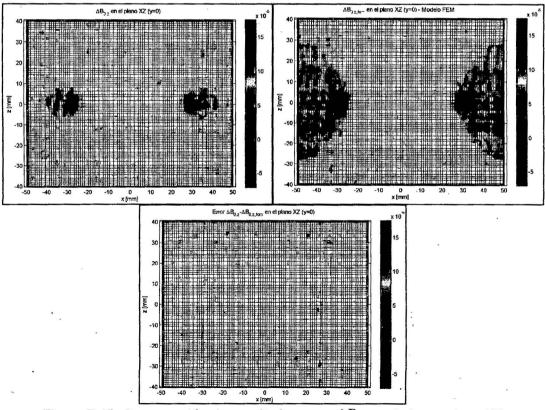


Figura 7-45: Comparación de resultados para ΔB_z en el eje z – plano XZ

Ambos: (a) Iteraciones por diferencias finitas. (b) Resultados del modelo FEM. (c) Diferencia

7.4.2. Resultados del simulador de distorsión

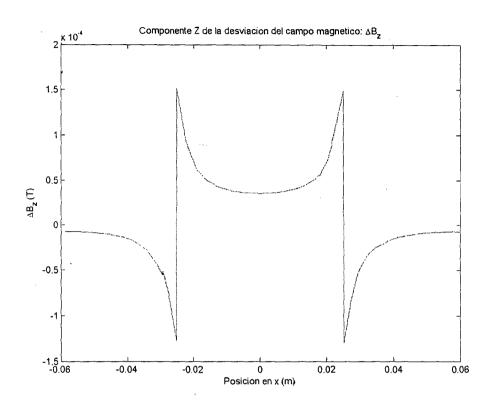


Figura 7-46: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el eje x a lo largo del centro

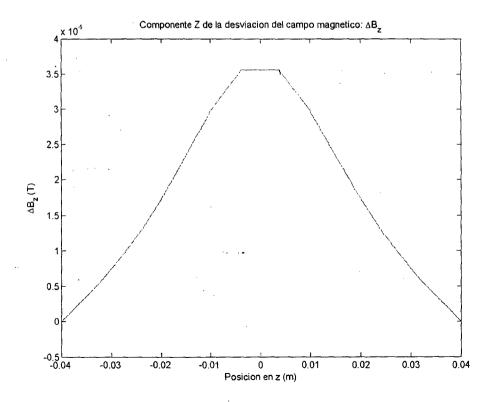


Figura 7-47: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el eje z a lo largo del centro

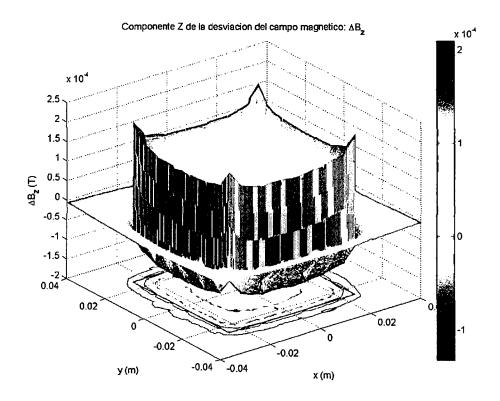


Figura 7-48: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el plano XY (central)

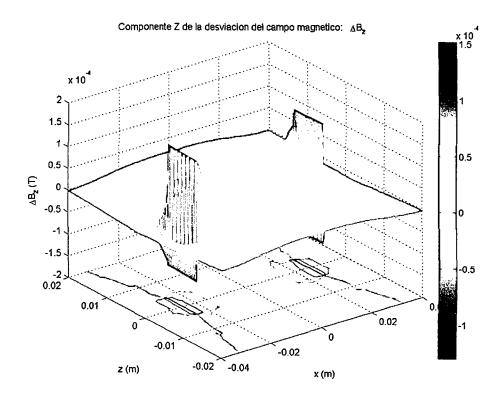


Figura 7-49: Bloque – gráfica de ΔB_Z en el plano XZ (central)

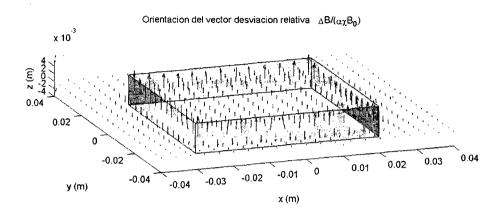


Figura 7-50: Bloque – distribución del vector de desviación relativa $\Delta B_z/\alpha\chi B_0$

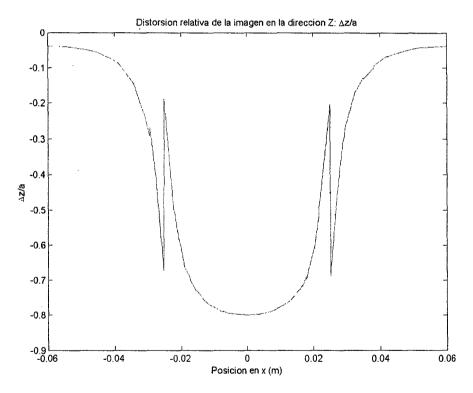


Figura 7-51: Bloque – distorsión relativa en Z a lo largo del eje x

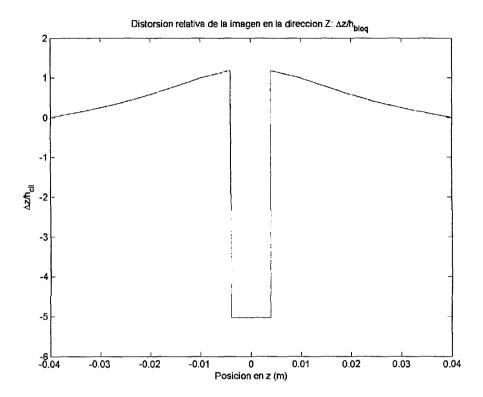


Figura 7-52: Bloque – distorsión relativa en Z a lo largo del eje z

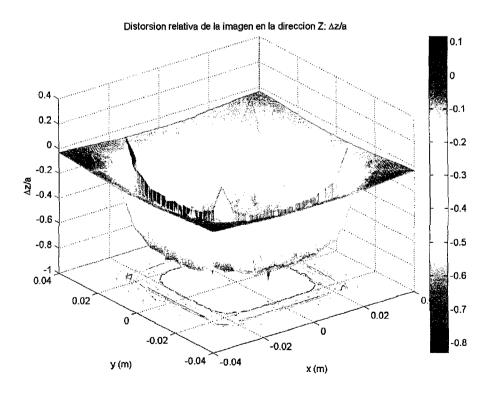


Figura 7-53: Bloque – distorsión relativa en Z en el plano XY (central)

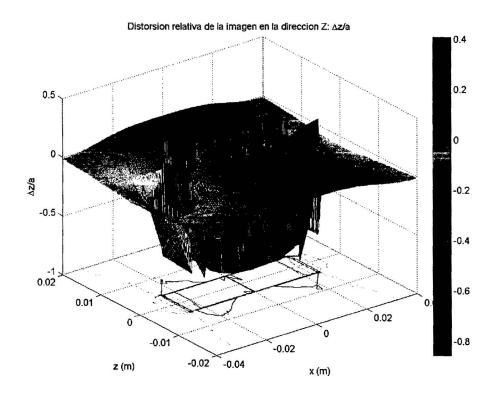


Figura 7-54: Bloque – distorsión relativa en Z en el plano XZ (central)

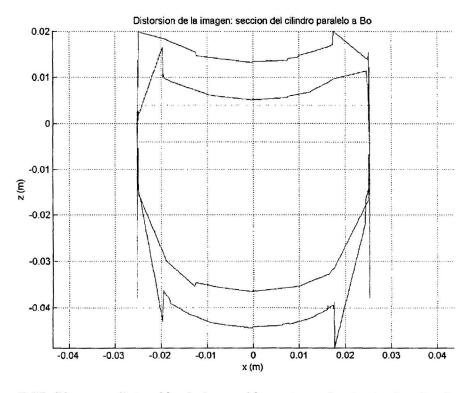


Figura 7-55: Bloque – distorsión de la sección rectangular dentro (azul) y fuera (rojo)

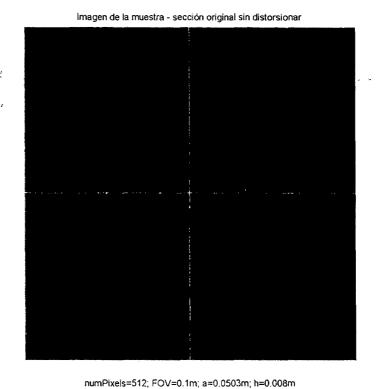


Figura 7-56: Bloque – imagen original de la sección transversal

Caso: dirección H→F

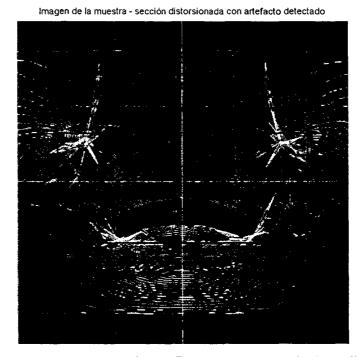
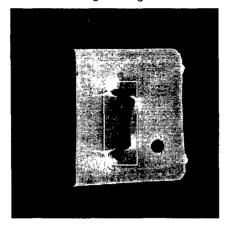


Figura 7-57: Bloque, dirección H→F – imagen generada de la distorsión

Original image



SAMPLE: SQUARE-Titanium Sequence parameters: dir Bo, SE, H->F Sample WIDTH = 8 mm Sample HEIGHT = 50.3 mm

LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 14.3031 mm In date 20071008, scan # 16, slice # 9
Artifact WIDTH = 40 pixel = 31.25 mm
Artifact HEIGHT = 101 pixel = 78.9063 mm

Figura 7-58: Bloque, dirección H->F - imagen experimental de la distorsión

Pixeles de la sección que cumplen el criterio de pertenencia al artefacto

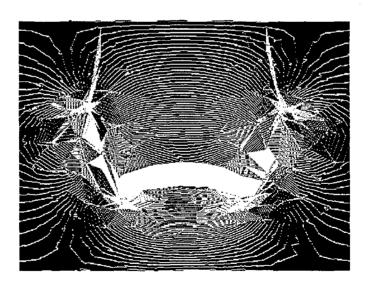


Figura 7-59: Bloque, dirección H→F – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto

Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra original, Celeste=medición manual

ARTEFACTO -- W = 361 pixels = 70.5078 mm; H = 240 pixels = 46.875 mm ARTEFACTO (MANUAL) -- W = 388 pixels = 75.7813 mm; H = 175 pixels = 34.1797 mm

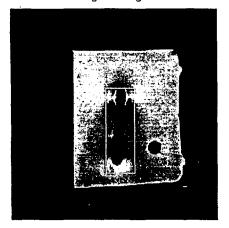
Figura 7-60: Bloque, dirección H→F – artefacto principal detectado y aislado.

Caso: dirección P→A

Imagen de la muestra - sección distorsionada con artefacto detectado

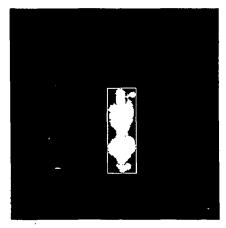
Figura 7-61: Bloque, dirección P→A – imagen generada de la distorsión

Original image



SAMPLE: SQUARE-Titanium Sequence parameters: dir Bo, SE, P->A Sample WIDTH = 8 mm Sample HEIGHT = 50.3 mm

LARGEST DETECTED ARTIFACT



MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = 15.475 mm In date 20071008, scan # 16, slice # 8
Artifact WIDTH = 35 pixel = 27.3438 mm
Artifact HEIGHT = 104 pixel = 81.25 mm

Figura 7-62: Bloque, dirección P→A – imagen experimental de la distorsión

Pixeles de la sección que cumplen el criterio de pertenencia al artefacto

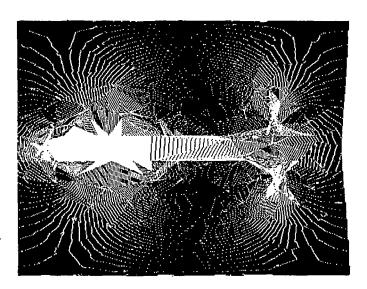
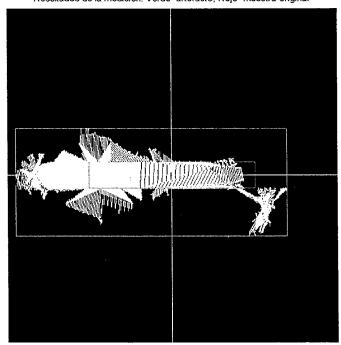


Figura 7-63: Bloque, dirección P→A – pixeles que cumplen la condición de pertenencia al artefacto



Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra original

ARTEFACTO - W = 421 pixels = 82.2266 mm; H = 164 pixels = 32.0313 mm

Figura 7-64: Bloque, dirección P→A – artefacto principal detectado y aislado.

7.5. Relación entre los resultados experimentales y las simulaciones

En las secciones 7.2 a 7.4 se presentaron los resultados completos obtenidos para un material (titanio) además de unas otras cuantas imágenes representativas de otros materiales. En realidad, se ejecutaron las mediciones para todos los materiales en la lista.

Para los materiales con susceptibilidad conocida, se usó ese valor para obtener la distorsión y validarla con la imagen real (método directo).

Para los materiales de los que no había valor de susceptibilidad a la mano (la mayoría de los casos), utilizando el modelo validado anteriormente se trató de hallar la susceptibilidad tal que genere la distorsión observada en el experimento. En otras palabras, esta técnica también permite obtener un valor aproximado de susceptibilidad a partir de una imagen distorsionada (método inverso).

Tabla 7-3: Comparación entre los resultados experimentales y las simulaciones

Materiales con susceptibilidad conocida (alúmina, plomo y titanio), todos los casos de forma de muestra, orientación y dirección de lectura

DATOS DE LA MUESTRA Y PARÁMETROS				MEDICIÓN EXP.		RESULTADOS DE LAS SIMULACIONES							
233-10-1						ANCHO	ALTO	ANCHO	ALTO	Error	Err. Rel.	Error	Err. Rel.
FORMA	MATERIAL	DIM. 1	DIM. 2	ORIE.	DIR.	(mm)	(mm)	(mm)	(mm)	ancho	Ancho	alto	Alto
CIL.	Alúmina	6	49	Во	H->F	7.8125	49.21875	7.2266	49.8047	0.5859	7.500%	-0.58595	-1.191%
CIL.	Alúmina	6	49	Во	P->A	8.59375	50	7.8125	51.3672	0.78125	9.091%	-1.3672	-2.734%
CIL.	Alúmina	6	49	perBo	H->F	8.59375	7.03125	8.1055	7.7148	0.48825	5.681%	-0.68355	-9.722%
CIL.	Alúmina	6	49	perBo	P->A	9.375	7.03125	8.1055	7.7148	1.2695	13.541%	-0.68355	-9.722%
PLC.	Alúmina	50	10	Во	H->F	13.28125	51.5625	10.7422	55.0781	2.53905	19.118%	-3.5156	-6.818%
PLC.	Alúmina	50	10	Во	P->A	12.5	51.5625	10.9375	51.1719	1.5625	12.500%	0.3906	0.758%
CIL.	Plomo	9.5	50	Во	H->F	11.71875	51.5625	10.5469	50.5859	1.17185	10.000%	0.9766	1.894%
CIL.	Plomo	9.5	50	Во	P->A	10.9375	52.34375	10.5469	51.1719	0.3906	3.571%	1.17185	2.239%
CIL.	Plomo	9.5	50	perBo	H->F	14.0625	10.9375	11.8164	9.9609	2.2461	15.972%	0.9766	8.929%
CIL.	Plomo	9.5	50	perBo	P->A	14.84375	12.5	11.8164	9.9609	3.02735	20.395%	2.5391	20.313%
PLC.	Plomo	41.15	10.8	Во	H->F	30.46875	46.875	11.1328	44.5313	19.33595	63.462%	2.3437	5.000%
PLC.	Plomo	41.15	10.8	Во	P->A	30.46875	45.3125	11.5234	41.6016	18.94535	62.180%	3.7109	8.190%
CIL.	Titanio	9.6	50	Во	H->F	25.78125	68.75	31.8359	68.9463	-6.05465	-23.485%	-0.1963	-0.286%
CIL.	Titanio	9.6	50	Во	P->A	18.75	70.3125	18.75	64.4531	0	0.000%	5.8594	8.333%
CIL.	Titanio	9.6	50	perBo	H->F	32.8125	34.375	31.3477	41.6016	1.4648	4.464%	-7.2266	-21.023%
CIL.	Titanio	9.6	50	perBo	P->A	30.46875	33.59375	31.3477	41.6016	-0.87895	-2.885%	-8.00785	-23.837%
PLC.	Titanio	50.3	8	Во	H->F	31.25	78.90625	34.1797	75.7813	-2.9297	-9.375%	3.12495	3.960%
PLC.	Titanio	50.3	8	Во	P->A	27.34375	81.25	32.0313	82.2266	-4.68755	-17.143%	-0.9766	-1.202%

7.6. Cálculo aproximado de susceptibilidades desconocidas

En base a los resultados obtenidos en las secciones anteriores se observa que, para los materiales con susceptibilidad conocida, los resultados correspondientes a:

- Forma: cilindro
- Secuencia: SE
- Orientación: paralela al campo
- Dirección de lectura: P→A
- Dimensión: alto [mm]

Son los que muestran la mejor correspondencia entre las mediciones experimentales y el modelo teórico. Por ello, se eligieron como puntos de control para poder hallar una correlación cuantitativa entre el tamaño del artefacto (obtenido de las mediciones experimentales) y la susceptibilidad magnética.

Puesto que las dimensiones de las muestras utilizadas no eran exactamente iguales, fue necesario normalizar los valores a fin de independizarlos del tamaño original. El parámetro elegido fue entonces la **altura normalizada**, definida como:

Altura normalizada =
$$\frac{\text{Altura del artefacto en la lectura original [mm]}}{\text{Altura de la muestra original en la imagen [mm]}}$$
 (7.1)

Sin embargo, para poder tener el caso ideal en el origen (distorsión cero para diferencia de susceptibilidad nula), se prefirió la **distorsión relativa:**

Para la susceptibilidad, se utilizó la diferencia (en valor absoluto) entre la del material y la del medio. El signo es deducido posteriormente a partir de la dirección que tiene la distorsión en la imagen.

Tabla 7-4: Análisis de la correlación entre susceptibilidad y tamaño de artefacto

MATERIAL	(material ideal)	Alúmina	Plomo	Titanio			
FORMA	Cilindro						
Diámetro del cil. (ancho) [mm]	10	6	9.5	9.6			
Altura del cil. (alto) [mm]	50	49	50	50			
Orientación		paralel	a a B ₀				
Secuencia	SE						
Dirección de la lectura		P-)	·A				
Ancho experimental [mm]	10	8.59375	10.9375	18.75			
Altura experimental [mm]	50	50	52.34375	65.3609			
Ancho normalizado	1	1.43229	1.15132	1.95313			
Altura normalizada	11	1.02041	1.04688	1.30722			
Distorsión relativa	0	0.02041	0.04688	0.30722			
Susceptibilidad magnética (x 10 ⁻⁶)	-9.05	-18.195	-15.763	178.625			
Susceptibilidad del medio (x 10 ⁻⁶)	-9.05	-9.05	-9.05	-9.05			
Diferencia de suscep. (absoluta)	0	9.145	6.713	187.675			

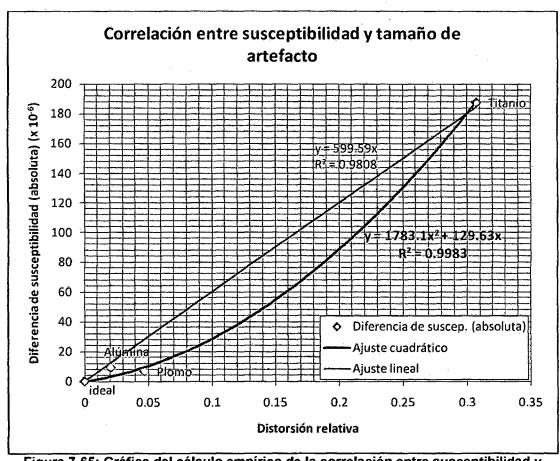


Figura 7-65: Gráfica del cálculo empírico de la correlación entre susceptibilidad y tamaño de artefacto

Debe quedar claro que este procedimiento solamente busca confirmar la fuerte correlación entre los resultados experimentales y los procedentes de las simulaciones, y de paso dar un valor aproximado de las susceptibilidades desconocidas. Como se verá posteriormente, estos valores son muy coherentes en cuanto a orden de magnitud, pero el valor no debe de ser tomado como exacto para propósitos de cálculos (existen otros métodos específicos para hallar la susceptibilidad magnética exacta de un material, tal como los descritos en [7]).

Dicho esto, se pueden extraer algunas conclusiones de la gráfica anterior. Como se puede ver, hay una fuerte relación directa entre la distorsión relativa y la diferencia de susceptibilidades. Aunque la ecuación lineal presenta un buen coeficiente de regresión, la cuadrática tiene un mejor desempeño en los puntos de datos con baja distorsión y $\Delta\chi$. Se puede ver cómo los puntos de la alúmina y el plomo comienzan a divergir de la gráfica lineal. Nótese también que se ha agregado un punto para un material ideal hipotético, el cual presenta una distorsión relativa nula que corresponde a una susceptibilidad del material idéntica a la del medio. Las ecuaciones de ajuste han sido calculadas considerando ese cruce por el punto (0,0).

Con los coeficientes hallados, se pueden calcular las susceptibilidades faltantes (en valores ficticios, pero útiles para fines ilustrativos). A partir de estas "susceptibilidades ficticias", se ejecutó el simulador de distorsión para los materiales faltantes y se compararon los resultados con los experimentales. Como se puede ver en la tabla y gráficas a continuación, la coincidencia es casi exacta, confirmando la validez del modelo.

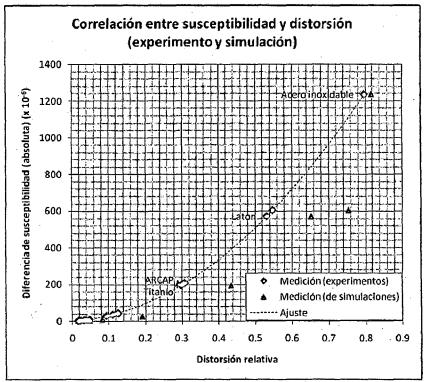


Figura 7-66: Gráfica de la correlación entre la susceptibilidad y la distorsión, para los resultados experimentales y los de simulaciones

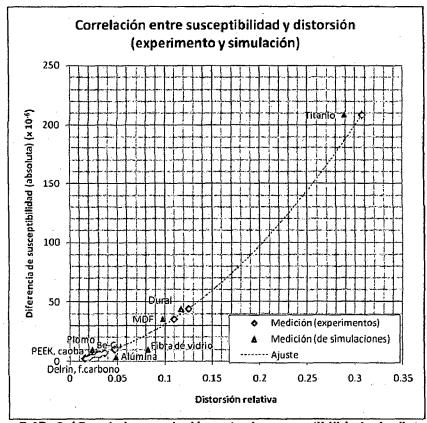


Figura 7-67: Gráfica de la correlación entre la susceptibilidad y la distorsión (acercamiento al intervalo de interés)

Tabla 7-5: Comparación entre los resultados experimentales y las simulaciones

Utilizando las susceptibilidades calculadas, sólo para la altura del artefacto con un cilindro paralelo al campo, dirección de lectura P→A

PROP. MUESTRA		MEDICIÓN EXPERIMENTO			REGRESIÓN				SIMULACIÓN		COMPARACIÓN	
Altura	ALTO (mm)	Distor. relativa	΄Δχ΄ (x 10 ⁻⁶)	Signo	$\Delta \chi$ (x 10 ⁻⁶)	χ calc.	χ utilizada	ALTO (mm)	Distor. relativa	Error alto (mm)	Err. Rel.	
50	50.78125	0.0156	2.4608	?	-2.4608	-11.5108	-11.511	50.7813	0.0156	-5E-05	0.000%	
50	50.78125	0.0156	2.4608	?	-2.4608	-11.5108	-11.511	50.7813	0.0156	-5E-05	0.000%	
49	50	0.0204	3.3882	-1	-3.3882	-12.4382	-18.195	51.3672	0.0483	- 1.3672	2.734%	
50	51.5625	0.0313	5.7923	+1	5.7923	-3.2577	-3.258	51.3672	0.0273	0.1953	0.379%	
50	51.5625	0.0313	5.7923	?	5.7923	-3.2577	-3.258	51.1719	0.0234	0.3906	0.758%	
50	51.5625	0.0313	5.7923	+1	5.7923	-3.2577	-3.258	51.1719	0.0234	0.3906	0.758%	
49	50.78125	0.0364	7.0687	-1	-7.0687	-16.1187	-16.119	50.3906	0.0284	0.39065	0.769%	
50	52.34375	0.0469	9.9944	+1	9.9944	0.9444	0.944	54.1016	0.0820	-1.75785	3.358%	
50	52.34375	0.0469	9.9944	-1	-9.9944	-19.0444	-15.763	51.1719	0.0234	1.17185	2.239%	
41.5	45.3125	0.0919	26.9576	-1	-26.9576	-36.0076	-36.008	49.4141	0.1907	-4.1016	9.052%	
50	55.46875	0.1094	35.5094	+1	35.5094	26.4594	26.459	54.8828	0.0977	0.58595	1.056%	
50	56.25	0.1250	44.0648	+1	44.0648	35.0148	35.015	55.8594	0.1172	0.3906	0.694%	
50	64.84375	0.2969	195.6373	+1	195.6373	186.5873	186.587	71.6797	0.4336	-6.83595	10.542%	
50	65.3609	0.3072	208.1191	+1	208.1191	199.0691	178.625	64.4531	0.2891	0.9078	1.389%	
50	76.5625	0.5313	572.1047	+1	572.1047	563.0547	563.055	82.6172	0.6523	-6.0547	7.908%	
50	77.34375	0.5469	604.1678	+1	604.1678	595.1178	595,118	87.6943	0.7539	-10.3506	13.383%	
50	89.84375	0.7969	1235.586	+1	1235.586	1226.536	1226.536	90.8203	0.8164	-0.97655	1.087%	
	50 50 49 50 50 50 50 41.5 50 50 50 50	Altura (mm) 50 50.78125 50 50.78125 49 50 50 51.5625 50 51.5625 50 51.5625 49 50.78125 50 52.34375 50 52.34375 41.5 45.3125 50 55.46875 50 56.25 50 64.84375 50 65.3609 50 76.5625 50 77.34375	Altura (mm) Distor. relativa 50 50.78125 0.0156 50 50.78125 0.0156 49 50 0.0204 50 51.5625 0.0313 50 51.5625 0.0313 50 51.5625 0.0313 49 50.78125 0.0364 50 52.34375 0.0469 50 52.34375 0.0469 41.5 45.3125 0.0919 50 55.46875 0.1094 50 56.25 0.1250 50 64.84375 0.2969 50 65.3609 0.3072 50 76.5625 0.5313 50 77.34375 0.5469	Altura (mm) Distor. $(x 10^6)$ 50 50.78125 0.0156 2.4608 50 50.78125 0.0156 2.4608 49 50 0.0204 3.3882 50 51.5625 0.0313 5.7923 50 51.5625 0.0313 5.7923 50 51.5625 0.0313 5.7923 49 50.78125 0.0364 7.0687 50 52.34375 0.0469 9.9944 50 52.34375 0.0469 9.9944 41.5 45.3125 0.0919 26.9576 50 55.46875 0.1094 35.5094 50 64.84375 0.2969 195.6373 50 65.3609 0.3072 208.1191 50 76.5625 0.5313 572.1047 50 77.34375 0.5469 604.1678	Altura (mm) Pistor. relativa (x 10-6) Signo 50 50.78125 0.0156 2.4608 ? 50 50.78125 0.0156 2.4608 ? 49 50 0.0204 3.3882 -1 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 50 51.5625 0.0313 5.7923 ? 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 49 50.78125 0.0364 7.0687 -1 50 52.34375 0.0469 9.9944 +1 50 52.34375 0.0469 9.9944 -1 41.5 45.3125 0.0919 26.9576 -1 50 55.46875 0.1094 35.5094 +1 50 64.84375 0.2969 195.6373 +1 50 65.3609 0.3072 208.1191 +1 50 76.5625 0.5313 572.1047 +1 50 77.34375 0.5469 604.1678 +1	Altura (mm) relativa (x 10-6) Signo (x 10-6) 50 50.78125 0.0156 2.4608 ? -2.4608 50 50.78125 0.0156 2.4608 ? -2.4608 49 50 0.0204 3.3882 -1 -3.3882 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 50 51.5625 0.0313 5.7923 ? 5.7923 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 49 50.78125 0.0364 7.0687 -1 -7.0687 50 52.34375 0.0469 9.9944 +1 9.9944 41.5 45.3125 0.0919 26.9576 -1 -26.9576 50 55.46875 0.1094 35.5094 +1 35.5094 50 64.84375 0.2969 195.6373 +1 195.6373 50 65.3609 0.3072 208.1191 +1 208.1191 50 76.5625 0.5313 572.1047 +1 572.1047	Altura $ALTO_{(mm)}$ $Distor{relativa}$ $(x 10^{-6})$ $Signo$ $(x 10^{-6})$ χ calc. 0.0156 0.0	Altura (mm) Pistor. (x 10-6) Signo (x 10-6) χ calc. utilizada (50 50.78125 0.0156 2.4608 ? -2.4608 -11.5108 -11.5111 50 50.78125 0.0156 2.4608 ? -2.4608 -11.5108 -11.5111 49 50 0.0204 3.3882 -1 -3.3882 -12.4382 -18.195 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 -3.2577 -3.258 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 -3.2577 -3.258 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 -3.2577 -3.258 50 51.5625 0.0313 5.7923 +1 5.7923 -3.2577 -3.258 49 50.78125 0.0364 7.0687 -1 -7.0687 -16.1187 -16.119 50 52.34375 0.0469 9.9944 +1 9.9944 0.9444 0.944 50 52.34375 0.0469 9.9944 +1 9.9944 0.9444 -15.763 41.5 45.3125 0.0919 26.9576 -1 -26.9576 -36.0076 -36.008 50 55.46875 0.1094 35.5094 +1 35.5094 26.4594 26.459 50 56.25 0.1250 44.0648 +1 44.0648 35.0148 35.015 50 64.84375 0.2969 195.6373 +1 195.6373 186.5873 186.587 50 65.3609 0.3072 208.1191 +1 208.1191 199.0691 178.625 50 76.5625 0.5313 572.1047 +1 572.1047 563.0547 563.055 50 77.34375 0.5469 604.1678 +1 604.1678 595.1178 595.118	Altura (mm) relativa $(x 10^6)$ Signo $(x 10^6)$ χ calc. χ utilizada (mm) (mm) $(x 10^6)$ (mm) $(m$	AlturaListor. (mm) $\Delta \chi$ (x 10-6)Signo $\Delta \chi$ (x 10-6) χ calc. (x 10-6) χ calc. utilizada utilizada (mm)ALTO (mm)Distor. relativa5050.781250.01562.4608?-2.4608-11.5108-11.51150.78130.01565050.781250.01562.4608?-2.4608-11.5108-11.51150.78130.015649500.02043.3882-1-3.3882-12.4382-18.19551.36720.04835051.56250.03135.7923+15.7923-3.2577-3.25851.36720.02735051.56250.03135.7923?5.7923-3.2577-3.25851.17190.02344950.781250.03647.0687-1-7.0687-16.1187-16.11950.39060.02845052.343750.04699.9944+19.99440.94440.94454.10160.08205052.343750.04699.9944-1-9.9944-19.0444-15.76351.17190.023441.545.31250.091926.9576-1-26.9576-36.0076-36.00849.41410.19075055.468750.109435.5094+135.509426.459426.45954.88280.09775056.250.125044.0648+144.064835.014835.01555.85940.11725064.843750.2969195.6373+1<	$ \begin{array}{c c c c c c c c c c c c c c c c c c c $	

MEDIA = 3.300% MEDIANA = 1.087% MIN = 0.000%

MAX = 13.383%

CAPÍTULO VIII.

CONSIDERACIONES PARA LA ELECCIÓN DE UN ACTUADOR PARA LA APLICACIÓN: ROBOT MÉDICO

8.1. Trasfondo del proyecto: Desarrollo del robot médico

8.1.1. Laboratorio de Mecatrónica en Medicina

El Laboratorio de Mecatrónica en Medicina del Imperial College London (Inglaterra) centra su investigación en aplicaciones de la Ingeniería Mecatrónica que puedan facilitar el trabajo de los médicos y cirujanos en el área del cuidado de la salud. Las tecnologías que utilizan para esto son la robótica, el control, procesamiento digital de imágenes entre muchas otras. Todos los proyectos que desarrollan tienen que ver con una o más de las siguientes áreas:

- Robots manipuladores (no autónomos) para permitir a los médicos diagnosticar, realizar operaciones o insertar con precisión sondas trabajando a distancia; ya sea por dificultades de traslado del especialista, o para poder obrar en zonas de difícil acceso (sitios cerrados, ángulos difíciles, etc.)
 - Robots que puedan funcionar dentro de dispositivos médicos de imágenes (rayos-X, tomografía, resonancia magnética, ultrasonido).
- Robots manipuladores (no autónomos) para asistir a los cirujanos en operaciones que requieren alta precisión, como reconstrucción de huesos en fracturas complejas o colocación de prótesis.

- Manipuladores que permitan a los médicos tener sensaciones táctiles (forma, textura, dureza) de los tejidos en contacto con la máquina (haptics o tecnología del tacto).
- Robots y dispositivos autónomos para entrenamiento de estudiantes de medicina, por
 ejemplo un robot que simule una rodilla humana. Éste debe contar con un "bisturí
 virtual" que reproduzca las fuerzas y reacciones que tendría uno al penetrar, cortar,
 etc. tejido real.
- Desarrollo de prótesis para reemplazar miembros amputados.

8.1.2. Proyecto matriz: Robot diagnosticador RM-compatible

Como se mencionó al inicio, este proyecto de tesis es la investigación sobre un tema puntual dentro de un proyecto mayor. El proyecto en cuestión se titulaba "Robot RM-compatible para diagnóstico de próstata" y estuvo a cargo del investigador y estudiante de PhD. Haytham Elhawary, bajo la supervisión del ingeniero mecánico Dr. Michael Lamperth. El objetivo fue diseñar y construir un robot cartesiano que fuera manejado desde un panel de control y que pueda posicionar con exactitud una sonda en un punto dado de la próstata del paciente. Sin embargo, el gran reto que supuso este aparato es que debía funcionar dentro de un túnel de resonancia magnética, lo cual como es sabido ahora supone serias restricciones de espacio, materiales y actuadores a usar.

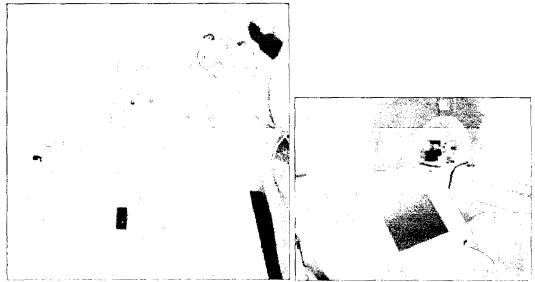


Figura 8-1: Prototipo del robot RM-compatible para diagnóstico de próstata

Materiales

El uso de aceros u otros materiales ferrosos estaba totalmente descartado ya que no son RM-seguros (son fuertemente atraídos por el campo magnético y pueden salir despedidos y hacer mucho daño) ni de ninguna forma RM-compatibles (su alto ferromagnetismo origina una distorsión inaceptable y la aparición de un artefacto o mancha enorme en la imagen). Por tanto se planteó como primer objetivo la selección de otro material que no sea ferromagnético pero que cumpla con las propiedades mecánicas, térmicas y de bio-compatibilidad necesarias. El estudio de dicho problema ha sido hasta el momento la motivación principal y tema central de este trabajo de investigación.

Actuadores

De la misma forma, las condiciones impiden la utilización de motores eléctricos convencionales. Éstos son por naturaleza RM-incompatibles ya que poseen pesadas corazas y núcleos de materiales ferromagnéticos, además que funcionan a base de campos magnéticos. Por tanto, al estar dentro del escáner originan una gran distorsión y ruido, y ellos mismos no pueden funcionar correctamente. Se han propuesto diversas alternativas, que se describen en el apartado siguiente.

8.2. Breve revisión de los métodos de actuación existentes en robótica médica

En general, varios desafíos deben ser superados para poder desarrollar robots RM-compatibles. Los actuadores deben funcionar de forma segura dentro del entorno-RM, no perturbar la imagen, y en ciertos casos permitir una interacción física segura con el paciente. Los métodos de actuación convencionales usando actuadores electromagnéticos son por lo general no compatibles. Los campos electromagnéticos generados perturbarían la imagen, y los imanes permanentes representan un riesgo de seguridad ya que pueden ser atraídos por los intensos campos magnéticos del escáner (efecto misil). Por tanto, es necesario explorar métodos de actuación alternativos. Esto abre la posibilidad de escoger entre una amplia gama de opciones.

En los años '90, diversos investigadores comenzaron a desarrollar robots de asistencia para operaciones que pudieran ser guiados por la data 3D obtenida de un túnel de resonancia magnética (RM). Las investigaciones se enfocaron en dos métodos de actuación posibles:

- Generar potencia mecánica fuera del cuarto de RM, que es llevada a un "dispositivo esclavo" ubicado cerca del túnel de RM a través de una transmisión, aprovechando el blindaje electromagnético que rodea el cuarto de RM.
- Usar actuadores eléctricos que generen potencia mecánica a partir de campos eléctricos (sin campos magnéticos) a cierta distancia del escáner, acoplados a una transmisión mecánica y una estructura cinemática que lleve el movimiento al espacio de trabajo.

La mayoría de sistemas robóticos RM-compatibles desarrollados hasta ahora son usados en tareas de posicionamiento de instrumentos y propulsados por motores ultrasónicos/piezoeléctricos ubicados a cierta distancia del escáner. La rotación del eje de salida es transmitida por engranes y una estructura mecánica para aumentar la distancia entre el actuador y la región de observación, reduciendo el riesgo de interferencia electromagnética con el escáner.

Los métodos de actuación analizados en esta sección se pueden clasificar en tres grandes categorías, basadas en consideraciones de seguridad y compatibilidad-RM, de acuerdo a [19]:

8.2.1. Métodos de actuación intrínsecamente RM-compatibles

Aquellos que no contienen materiales conductores o ferromagnéticos y donde no se lleva energía eléctrica al cuarto de RM. Transmisiones (mecánicas, hidrostáticas o pneumáticas) con un actuador "maestro" ubicado fuera del cuarto de RM son ejemplos de esta categoría.

Sistemas mecánicos

Actuadores basados en energía potencial (elástica o gravitacional): se pueden emplear resortes o pesas para operar mecanismos sencillos. Las ventajas son el amplio ancho de banda sin retardo, simplicidad de implementación, bajo costo y ausencia de una fuente de energía externa; sin embargo un rango muy limitado de movimientos y la falta de un control computarizado limitan la complejidad de estos sistemas.

Transmisiones mecánicas: usadas comúnmente para llevar potencia desde lejos a un espacio de trabajo restringido.

- Transmisión por cable o faja: se usan motores eléctricos para mover cables o fajas, que transmiten el movimiento a largas distancias hasta el actuador esclavo ubicado en la región de trabajo. Estos sistemas presentan una buena respuesta dinámica pero su mayor problema es la necesidad de soportes rígidos, que limitan su flexibilidad.
- Transmisiones y uniones por varillas y ejes: similar a la opción anterior, pero usando ejes telescópicos, uniones universales, etc. Suelen usarse sólo para tares de posicionamiento (pero no control de trayectoria). Pueden tener buena rigidez pero su alta inercia lleva a un bajo ancho de banda mecánico.

• Sistemas pneumáticos

Los actuadores pneumáticos son una forma simple y eficiente de generar movimientos binarios y fuerzas discretas con bajo ancho de banda en entornos-RM. Es posible obtener fácilmente pistones de materiales RM-compatibles, y las instalaciones médicas suelen estar equipadas con tomas de aire comprimido. Además, las fugas de aire no representan un problema. Las desventajas principales son el alto retardo y el ancho de banda limitado por la compresibilidad del aire, además de la fricción en las juntas. El control de posición es complicado pero se han propuesto alternativas usando varios pistones para mover actuadores rotativos. Otra opción bastante novedosa es utilizar músculos pneumáticos.

Sistemas hidráulicos

Se pueden usar como actuadores, donde una bomba hidráulica genera la presión usada para actuar un pistón ubicado a cierta distancia, o como una transmisión hidrostática cerrada, conectando un pistón maestro a un esclavo. El rendimiento de éstos sistemas está limitado por la fricción viscosa y en las juntas, además de la viscosidad del aceite, que hacen la transmisión altamente no lineal y difícil de controlar. Posibles fugas de aceite (aún si son pequeñas) pueden ser inaceptables para aplicaciones médicas.

8.2.2. Actuadores puramente eléctricos semi-compatibles

Aquellos donde la energía es llevada dentro del cuarto de RM y a los actuadores en cables eléctricos, y donde la actuación se origina en campos eléctricos, requiriendo altos voltajes y bajas corrientes. Estos actuadores no contienen componentes ferromagnéticos o imanes permanentes; y requieren que los cables eléctricos estén blindados, así como filtrado de señales.

Actuadores piezoeléctricos/ultrasónicos

Un motor piezoeléctrico o piezo-motor es un tipo de motor eléctrico basado en el cambio de forma de un material piezoeléctrico cuando se aplica un campo eléctrico. Los motores piezoeléctricos hacen uso del efecto piezoeléctrico inverso en el que el material produce vibraciones acústicas o ultrasónicas a fin de producir un movimiento lineal o rotativo. En un mecanismo, la elongación en un plano es usada para hacer una serie de estiramientos y paradas, de forma similar al movimiento de una oruga. Se elabora más acerca de los motores piezoeléctricos en el apartado siguiente.

Un motor ultrasónico es otro tipo de motor impulsado por la vibración ultrasónica de un componente (el estator) colocado en contra de otro componente, el rotor o deslizador dependiendo de la forma de operación (rotación o traslación lineal). Los motores ultrasónicos difieren de los piezoeléctricos en varias maneras, aunque ambos usan

generalmente algún tipo de material piezoeléctrico. La diferencia más obvia es el uso de resonancia para amplificar la vibración del estator en contacto con el rotor en los motores ultrasónicos. Éstos también ofrecen distancias de rotación o traslación arbitrariamente grandes, mientras que los actuadores piezoeléctricos están limitados por la deformación estática que se puede inducir en el elemento piezoeléctrico. La aplicación más común de los motores ultrasónicos es en los mecanismos de auto-enfoque de las cámaras fotográficas digitales convencionales. Para aplicaciones de RM, existen versiones "no-magnéticas" de motores ultrasónicos disponibles comercialmente. Como se mencionó, la mayor ventaja de estos motores es que no requieren de campos magnéticos para su funcionamiento y pueden ser controlados con precisión por señales eléctricas (con el blindaje adecuado).

Actuadores electrostáticos

Un motor electrostático o motor capacitivo es un tipo de motor basado en la atracción y repulsión de carga eléctrica. En general, es el dual de un motor convencional basado en bobinas. Típicamente estos motores requieren una fuente de alto voltaje. Los motores eléctricos convencionales, en cambio, emplean atracción y repulsión magnética y requieren altas corrientes y bajos voltajes. En la actualidad, los motores electrostáticos son usados frecuentemente en sistemas micro-mecánicos (MEMS) donde los voltajes que se manejan están debajo de los 100 V, y donde es más sencillo fabricar placas cargadas que bobinas y núcleos de hierro. Sin embargo, para aplicaciones de robótica médica (en las que se requiere de fuerzas mayores), tienen la desventaja de necesitar altos voltajes (del orden de los kV) con toda la electrónica de potencia asociada.

8.2.3. Actuadores electromagnéticos convencionales (motores eléctricos).

La actuación está basada en fuerzas magnéticas y requieren altas corrientes y voltajes relativamente bajos. Si se emplean estos actuadores (que tienen componentes ferromagnéticos o imanes permanentes), éstos deben ser anclados a una distancia segura del escáner, blindados, y transmitir la fuerza y movimiento a través de una transmisión.

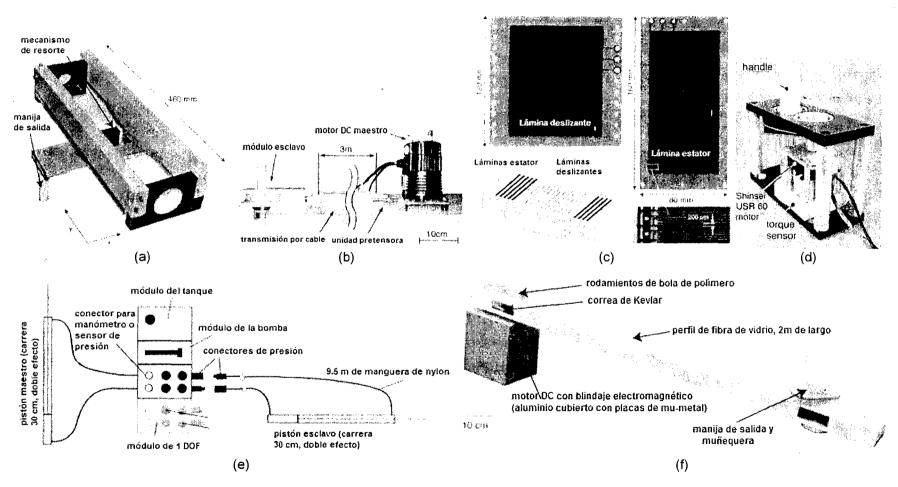


Figura 8-2: Ejemplos de métodos de actuación disponibles para aplicaciones de compatibilidad magnética

(a) Mecanismo simple impulsado por energía potencial elástica. (b) Transmisión de movimiento por cable. (c) Componentes de un motor electrostático. (d) Mecanismo con motor ultrasónico. (e) Diagrama de un sistema hidráulico para transmitir movimiento. (f) Mecanismo impulsado por un motor DC confinado en un blindaje magnético de mu-metal.

Tabla 8-1: Comparación entre los métodos de actuación disponibles para aplicaciones de compatibilidad magnética

Método de actuación	Ventajas	Limitaciones	Ancho de banda	Tendencia al <i>backdrive</i>
Transmisión mecánica	 El uso de materiales RM-compatibles permite ubicar los componentes cerca o dentro de la región de observación. Pueden ser combinados con cualquier otro actuador para incrementar la compatibilidad RM o para trabajar en espacios reducidos. Los cables tienen baja inercia y pueden ser guiados a través de la estructura mecánica. 	 Poca flexibilidad: requiere de una estructura de soporte fija. Los mecanismos de redirección aumentan la complejidad del sistema y añaden fricción. El diseño debe tomar en cuenta la ubicación de un panel de penetración si el actuador maestro está fuera de la habitación de RM. 	Hasta 100 Hz	De baja a alta, dependiendo de la transmisión y el ratio de reducción
Pneumático	 Instalación sencilla y flexible. Alta relación potencia/peso. Puede que ya haya una fuente de presión disponible; el compresor puede estar fuera del cuarto de RM. Al usar materiales RM-compatibles es posible ubicar el sistema cerca o dentro de la región obs. 	 Compresibilidad del aire (limita el ancho de banda) y retardo. Es difícil lograr un control de posición preciso. Rango limitado. Infraestructura compleja si se requiere un compresor. Ruidoso. 	< 10 Hz	Limitada por la fricción de las juntas
Hidráulico	 Instalación flexible. Alta relación potencia/peso. La bomba hidráulica o actuador maestro (si es transmisión hidrostática) pueden estar fuera del cuarto de RM. Al usar materiales RM-compatibles es posible ubicar el sistema cerca o dentro de la región obs. Se puede usar para retroalimentación de fuerza. 	 Fricción de Coulomb y viscosa (no linealidad). Rango limitado. Infraestructura compleja Fugas de aceite Alta inercia 	< 20 Hz	Baja (limitada por la fricción viscosa y la incompresibil idad del fluido)
Eléctrico / Electro- magnético	 Se puede colocar donde la actuación ocurre, si la seguridad y compatibilidad lo permiten. Se puede combinar con una transmisión mecánica, pneumática o hidráulica para aumentar la distancia a la región de observación. Permite un diseño compacto. Alta precisión y rango ilimitado (depende del act.) 	 Los dispositivos deben estar a una distancia mínima de la región de observación y requieren un exhaustivo test de compatibilidad. La seguridad y compatibilidad pueden variar con la posición. La eficiencia puede variar con la ubicación y la orientación 	> 50 Hz	Alta (excepto con el motor ultrasónico) (Fuente: [19])

8.3. Elección del actuador: motor piezoeléctrico

8.3.1. Funcionamiento del motor piezoeléctrico.

En base a las consideraciones anteriores, se eligió un motor piezoeléctrico como opción para actuar el robot. A fin de describir su funcionamiento, es preciso definir algunos conceptos previos.

La piezoelectricidad es un fenómeno de ciertos cristales que al ser sometidos a tensiones mecánicas adquieren una polarización eléctrica, apareciendo una diferencia de potencial y cargas eléctricas en su superficie. También se presenta a la inversa, esto es, los cristales se deforman bajo la acción de fuerzas internas al ser sometidos a un campo eléctrico.

Un motor piezoeléctrico (o piezo-motor) es un tipo de motor eléctrico que hace uso del efecto del mismo nombre, por el cual se hace vibrar un material y se produce movimiento lineal o rotativo. El tipo más común usa tres grupos de cristales: dos de fijación y uno motriz, permanentemente conectado ya sea a la carcasa del motor o al estator (no a ambos) y situado entre los otros dos cristales, que da el movimiento.

Los piezo-motores actuales son fundamentalmente motores de paso, con cada paso compuesto de dos o tres acciones, según el tipo de bloqueo: *normalmente bloqueado* o *normalmente libre*. Cuando no se aplica energía a un motor normalmente bloqueado, el eje o varilla no se moverá bajo una fuerza externa (está "frenado"). Sin embargo en el motor normalmente libre el eje o varilla estará suelto.

El funcionamiento de un piezo-motor (ya sea lineal o rotativo) es similar al avance de una oruga. Primero, se activan los cristales de fijación de un extremo. Luego se activa el cristal motriz y éste se elonga. Después, se activan los cristales de fijación del otro lado, fijando el extremo elongado a la base. Por último, se libera la fijación original y se retrae el cristal motriz, trayendo la "cola" para adelante.

Los procesos actuales de manufactura permiten la fabricación de cristales muy precisos, con pasos muy pequeños (hasta nm). El rápido tiempo de respuesta y deformación de los cristales permite pasos a frecuencias muy altas de más de 5 MHz, lo que lleva a velócidades lineales máximas de 800 mm/s, o cerca de 2,9 km/h.

Tabla 8-2: Características de los piezo-motores

Ventajas	Aplicaciones
 Tiempos de respuesta más rápidos 	Micro-posicionamiento
 Muy alta precisión (µm – nm) 	Control en procesos de manufactura
 Freno duro sin retroceso (backslash) 	Posicionamiento de fibra óptica
Alta relación potencia-peso	Cámara de enfoque automático
 Empaquetamientos pequeños 	 Colocación de catéteres médicos
 Simplicidad (menor número de piezas) 	Equipos de prueba de semiconductores
Desventajas	Unidades de disco en computadores
 Menor capacidad de fuerza. 	Posicionamiento robótico
 Menor velocidad que los motores EM. 	Manipulación farmacéutica

En el caso del proyecto del robot para RM, un motor piezoeléctrico fue la opción ideal por su principio de funcionamiento que no implica corrientes ni campos magnéticos fuertes, su reducido tamaño, su precisión y los materiales del que está hecho (mayormente cerámicos). Además los requerimientos de fuerza para el robot eran bastante bajos, por lo que la fuerza aplicada por un piezo-motor era suficiente (en caso necesario, se podrían usar arreglos de piezo-motores en paralelo). Para el proyecto se eligió un motor **Piezo LEGS L** fabricado por la compañía sueca PiezoMotor, cuyas características se presentan en la tabla siguiente. Otra gran ventaja fue que esta compañía produce una versión no-magnética del motor, en la que toda la carcasa y componentes principales están hechos de metales no ferrosos.

Tabla 8-3: Especificaciones del motor Piezo LEGS no magnético

Dimensiones [mm] (L × An × Al)	Completo 22 × 10.8 × 19.35	Voltaje de fase [V]	0 a +42 (máx. 48)
Peso [g]	20	Resolución [nm]	10
Velocidad [mm/s]	12.5 (@ 2100 Hz)	Long. máxima de paso [µm]	3
Rango de frecuencia [Hz]	0 – 2100 (recomendado) 3000 (máx. absoluto)	Carrera [mm] (depende de la barra)	35
Fuerza [N] (± 10%)	Fuerza de bloqueo 6.4 Fuerza de agarre 7.3	Capacitancia de fase a 22ºC [nF]	430
Permeabilidad relativa	μ < 1.0001	Consumo de energía [mW/Hz]	5
(Fuente: [21])		Rango de temperatura [°C]	-20 a +70

8.3.2. Estructura del motor piezoeléctrico elegido

La carcasa del motor está fabricada de acero inoxidable SS2346 en el modelo normal (y de una aleación de berilio-cobre en el modelo no-magnético) con un pulido de precisión. Así, la superficie motriz y la parte inferior de la carcasa son paralelas con precisión de micras. Los lados de la carcasa son perpendiculares a la base con un error menor que 0.1°. La carcasa tiene dos agujeros M1.6 a cada lado más dos en la base para fijarla mecánicamente a la placa o marco de soporte en el mecanismo total ([20]). En cuanto al control eléctrico, el paquete incluye un módulo controlador que se encarga de generar las formas de onda adecuadas para la operación del motor. El controlador requiere de una alimentación de voltaje de 12V DC y una señal de entrada (An) de +/-10V DC. El signo de esta señal determina la dirección del movimiento, y la magnitud la velocidad.

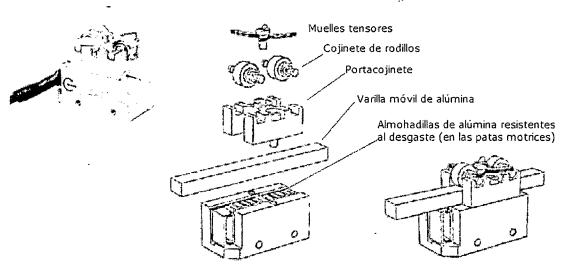


Figura 8-3: Motor piezoeléctrico y sus partes mecánicas

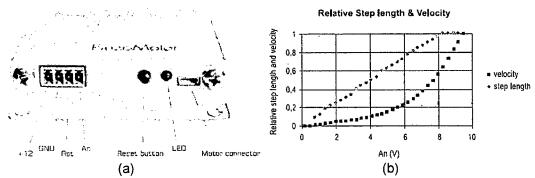


Figura 8-4: Conexiones y características eléctricas del piezo-motor

(a) Módulo controlador del piezo-motor y sus partes. (b) Gráfica del voltaje de entrada vs. la velocidad y la longitud de paso del piezo-motor. (Fuente: [20])

8.4. Estimación de la desviación en el campo magnético inducida por el actuador piezoeléctrico

8.4.1. : Modelamiento CAD del motor piezoeléctrico

El motor piezoeléctrico elegido fue modelado en 3D empleando la aplicación de CAD SolidWorks, en base a los diseños originales del fabricante. El modelo fue ligeramente simplificado, manteniendo los componentes importantes y hechos de materiales diferentes. Luego, el ensamble fue importado a la aplicación de simulación numérica COMSOL Multiphysics (la misma descrita en la sección 6.5).

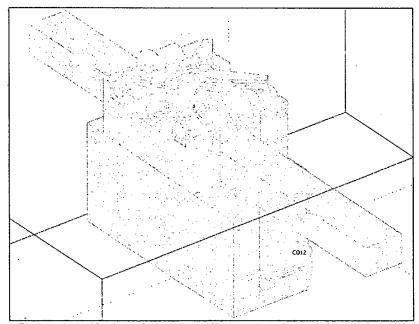


Figura 8-5: Modelo CAD simplificado del motor piezoeléctrico

Tabla 8-4: Partes del motor piezoeléctrico para la simulación numérica

Parte	Cantidad	Material	Susceptibilidad magnética (×10 ⁻⁶)
Cojinetes de rodillos	2	ARCAP (aleación metálica)	186.587
Patas motrices	1	Alúmina	-18.195
Conector	1	PEEK (polímero)	-3.258
Carcasa del motor	1	Berilio-Cobre	-16.119
Rodillos	2	PEEK (polímero)	-3.258
Tornillos	3	Acero inoxidable "no magnético"	1226.536
Porta-cojinetes	1	Berilio-Cobre	-16.119
Varilla móvil	1	Alúmina	-18.195
Muelles tensores	3	Bronce / latón	563.055

El ensamble estuvo compuesto de 15 partes; a cada parte le fue asignada una susceptibilidad magnética adecuada de acuerdo al material de la que está hecha o un equivalente. Los valores de susceptibilidad fueron tomados de las mismas fuentes o de los resultados obténidos anteriormente en esta investigación.

8.4.2. Simulación numérica de la distorsión magnética

La simulación numérica fue efectuada con exactamente los mismos parámetros que en la sección 6.5 (considerando un medio con susceptibilidad equivalente a la del agua, y un campo magnético aplicado de 1.5T en la dirección z). Los resultados mostraron que la desviación en el campo debida a la introducción del motor en el medio era totalmente aceptable, siendo prácticamente nula a una distancia de 5 cm desde el interior del motor. El diseño del robot ya contemplaba que los actuadores estuvieran siempre en el extremo opuesto de las varillas con respecto a la sonda final, y por tanto lo más lejos posible del campo de imagen (FOV). Puesto que la longitud del brazo (varilla final) era bastante mayor que esa distancia (por lo menos 10 cm), el motor no debería introducir ninguna distorsión apreciable en la imagen en virtud de su sola presencia.

Como era de esperar, las partes que originaron la mayor desviación fueron los tornillos hechos de acero inoxidable "no magnético" (que pese al nombre tienen una susceptibilidad apreciablemente mayor que el resto de materiales). Debe recordase también que este análisis sólo consideró el efecto de los materiales de los que está hecho el motor, sin tener en cuenta el efecto de los voltajes o corrientes que aparecen cuando el actuador está energizado. Sin embargo, según se explicó en el apartado 8.2.2, el principio de operación del motor (sólo campos eléctricos), hace que la interferencia magnética esperada sea mínima.

De todo esto, se puede concluir que el actuador piezoeléctrico es adecuado desde el punto de vista de compatibilidad magnética.

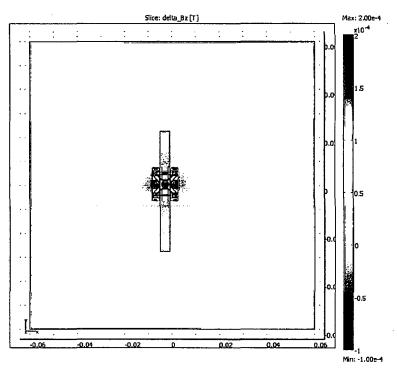


Figura 8-6: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano XY

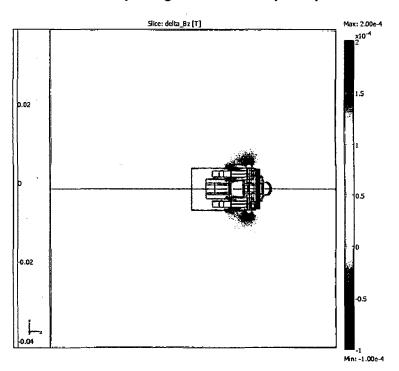


Figura 8-7: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano XZ

Los planos de sección elegidos cortan la varilla motriz por sus puntos medios. Para guardar consistencia, el intervalo de B_z (escala de color) fue elegido para que coincida con el utilizado en las gráficas del capítulo 7. Como era de esperar, la mayor desviación ocurre alrededor de los tornillos (de susceptibilidad más grande). El color blanco indica valores que se salen de la escala. Con todo, la desviación sólo es significativa en la vecindad inmediata del motor, que de por sí es pequeño. A sólo 2 cm del motor en el plano XZ, la desviación ya es prácticamente nula.

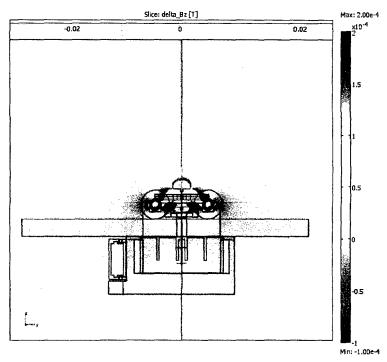


Figura 8-8: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – plano YZ

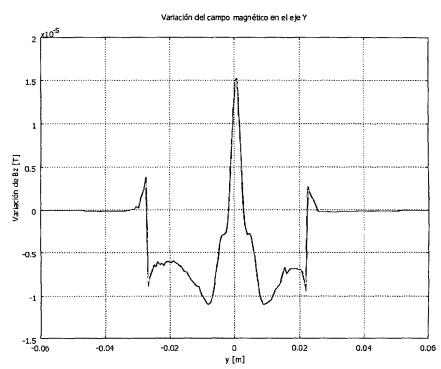


Figura 8-9: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor - eje Y

La figura superior muestra la desviación del campo en el plano YZ pasando por el centro del motor. Nuevamente, la desviación más grande es producida por los tornillos. De todas formas, a solamente 3 cm por encima del motor la desviación se reduce a valores despreciables. La gráfica inferior muestra la desviación del campo a lo largo de una línea paralela al eje Y que cruza por el centro de la varilla motriz. Se puede observar que a sólo 4 cm del centro, la desviación ya es prácticamente cero con una precisión de 10^{-7} .

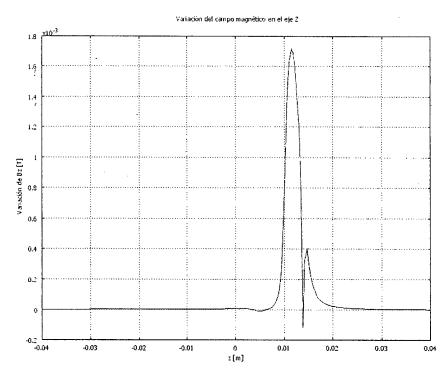


Figura 8-10: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor - eje Z

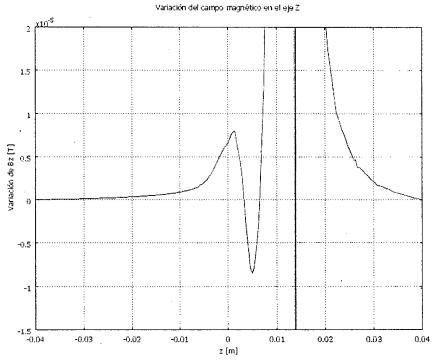


Figura 8-11: Desviación del campo magnético inducida por el piezo-motor – eje Z (ampliación)

Similarmente a la gráfica anterior, se muestra aquí la desviación del campo magnético a lo largo de una línea paralela al eje Z y que pasa por el centro del tornillo central del motor (línea roja en la Figura 8-8). En la gráfica superior se puede apreciar el valor máximo, que se alcanza en la cabeza del tornillo. Sin embargo, la desviación decae rápidamente, haciéndose casi cero a pocos centímetros. La figura inferior muestra la misma gráfica ampliada para que la escala coincida con la Figura 8-9.

CONCLUSIONES

Luego de haber efectuado todos los experimentos y simulaciones, y en vista de los resultados alcanzados, se puede concluir que la hipótesis planteada inicialmente es correcta, en el sentido que:

- La diferencia de susceptibilidad magnética entre el material y el medio circundante causa una distorsión apreciable en las imágenes obtenidas (artefacto), cuyo tamaño depende directamente de la intensidad del campo magnético aplicado, y de la magnitud de la diferencia de susceptibilidades. Asimismo, su forma depende de la geometría del cuerpo y su orientación espacial con respecto al campo magnético.
- Para un conjunto de materiales dado, es posible establecer una metodología estándar de medición de distorsión; si las condiciones son uniformes (mismo campo magnético aplicado, muestras estandarizadas y mismas secuencias de lectura).
- Teniendo un conjunto de lecturas (imágenes) obtenidas en la prueba estándar, es posible desarrollar un algoritmo que permita automatizar la detección y medición de los artefactos. Los resultados alcanzados (tamaño máximo de artefacto) para cada material guardan correlación directa con la diferencia de susceptibilidad de dicho material con el medio.
- La mayor (y casi exclusiva) contribución a la distorsión de las imágenes es la diferencia de susceptibilidades. Dicha diferencia origina una perturbación en el campo

magnético aplicado cuando éste atraviesa la muestra introducida (efecto macroscópico), debido a la respuesta diferente que oponen los átomos de ésta respectó a los átomos del medio (efecto microscópico). Tal fenómeno está descrito por las écuaciones de Maxwell.

- Dadas la geometría y susceptibilidad del cuerpo, y el campo magnético aplicado; es
 posible calcular la nueva distribución de campo. Para algunas geometrías sencillas
 existen expresiones analíticas exactas, para otras formas es necesario recurrir a
 métodos numéricos para el cálculo.
- A partir de las distribuciones de campo encontradas, es posible recrear las interacciones ocurridas dentro de un equipo de resonancia magnética y por ende simular la distorsión en la imagen con respecto a una lectura ideal.
- Las imágenes obtenidas por el simulador son semejantes en forma y dimensión a las obtenidas experimentalmente; también es posible aplicar sobre ellas el mismo algoritmo de medición.
- Los resultados obtenidos mediante experimentación y mediante simulación son bastantes consistentes, lo que demuestra la exactitud del modelo utilizado y la eficacia del algoritmo de medición.
- Los materiales más compatibles son los polímeros y los cerámicos, seguidos de los compuestos de fibras, los metales no ferrosos y por último los metales ferrosos (que en general no son RM-compatibles).
- Se determinó que el mejor material para la estructura del robot (teniendo en cuenta susceptibilidad magnética y rigidez) es el plástico especial **Delrin**.
- Tanto por consideraciones de compatibilidad eléctrica como de materiales, se determinó que el mejor actuador a utilizar para la aplicación del robot médico es un motor piezoeléctrico. Aplicando los métodos de simulación desarrollados en este trabajo, se verificó que la desviación introducida en el campo magnético por el motor es prácticamente cero a escasos 5 cm de distancia, por lo que no afecta a la región de observación.

BIBLIOGRAFÍA

- [1] Mark A. Brown, Ph.D. / Richard C. Semelka, M.D. "MRI Basic Principles and Applications". Tercera Edición. Editorial Wiley-Liss. 2003.
- [2] Varios autores. "MR Safety and MR Compatibility: Test Guidelines for Signa SP". GE Medical Systems. Versión 1.0. 1997.
- [3] John F. Schenck. "The role of magnetic susceptibility in magnetic resonance imaging: MRI magnetic compatibility of the first and second kinds". General Electric Corporate Research and Development Center, Schenectady, New York. 1996.
- [4] R. Bhagwandien, M.A. Moerland, C. J.G. Bakker, R. Beersma, J.J.W. Lagendijk. "Numerical Analysis of the Magnetic Field for Arbitrary Magnetic Susceptibility Distributions in 3D". Departments of Radiotherapy and Radiology, University Hospital Utrecht, Netherlands. 1994.
- [5] C. J. Durrant, M. P. Hertzberg, P. W. Kuchel. "Magnetic Susceptibility: Further Insights into Macroscopic and Microscopic Fields and the Sphere of Lorentz". School of Mathematics and Statistics, University of Sydney, New South Wales, Australia. 2006.
- [6] Christopher M. Collinsa, Bei Yanga, Qing X. Yanga, Michael B. Smith. "Numerical calculations of the static magnetic field in three-dimensional multi-tissue models of the human head". Department of Radiology, Pennsylvania State University College of Medicine, USA. 2002.
- [7] P. W. Kuchel, B. E. Chapman, W. A. Bubb, P. E. Hansen, C. J. Durrant, M. P. Hertzberg. "Magnetic Susceptibility: Solutions, Emulsions, and Cells". School of Mathematics and Statistics, University of Sydney, New South Wales, Australia. 2006.
- [8] R. Nave. "Nuclear Magnetic Resonance". Página web Hyperphysics: http://hyperphysics.phy-astr.gsu.edu/hbase/nuclear/nmr.html
- [9] Varios autores. "Magnetic Properties of Metals and Alloys". American Society for Metals, Cleveland, Ohio, USA. 1959.
- [10] David Savall Climent. "Herramienta didáctica en FLASH para el estudio de la Imagen por Resonancia Magnética: Principios físicos". Universitat Politècnica de València. España. 2006
- [11] H. Elhawary, A. Zivanovic, M. Lamperth et al. "A Modular Approach to MRI Compatible Robotics: Interconnectable One DOF Stages". 22 págs. Imperial College London – UK. 2007
- [12] H. Elhawary, A. Zivanovic, B. Davies, M. Lamperth. "A review of magnetic resonance imaging (MRI) compatible manipulators in surgery". Imperial College London UK. 2005

- [13] K. Chinzei, R. Kikinis et al. "MR Compatibility of Mechatronic Devices: Design Criteria". AIST-MITI. Japón. 1999
- [14] J. Virtanen. "Enhancing the compatibility of surgical robots with Magnetic Resonance Imaging". Oulun Yliopisto, Oulu. 2006
- [15] H. A. Lorentz. "The Theory of Electrons and its Applications to the Phenomena of Light and Radiant Heat". Segunda Edición. Editorial B. G. Teubner, Leipzig, Alemania. 1916.
- [16] K.H.J. Buschow y otros. "Magnetic and Superconducting Materials". Segunda Edición. Editorial Elsevier. Universidad de Amsterdam, Holanda. 2005.
- [17] Minoru Taya. "Electronic Composites". Excerpt 0521841747. Cambridge University Press. 2005.
- [18] Duane A. Yoder, Yansong Zhao, Cynthia B. Paschal, J. Michael Fitzpatrick. "MRI simulator with object-specific field map calculations". Magnetic Resonance Imaging 22: 315–328. Editorial Elsevier. 2004.
- [19] R. Gassert, A. Yamamoto et al. "Actuation Methods for Applications in MR Environments". Wiley Periodicals, Inc. 2006.
- [20] Varios autores. "Piezo Legs Driver PDA 3.1-Data and User Instructions". Piezomotor Uppsala AB. Primera edición. 2004.
- [21] Piezo LEGS non-magnetic motor Datasheet. Piezomotor Uppsala AB. 2004.
- [22] Gordon Cook. "An introduction to Piezoelectric Motors". En la página web de Sensors: http://www.sensorsmag.com/sensors/article/articleDetail.jsp?id=361287.
- [23] Website: Mechatronics in Medicine Lab / Research / MRI-Guided Trans-Rectal Prostate Biopsy. © Copyright 2010 Imperial College London, Reino Unido. http://www3.imperial.ac.uk/mechatronicsinmedicine/research/mriguidedtransrectalprostatebiopsy.
- [24] Website: Mechatronics in Medicine Lab / Publications / MRI-compatible systems. (c) Copyright 2010 Imperial College London, Reino Unido. http://www3.imperial.ac.uk/mechatronicsinmedicine/publications/mricompatiblesystems
 S.

APÉNDICES

A. DETALLES SOBRE EL PROMEDIADO DE LAS ECUACIONES DE MAXWELL

A.1. Obtención del campo magnético efectivo en el núcleo

Los campos microscópicos: eléctrico **e** y magnético **b** producidos por las cargas en movimiento de las átomos son descritos por las siguientes ecuaciones:

$$\varepsilon_0 \nabla \cdot \mathbf{e} = \rho \,, \quad \nabla \times \mathbf{e} = -\frac{\partial \mathbf{b}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{b} = 0 \,, \qquad \frac{1}{\mu_0} \nabla \times \mathbf{b} = \mathbf{j} + \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{e}}{\partial t}$$
(A.1)

Donde las constantes ε_0 y μ_0 son la permitividad eléctrica y la permeabilidad magnética del vacío; ρ es la densidad de carga y ${\bf j}$ es la densidad de corriente.

Las ecuaciones de Maxwell son descritas aquí en su forma diferencial. La forma integral es a veces más ilustrativa. Dos de las ecuaciones se obtienen integrando las dos ecuaciones de la izquierda sobre un volumen V y transformando los lados derechos a integrales sobre la superficie S de V, usando el teorema de Gauss:

$$\iint_{\mathcal{E}} (\mathbf{e} \cdot \mathbf{n}) dS = \frac{1}{\varepsilon_0} \iiint_{\mathcal{E}} \rho dV , \quad \iint_{\mathcal{E}} (\mathbf{b} \cdot \mathbf{n}) dS = 0$$
 (A.2)

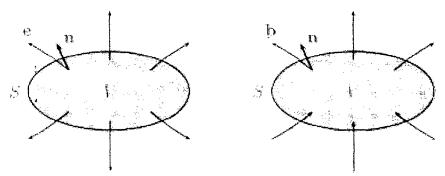


Figura A-1: Leyes de Gauss eléctrica y magnética

Izquierda: el flujo eléctrico se define como la integral de la componente del campo eléctrico e en la dirección de la normal **n** a la superficie S. Es proporcional a la carga total dentro del volumen V encerrado por la superficie S. Derecha: el flujo magnético que cruza cualquier superficie S rodeando un volumen V es siempre cero. Esto es debido a la inexistencia de fuentes de magnetismo (monopolos) análogas a las cargas puntuales.

Las otras dos formas se obtienen integrando las dos ecuaciones de la derecha sobre una superficie S que está limitada por una curva cerrada C, y luego transformando el lado izquierdo a integrales de línea sobre C, usando el teorema de Stokes:

$$\oint \mathbf{e} \cdot d\mathbf{l} = -\frac{d}{dt} \iint (\mathbf{b} \cdot \mathbf{n}) dS - \frac{1}{\mu_0} \oint \mathbf{b} \cdot d\mathbf{l} = \iint (\mathbf{j} \cdot \mathbf{n}) dS + \varepsilon_0 \frac{d}{dt} \iint (\mathbf{e} \cdot \mathbf{n}) dS$$
(A.3)

Aquí, dl representa un pequeño incremento vectorial en el camino alrededor de C.

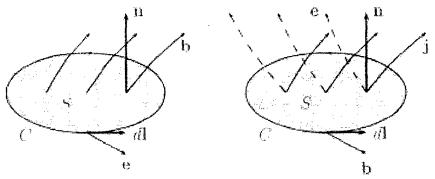


Figura A-2: Ley de Faraday y Ley de Ampere

Izquierda: La fuerza electromotriz (fem) es la integral de la componente del campo eléctrico e en la dirección del vector incremento dl alrededor de la curva C. Esta integral es igual y opuesta a la tasa de cambio del flujo magnético que cruza la superficie S (Ley de inducción de Faraday). Derecha: la integral correspondiente al campo magnético b alrededor de C está determinada por la tasa de cambio del flujo eléctrico que cruza la superficie S ("corriente de desplazamiento") y la corriente total atravesando la superficie (Ley de Ampere).

A.2. Promediado temporal y espacial

Las ecuaciones de Maxwell son lineales así que pueden ser promediadas en el espacio y el tiempo para describir las campos microscópicos promedio eléctrico $\widetilde{\mathbf{e}}$ y magnético $\widetilde{\mathbf{b}}$. Estos son expresados en términos de las fuentes de los campos, que son la densidad de carga $\widetilde{\rho}$ y densidad de corriente $\widetilde{\mathbf{j}}$ que son promediadas de la misma forma.

$$\varepsilon_{0} \nabla \cdot \widetilde{\mathbf{e}} = \widetilde{\rho}, \quad \nabla \times \widetilde{\mathbf{e}} = -\frac{\partial \widetilde{\mathbf{b}}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \widetilde{\mathbf{b}} = 0, \qquad \frac{1}{\mu_{0}} \nabla \times \widetilde{\mathbf{b}} = \widetilde{\mathbf{j}} + \varepsilon_{0} \frac{\partial \widetilde{\mathbf{e}}}{\partial t}$$
(A.4)

La linealidad permite que los campos sean obtenidos promediando el punto de prueba sobre un volumen en el espacio o un intervalo en el tiempo; éste es precisamente el valor del campo que sería obtenido se fuera medido en un punto fijo pero proveniente de fuentes que fueran promediadas sobre el mismo volumen o intervalo de tiempo.

Es decir, por linealidad: Promedio[Campo(fuentes)] = Campo(Promedio[fuentes])

$$\frac{C(f_1) + C(f_2) + \dots + C(f_N)}{N} = C\left(\frac{f_1 + f_2 + \dots + f_N}{N}\right)$$
(A.5)

Por tanto, se pueden promediar los campos microscópicos señalados (por un procedimiento matemático no presentado aquí) para obtener los campos macroscópicos.

En general, los efectos que los campos aplicados originan a nivel microscópico se pueden resumir en los momentos de dipolo eléctrico y magnético. Para sustancias dia- y paramagnética (que son las de nuestro interés), los valores medios de dichos momentos son proporcionales a los campos externos (según fueron definidos antes).

$$\overline{\mathbf{p}} = \gamma_e \varepsilon_0 \mathbf{E}_{ext}, \qquad \overline{\mathbf{m}} = \frac{\gamma_m}{\mu_0} \mathbf{B}_{ext}$$
 (A.6)

Donde las constantes de proporcionalidad γ_e y γ_m son propiedades del material.

La **polarización P** y la **magnetización M** que se observan son simplemente el efecto macroscópico de todos los momentos eléctricos y magnéticos acumulados en el material.

$$\mathbf{P} = N.\overline{\mathbf{p}} , \qquad \mathbf{M} = N.\overline{\mathbf{m}}$$
 (A.7)

Donde N es el número de moléculas por unidad de volumen (densidad molecular).

La interpretación física de la polarización **P** y la magnetización **M** es que se originan de las "cargas ligadas" y las "corrientes ligadas" del material.

La polarización eléctrica corresponde al reacomodo de los electrones "enlazados" en el material, que crea una densidad de carga adicional, conocida como la **densidad de** carga enlazada 8 (bound charge density) ρ_b :

$$\rho_b = -\nabla \cdot \mathbf{P} \tag{A.8}$$

Tal que la densidad de carga total que entra en las ecuaciones de Maxwell es:

$$\rho = \rho_f + \rho_b \tag{A.9}$$

Donde ho_f es la densidad de carga libre (describe a las cargas externas).

La magnetización **M** se define como la cantidad de momento magnético⁹ por unidad de volumen *V*. Los momentos magnéticos responsables de la magnetización pueden

⁸ Baste decir que cuando se aplica un campo eléctrico a un material dieléctrico, las moléculas responden formando un dipolo eléctrico diminuto (el núcleo atómico se mueve ligeramente en dirección al campo, y los electrones en dirección opuesta). Esta es la llamada **polarización** del material. En un caso idealizad, la distribución de cargas que resulta de estos diminutos movimientos resulta ser idéntica (fuera del material) que tener una capa de carga positiva en un lado del material y una capa de carga negativa en el otro lado (separación macroscópica de carga). La polarización de volumen **P** es resultado de la carga ligada (bound charge). Es una cantidad vectorial que se define como el momento de dipolo por unidad de volumen. Las unidades de **P** son [C/m²].

deberse a corrientes microscópicas que resultan del movimiento de electrones en los átomos, o el spin de los electrones o los núcleos (como ya se explicó anteriormente).

La magnetización M hace una contribución a la densidad de corriente J, conocida como corriente de magnetización o corriente enlazada (bound current):

$$\mathbf{J}_{m} = \nabla \times \mathbf{M} \tag{A.10}$$

Tal que la densidad de corriente total que entra en las ecuaciones de Maxwell es:

$$\mathbf{J} = \mathbf{J}_f + \nabla \times \mathbf{M} + \frac{\partial \mathbf{P}}{\partial t}$$
 (A.11)

Donde similarmente J_f es la densidad de corriente de las cargas libres (o corriente libre). Observar que la polarización también contribuye.

A.3. Acerca del campo huésped y el corrimiento químico

Como se dijo antes, para calcular los campos experimentados en el núcleo de una molécula, hay contribuciones del sistema de cargas que constituye esa molécula. Debido a la proximidad de dichas fuentes, estos campos serán en general más intensos que los generados por otras fuentes más distantes. Su efecto en RMN, llamado corrimiento químico (chemical shift) suele ser mayor que el del campo externo, que produce la distorsión por susceptibilidad. Aunque en este trabajo no se considera el corrimiento químico, se presenta aquí una breve explicación como referencia.

Un núcleo experimenta campos que son la suma de los campos externos y huésped:

$$\mathbf{E}_{nuc} = \mathbf{E}_{cxt} + \overline{\mathbf{e}}, \qquad \mathbf{B}_{nuc} = \mathbf{B}_{cxt} + \overline{\mathbf{b}}$$
 (A.12)

⁹ En un material los átomos constituyentes exhiben momentos magnéticos intrínsecamente vinculados al momento angular de los átomos; éstos se pueden visualizar como un arreglo de diminutos lazos de corriente. Fuera del material, dicho arreglo es idéntico a tener una corriente macroscópica circulando alrededor de la superficie del material. Esta corriente ligada (bound current) puede ser descrita usando M.

Un análisis físico riguroso indica que los campos huésped dependen de la polarización y magnetización media, y del volumen molecular efectivo $V_{\scriptscriptstyle mol}$

$$\overline{\mathbf{e}} = -\frac{1}{\varepsilon_0 V_{mol}} \overline{\mathbf{p}} \rightarrow \overline{\mathbf{e}} = -\frac{\gamma_e}{V_{mol}} \mathbf{E}_{ext}, \qquad \overline{\mathbf{b}} = -\frac{\mu_0}{V_{mol}} \overline{\mathbf{m}} \rightarrow \overline{\mathbf{b}} = \frac{\gamma_m}{V_{mol}} \mathbf{B}_{ext}$$
(A.13)

Así, los campos para RMN resultan ser:

$$\mathbf{E}_{nuc} = \mathbf{E}_{ext} + \overline{\mathbf{e}} = \left(1 + \frac{\chi_e}{3}\right) \left(1 - \frac{\gamma_e}{V_{mol}}\right) \mathbf{E}$$

$$\mathbf{B}_{nuc} = \mathbf{B}_{ext} + \overline{\mathbf{b}} = \left(1 - \frac{2\chi_m}{3(1 + \chi_m)}\right) \left(1 + \frac{\gamma_m}{V_{mol}}\right) \mathbf{B}$$
(A.14)

Ahora, usando todas las relaciones anteriores se puede despejan γ_e y γ_m con respecto a las susceptibilidades:

$$\gamma_e = \frac{\chi_e}{N\left(1 + \frac{\chi_e}{3}\right)}, \qquad \gamma_m = \frac{\chi_m}{N\left(1 + \frac{\chi_m}{3}\right)}$$
(A.15)

Donde N como se dijo antes es el número de moléculas por unidad de volumen.

Reuniendo todas las ecuaciones, se obtienen finalmente los campos "nucleares" (RMN) en función de los campos macros y propiedades del material:

$$\mathbf{E}_{nuc} = \left(1 + \frac{\chi_e}{3}\right) \left(1 - \frac{1}{NV_{mol}} \frac{\chi_e}{\left(1 + \chi_e/3\right)}\right) \mathbf{E}$$

$$\mathbf{B}_{nuc} = \left(1 - \frac{2\chi_m}{3(1 + \chi_m)}\right) \left(1 + \frac{1}{NV_{mol}} \frac{\chi_m}{\left(1 + \chi_m/3\right)}\right) \mathbf{B}$$
(A.16)

Ahora, $1/NV_{mol}$ es el ratio del volumen intermolecular promedio (1/N) al volumen de la molécula. En fluidos este ratio está alrededor de 10, disminuyendo a 1 cuando las

moléculas están densamente empacadas. Para fines prácticos se tomará el valor de la unidad, por tanto:

$$\mathbf{E}_{nuc} = \left(1 + \frac{\chi_c}{3}\right) \left(1 - \frac{\chi_c}{\left(1 + \chi_c/3\right)}\right) \mathbf{E} \cdot \mathbf{B}_{nuc} = \left(1 - \frac{2\chi_m}{3(1 + \chi_m)}\right) \left(1 + \frac{\chi_m}{\left(1 + \chi_m/3\right)}\right) \mathbf{B}$$
 (A.17)

A.4. Caso de una muestra homogénea inmersa en un medio uniforme

Consideremos un sistema en el que un campo magnético intenso ${\bf B}_0$ es creado en un material con susceptibilidad χ_0 . Hay entonces una magnetización uniforme del material dada por la ecuación (3.9). Si una muestra con susceptibilidad χ_s es introducida entonces el nuevo campo ${\bf B}$ será la suma del campo original y el campo ${\bf B}'$ debido al cambio de magnetización:

$$\mathbf{M'} = \frac{\chi_s \mathbf{B}}{\mu_0 (1 + \chi_s)} - \frac{\chi_0 \mathbf{B}_0}{\mu_0 (1 + \chi_0)}$$
 Dentro de la muestra (A.18)

$$\mathbf{M}' = \frac{\chi_0(\mathbf{B} - \mathbf{B}_0)}{\mu_0(1 + \chi_0)}$$
 Fuera de la muestra (A.19)

La solución analítica de las ecuaciones de Maxwell (fuera del alcance de este trabajo) brinda una ecuación para ${\bf B}'$ para el caso de una superficie simple S:

$$\mathbf{B}' = \mu_0 \mathbf{M}' - \frac{\mu_0}{4\pi} \iint \frac{(\Delta \mathbf{M}' \cdot \mathbf{n})(\mathbf{x} - \mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|^3} d^2 x'$$
(A.20)

Donde S es la superficie de la muestra. Esta integral no se resolverá aquí, pero afortunadamente para el caso de susceptibilidades pequeñas (del orden de 10^{-7} como es en realidad); **B** tiene una magnitud muy cercana a \mathbf{B}_0 y se puede escribir:

$$\mathbf{M'} \approx \frac{(\chi_s - \chi_0)}{\mu_0} \mathbf{B}_0$$
 dentro de la muestra y $\mathbf{M'} = 0$ fuera de ella. Por tanto:

$$\mathbf{B}' \approx (\chi_s - \chi_0) \mathbf{B}_0 + \frac{(\chi_s - \chi_0)}{4\pi} \iint_{\mathcal{S}} \frac{(\mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{n})(\mathbf{x} - \mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|^3} d^2 x'$$
(A.21)

Y el nuevo campo macroscópico dentro de la muestra es aproximadamente:

$$\mathbf{B}' = \mathbf{B}_0 + (\chi_x - \chi_0) \left(\mathbf{B}_0 + \frac{1}{4\pi} \iint_S \frac{(\mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{n})(\mathbf{x} - \mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|^3} d^2 x' \right)$$
(A.22)

La integral sobre la superficie de la muestra es función solamente de la geometría de la muestra. En general, es función de la posición x dentro de la muestra. Sin embargo para superficies elipsoidales (esferas, cilindros, etc.) el resultado es independiente de x; es decir, el campo interno es constante. Para una esfera:

$$\frac{1}{4\pi} \iint_{S} \frac{(\mathbf{B}_{0} \cdot \mathbf{n})(\mathbf{x} - \mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|^{3}} d^{2}x' = -\frac{1}{3} \mathbf{B}_{0}$$
 (A.23)

Así que:
$$\mathbf{B} \approx \left(1 + \frac{2}{3}(\chi_x - \chi_0)\right) \mathbf{B}_0$$
 (A.24)

En general se puede escribir que:

$$\frac{1}{4\pi} \iint_{\mathcal{S}} \frac{(\mathbf{B}_0 \cdot \mathbf{n})(\mathbf{x} - \mathbf{x}')}{|\mathbf{x} - \mathbf{x}'|^3} d^2 x' = -\alpha . \mathbf{B}_0$$
(A.25)

Donde a es el factor geométrico desmagnetizante mencionado anteriormente.

En todo caso se puede escribir (para dentro de la muestra):

$$\mathbf{B} = (1 + (\chi_x - \chi_0)(1 - \alpha))\mathbf{B}_0$$
 (A.26)

Y el campo "externo" (es decir, el efectivo para RMN) sería, usando (3.10):

$$\mathbf{B}_{ext} = \left(1 - \frac{2}{3} \frac{\chi_s}{(1 + \chi_s)}\right) \mathbf{B} \approx \mathbf{B}_0 + (\chi_s - \chi_0)(1 - \alpha) \mathbf{B}_0 - \frac{2}{3} \chi_s \mathbf{B}_0$$
 (A.27)

(dejando sólo hasta el primer orden de susceptibilidades).

Para el análisis de RMN, el cambio de frecuencia observado es gobernado por el cambio en el campo externo como resultado de introducir la muestra. Antes de la introducción el campo macroscópico es ${\bf B}_0$ así que el campo externo en la ubicación del núcleo es aproximadamente:

$$\mathbf{B}_{ext}^{1} = \left(1 - \frac{2}{3}\chi_{0}\right)\mathbf{B}_{0} \tag{A.28}$$

Mientras que el campo externo ${\bf B}_{ext}^2$ después de introducir la muestra es dado por la ecuación (A.27). El cambio es por tanto:

$$\Delta \mathbf{B}_{ext} = \left(\frac{1}{3} - \alpha\right) (\chi_{s} - \chi_{0}) \mathbf{B}_{0}$$
 (A.29)

B. <u>CREACIÓN DEL MODELO FEM USANDO LA INTERFACE GRÁFICA (GUI) DE</u> COMSOL

Además de la librería de funciones que ofrece el paquete COMSOL para simulación numérica, es posible crear un modelo numérico utilizando una interfaz gráfica de usuario (GUI). Para el caso del programa desarrollado en este trabajo, no es necesario utilizar para nada dicho asistente gráfico. Todos los pasos del modelamiento y simulación pueden ser ejecutados utilizando el *toolbox* desde MATLAB. Sin embargo, en esta sección se expone su utilización con fines de referencia.

La elaboración del modelo ya fue descrita a detalle en la sección 6.5.1. Acorde a esto, se utilizó el modelo de COMSOL: Magnetostático – sin corrientes, que está incluido en el módulo AC/DC en 3 dimensiones.

Nótese que la variable dependiente es $Vm = \Phi$, y se usará el método de interpolación de Lagrange – cuadrático para los cálculos. A continuación se enumeran los pasos para la implementación del modelo:

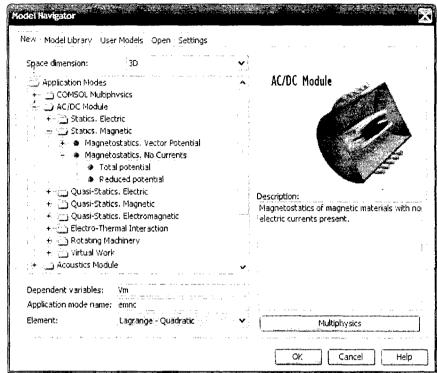


Figura B-1: Carga del módulo AC/DC magnetostático-sin corrientes

Definición de constantes

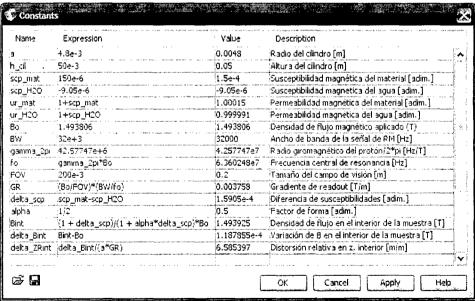


Figura B-2: MEF - Diálogo de definición de constantes

Modelamiento de la geometría

El paquete COMSOL permite definir sólidos fundamentales como cilindros y prisma, como se puede ver en las siguientes figuras para el caso del cilindro transversal:

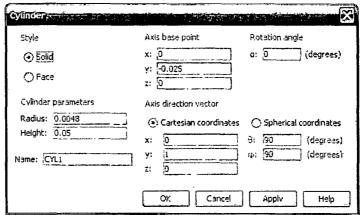


Figura B-3: Definición de la geometría del modelo (cilindro y volumen de trabajo)

Como resultado se obtiene el arreglo mostrado en la Figura 6-1.

Definición de dominios y fronteras

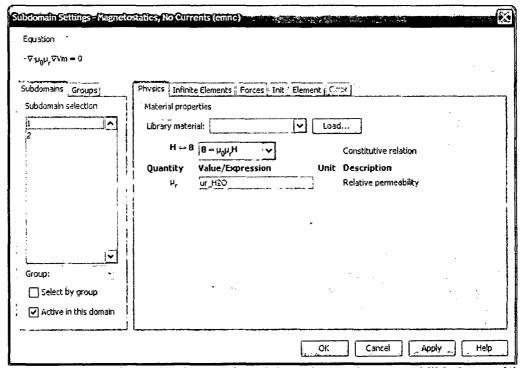


Figura B-4: Definición de dominios del modelo en base a la permeabilidad magnética

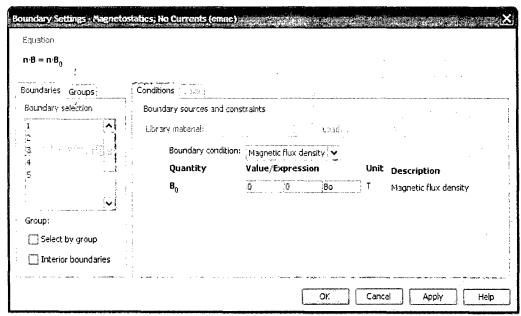


Figura B-5: Diálogo de definición de condiciones de frontera del modelo

Como resultado se obtienen los parámetros mostrados en la Figura 6-2.

Creación de la malla

Para el caso del cilindro paralelo al campo, se requirió crear 63540 celdas tetraédricas, de las cuales 6184 caras triangulares conformaban la frontera del modelo.

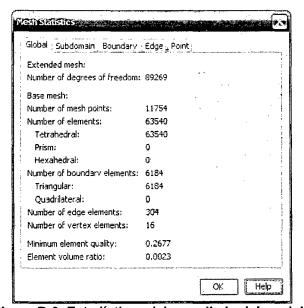


Figura B-6: Estadísticas del enmallado del modelo

Como resultado se obtiene la distribución de celdas mostrada en la Figura 6-3.

C. <u>DISEÑO DE UN MÓDULO DE PRUEBAS DE RESPUESTA DINÁMICA PARA EL MOTOR PIEZOELÉCTRICO</u>

Una de las desventajas del método de actuación elegido en el capítulo 8 (motor piezoeléctrico), era la dificultad de controlarlo (que implica el uso de un controlador o driver especial que genere las señales pulsantes adecuadas) y su inherente no-linealidad. Esto último dificultaba obtener un modelamiento matemático satisfactorio del sistema así como el diseño de un controlador adecuado. Por ello, una tarea adicional no relacionada directamente con esta investigación pero también importante, fue el determinar de forma empírica la respuesta en frecuencia del piezo-motor. Para ello se requirió diseñar un módulo de pruebas, labor que se describe a continuación.

C.1. Diseño mecánico del módulo de pruebas

Para el diseño del módulo de pruebas se consideró una base simple a la que iría fijado un bloque sobre el cual descansaría el motor, de tal forma que la varilla pudiera moverse libremente. El material elegido para la estructura fue un polímero llamado polioximetileno o comercialmente Delrin. Este plástico es muy popular por la elevada rigidez que posee para su tipo y la facilidad de fabricar piezas por maquinado (tornado, fresado, etc.) Además tiene una susceptibilidad magnética muy baja.

Quedaba la cuestión de cómo medir el desplazamiento y velocidad de la varilla (y por ende del motor). Se plantearon dos opciones: En la primera se utilizaría un *encoder* para medir la velocidad lineal. Éste iría montado a un soporte especial solidario a la varilla y a una corredera que se desliza sobre un carril unido a la base. La segunda opción consideró usar un potenciómetro lineal para medir el desplazamiento de la varilla, éste estaría montado sobre la base y su deslizador estaría unido a la varilla mediante un conector especial hecho de Delrin. En ambos diseños fue importante cuidar que la varilla sólo esté sometida a fuerzas axiales y no a cargas laterales, esfuerzos cortantes, flectores o de torsión. Esto debido a que la alúmina (material cerámico) es muy frágil; y también a que

cualquier desplazamiento lateral de la varilla cambiaría la fuerza normal entre ésta y las patas motrices, y por tanto la fricción y las propiedades dinámicas del motor.

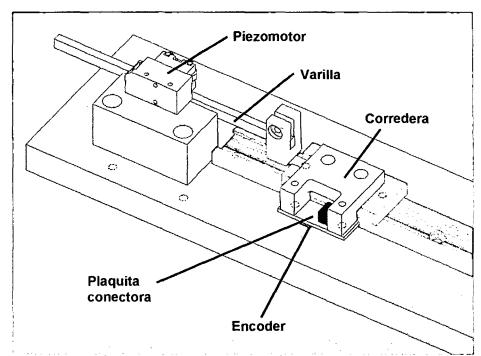


Figura C-1: Módulo para piezomotor opción 1 - encoder, riel y corredera

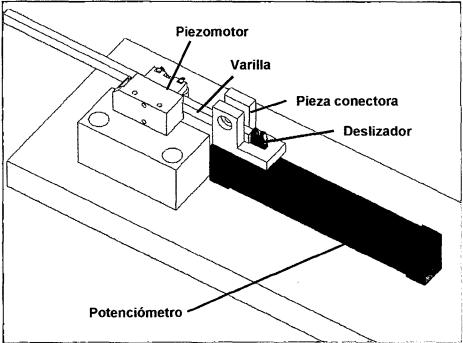


Figura C-2: Módulo para piezomotor opción 2 - con potenciómetro lineal

Al final se decidió hacer las pruebas con la opción 2 (potenciómetro) por su mayor simplicidad en la manufactura y el tipo de variable (voltaje) que era más sencilla de medir.

C.2. Conexión del sistema de adquisición de datos

Se enviaron los diseños de las partes a un taller para su fabricación y se ensamblaron tal como se muestra en la Figura C-2. A continuación se realizaron todas las conexiones necesarias de alimentación (para energizar el motor y el sensor –potenciómetro-) y de control (para enviar la señal de entrada al controlador del motor y recoger la señal captada por el sensor).

En la primera prueba se conectó el piezo-motor de forma independiente, empleando fuentes de alimentación DC, un generador de ondas, un multímetro y un osciloscopio para observar las señales de salida. Para un voltaje An<±0.6V el movimiento del motor es extremadamente lento (alrededor de 0.5 μm/s), con resolución nanométrica. Debajo de los ±0.3V cesa todo movimiento. Para |An|>0.6V la velocidad del motor es según el gráfico de la Figura 8-4 (notar la alta no-linealidad entre la entrada y la salida).

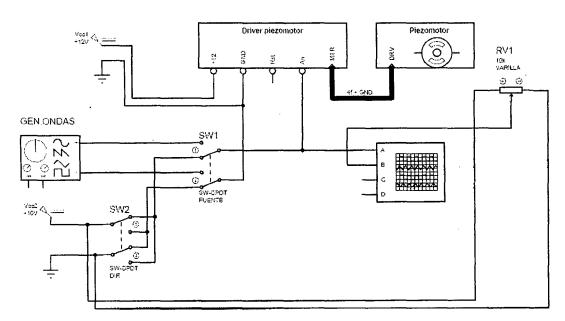


Figura C-3: Esquema de conexiones del módulo de pruebas

En la fotografía se pueden observar las conexiones que se realizaron para esta primera prueba. Durante las pruebas se pudo apreciar cómo el voltaje medido en el potenciómetro lineal iba variando con el movimiento de la varilla, representando la posición (desplazamiento) del motor. Primero se utilizó una fuente de voltaje continuo para observar

el funcionamiento a velocidad máxima en ambas direcciones, y luego se utilizó el generador de ondas para obtener una señal senoidal y observar la respuesta del motor a diferentes frecuencias.

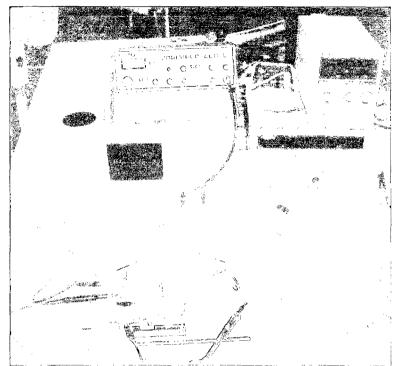


Figura C-4: Fotografía de las conexiones del módulo de pruebas

El segundo paso consistió en conectar el módulo básico ya armado a una computadora, para poder generar con mayor exactitud la señal de entrada y poder graficar, registrar y medir la señal de salida. Para esto se utilizó el software LabVIEW de National Instruments y el módulo de control en tiempo real CompactRIO.

El controlador de automatización programable (PAC) CompactRIO es un sistema reconfigurable de control y adquisición a bajo costo diseñado para aplicaciones que requieren alto rendimiento y fiabilidad. El sistema combina una arquitectura embebida abierta con un tamaño pequeño, extrema robustez y módulos industriales de E/S intercambiables en vivo. NI CompactRIO está basado en la tecnología FPGA de E/S reconfigurable (RIO-Reconfigurable Input/Output). Además puede ser conectado a una red de computadoras Ethernet ya que cuenta con un puerto RJ-45. Para esta aplicación se

utilizaron un módulo de salidas analógicas (para la señal de entrada del motor y la alimentación del potenciómetro) y un módulo de entradas analógicas (para la señal leída en el potenciómetro).

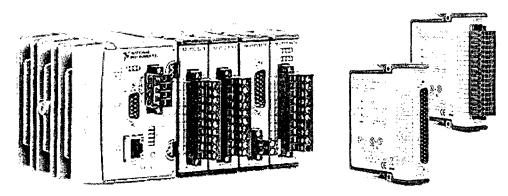


Figura C-5: Controlador NI CompactRIO y su módulo de entradas analógicas

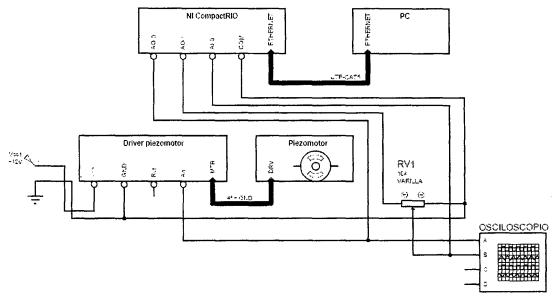


Figura C-6: Esquema de conexiones del módulo de pruebas (con PC)

C.3. Desarrollo del programa para las pruebas del motor

Los programas para el controlador CompactRIO (módulo FPGA) y el panel frontal en la PC se escribieron en LabVIEW, que provee de todas las funciones y herramientas necesarias para generar la entrada, convertir los valores entre la representación binaria y externa, captar las salidas generadas y mostrarlas en pantalla.

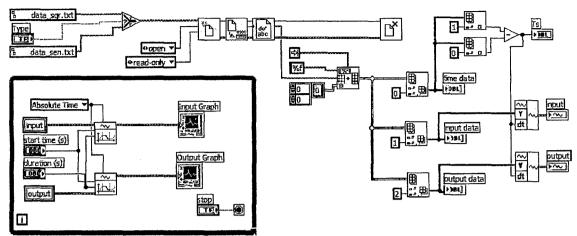


Figura C-7: Programa de LabVIEW para visualización de señales entrada-salida del piezomotor

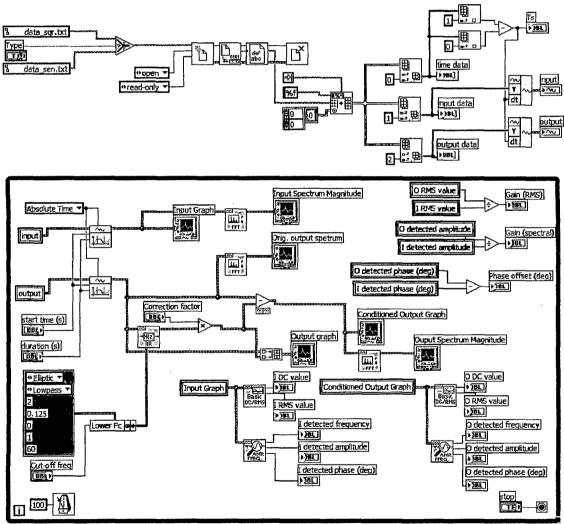


Figura C-8: Programa LabVIEW para análisis de respuesta en frecuencia del motor

Primeramente se utilizó el módulo CompactRIO para entregar la señal de entrada al motor y recibir la señal de salida (posición del potenciómetro). Estos datos fueron escritos

en archivos de datos, primero para el caso de respuesta al escalón (onda cuadrada de valores +10V o -10V) en el archivo data_sqr.txt; y respuesta a una entrada senoidal (seno de amplitud 10V y frecuencia 1Hz) en el archivo data_sen.txt.

Los programas antes mostrados permitían abrir esos archivos de datos y graficarlos convenientemente en pantalla. Además, el segundo programa permitía acondicionar la señal de salida eliminando la componente DC, obtener los espectros de frecuencia y obtener la amplitud y desfase entrada-salida (que describe la dinámica del sistema). Los resultados obtenidos en esta prueba se muestran en el apartado siguiente.

C.4. Resultados de las pruebas de respuesta dinámica del piezo-motor

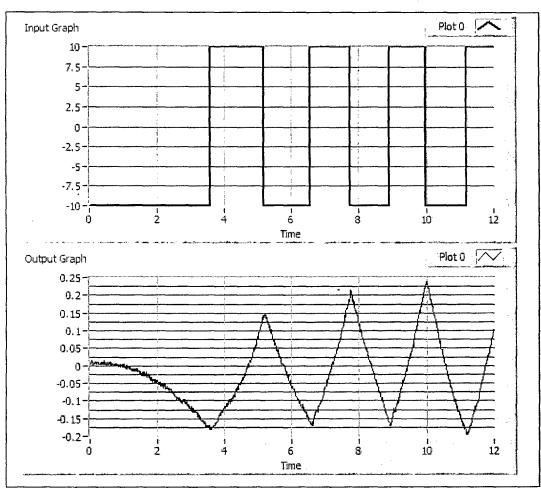


Figura C-9: Pruebas al piezomotor - respuesta a entradas escalón

Para todas las pruebas se utilizó el módulo de prueba con potenciómetro, y se calibró de tal manera que para 0V de entrada, el deslizador se encontrara detenido y a la mitad del recorrido total¹ de la varilla. De esta forma, se pudieron obtener desplazamientos tanto positivos comó negativos. El tiempo de muestreo fue de 8 ms. Primero se realizó una prueba de respuesta al escalón. Como se puede observar en la Figura C-9, el motor arrancó de la posición cero. Al darle voltaje máximo en reversa (-10V), el primer arranque fue extremadamente lento, con una velocidad cada vez mayor según se movía más el motor. Al cambiar de dirección, se observó que la velocidad fue mayor y casi constante. En las siguientes conmutaciones el comportamiento se estabilizó en tasas de crecimiento constantes de alrededor de 0.4 V/s. La diferencia entre el primer arranque y el segundo evidencia la alta no-linealidad del sistema.

En la prueba de respuesta a una señal senoidal, se usó como entrada una onda seno de amplitud 10 V y frecuencia 1 Hz. El tiempo de adquisición fue de 50 s (en la Figura C-10 se muestran los primeros 20 s). En cuanto a la respuesta en el tiempo, se vio que luego de un corto transitorio (debido a la necesidad de vencer la inercia y la fricción), el desplazamiento del motor oscilaba siguiendo a la señal de entrada. Sin embargo en la salida original se observó una deriva o componente en forma de rampa. Esto es, el desplazamiento oscilaba pero en cada oscilación la varilla tendía a avanzar un poco más. Las razones aparentes fueron la inherente no-linealidad e imperfecciones en la mecánica del módulo (pequeños juegos y fricción entre el deslizador y la guía del potenciómetro). Para compensar esta deriva en la gráfica, fue necesario eliminar la componente de baja frecuencia. Para ello se empleó un filtro elíptico pasa-bajos de orden 2 y frecuencia de corte 0.125 Hz (línea roja). Al restar esta señal de "DC" a la salida original, se obtuvo la componente "AC" de la salida.

A partir de las señales de entrada y salida (compensada) en el tiempo, se calcularon los componentes DC y AC (RMS) de cada una. Dividiendo la magnitud RMS de la salida entre la de la entrada, se obtuvo la ganancia RMS que con un valor de 0.00305.

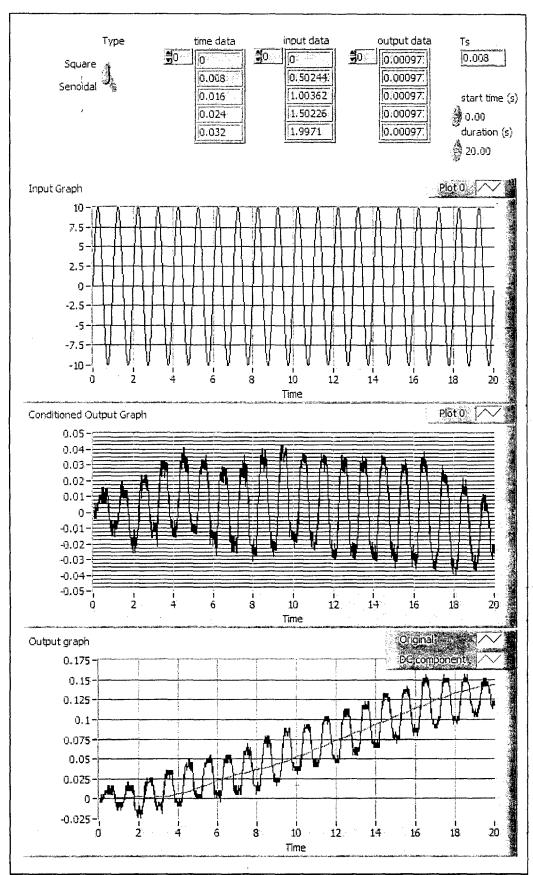


Figura C-10: Pruebas al piezomotor - respuesta a onda senoidal (en el tiempo)

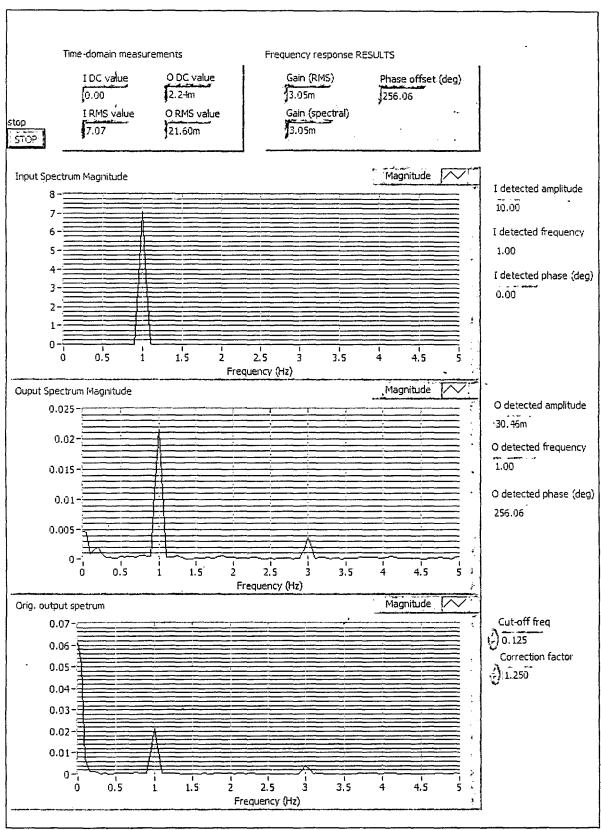


Figura C-11: Pruebas al piezomotor - respuesta a onda senoidal (en la frecuencia)

A continuación se aplicó el algoritmo FFT a ambas señales para obtener los espectros de frecuencia (Figura C-11). La señal de entrada fue generada por el módulo CompactRIO, siendo una función seno perfecta cuyo espectro tiene un único pico en 1 Hz, y fase 0. En cuánto a la salida se observó que a pesar del ruido (y una vez eliminado el componente de deriva), la frecuencia fundamental de 1 Hz debida a la excitación de entrada era totalmente dominante. Realizando un análisis espectral se determinaron las amplitudes y fases de las dos señales. La amplitud (media) calculada de la señal de salida fue 0.03046 V, y la fase fue de 256.06°.

Con todos estos datos fue posible calcular la ganancia del sistema = 0.00305, y el desfase = 256.06°. Obsérvese que éste último es cercano a 270° = -90°. Esto tiene mucho sentido si se recuerda que la salida representa desplazamiento, y por tanto su derivada es la velocidad del motor. Si el desplazamiento sigue a una función seno, su derivada es un coseno, con un desfase de 90° respecto al seno. Por tanto, los picos en la entrada (voltajes máximos) corresponden a pico en la derivada de la salida (velocidades máximas). Así también los cruces por cero en la entrada (cambios de polaridad) corresponden a picos en la salida (posiciones extremas y cambio de dirección).

Por medio de estas pruebas también se determinó de forma experimental que el ancho de banda del sistema mecánico del motor está entre los 60 a 200 Hz. A frecuencias mayores el movimiento es imperceptible, existiendo sólo una vibración. Aumentando aún más la frecuencia (MHz) no se observa respuesta alguna.

Dado que el sistema a desarrollar (robot médico) requería sólo de movimientos lentos, se concluyó que el actuador piezoeléctrico era adecuado para la aplicación dada en lo que respectaba al control.

D. CÓDIGOS FUENTE DE PROGRAMAS

D.1. Programas para medición de tamaño del artefacto

```
ImgProc Artifacts.m
```

```
% MRI IMAGE PROCESSING
% Measurement of artifact sizes
% PROGRAM v2.1: Comparing artifact and sample sizes
% - Improved version with automatic edge recognition
% Cesar Fuentes Montesinos
% MIM Lab - Imperial College London
% v2.1: 31 July 2010
close all; clear all; clc
imtool close all
%FLAGS
bIMAGES = false; %TRUE: show all images, FALSE: show the max. artifact only
bAUTO = false;
              %Run continously without user intervention (only if
bIMAGES=false)
bSAVE IMAGES = true; %save images in the hard drive
bSAVE DATA = false;
                  %save results in the hard drive
                   %TRUE: use 'enable' field, FALSE: process all images
bFILTER = true;
in list
bSHOW_BOX = true; %show artifact bounding box over original image bMANUAL_SIZE = true; %allows to manually change the size of the greatest
detected box
bROTATE FINAL = true; %rotate original image for aligning the artifact
%Global parameters
ARTIFACT THRESHOLD = 0.3;
numSlices = 15; %num of slices per scan
FOV = 200;
               %field of view (in millimeters)
             %image resolution (in pixels)
pixRes = 256;
ROI_OFFSET = [1 30 -60 -60];
artColor = [0.0 \ 0.0 \ 1.0];
                      %in RGB
artPercent = 0.25;
%-----
load_data
load phantoms
calculate artifacts
```

%load data.m

```
%OBTAINING INFO OF THE TESTS
fid = fopen('SAMPLES DATA.csv');
C = textscan(fid, '%s%s%s%s%s%s%s%f%f%c', 'delimiter', ',');
fclose(fid);
if (bFILTER)
   % ----- FILTERS -----
    % custom filters
```

```
filters = { ...
                **, ...
                                  % date
                · · · · · · · ·
                                  % scanNum
                'ROD', ...
                                  % shape
                'Titanium',
                                 % material
                'Bo', ...
                                  % orientation
                'SE', ...
                                  % sequence
                'P->A', ...
                                  % scanDir
                '', ...
                '', ...
                · · , . . . .
                                  % enabled
                };
    ind = 1: length(C\{1\});
    for i = 1:10
        if ~strcmp(filters{i}, '')
            ind = intersect(ind, strmatch(filters{i}, C{i}));
        end
    end
    ind = union(ind, strmatch('PHANTOM', C{3})); % DEFAULT: add phantoms
    date = C\{1\} (ind);
    scanNum = C{2}(ind);
    shape = C(3) (ind);
    material = C{4}(ind);
    orient = C(5) (ind);
    sequence = C(6) (ind);
    scanDir = C{7}(ind);
    dim1 = C(8) (ind);
    dim2 = C{9}(ind);
else
    date = C\{1\};
    scanNum = C{2};
    shape = C{3};
    material = C{4};
    orient = C{5};
    sequence = C(6);
    scanDir = C(7);
    dim1 = C{8};
    dim2 = C{9};
end
clear C;
N = length(scanNum);
```

%load_phantoms.m

```
%LOAD PHANTOM IMAGES. Firstly we create a structure for containing the
%phantoms and related information
disp('LOADING REFERENCE IMAGES....')

Phantom = struct('date', '', 'sequence', '', 'scanNum', '', 'image', ...
    zeros(pixRes,pixRes,numSlices,'int16'), 'contRect', zeros(1,4));

phInd = strmatch('PHANTOM', shape);

for i = 1:length(phInd)
    Phantom(i).date = date{phInd(i)};
    Phantom(i).sequence = sequence{phInd(i)};
    Phantom(i).scanNum = scanNum{phInd(i)};
    phFileList = scanImgList(Phantom(i).date, Phantom(i).scanNum);
```

```
%Load the image sequence of every phantom
    if (length(phFileList) == numSlices)
        refImg = int16([]);
        for k = 1:numSlices
            Phantom(i).image(:,:,k) = int16(dicomread(fullfile('.', ...
                Phantom(i).date, Phantom(i).scanNum, phFileList(k)));
    else
        disp('ERROR - The reference scan set is not complete.')
        return
    end
 %Calculation of the ROI: we use image #8 (the one in the middle)
 phBW = im2bw(Phantom(i).image(:,:,8), graythresh(Phantom(i).image(:,:,8)));
phSel = bwselect(phBW, pixRes/2, pixRes/2, 4);
phProp = regionprops(bwlabel(phSel), 'BoundingBox');
Phantom(i).contRect = phProp.BoundingBox;
disp('LOAD OF REFERENCE IMAGES COMPLETED.')
disp(' ')
%calculate artifacts.m
%Structure for keeping the material, shape, and final artifact size
SL = struct('name' ,'', 'shape', '', 'material', '', 'artSize', 0, ...
    'scanNum', 0, 'sliceNum', 0, 'oriImg', zeros(pixRes,pixRes,'int16'), ...
    'artImg', zeros(pixRes,pixRes,'int8'), 'artRect', zeros(1,4), ...
    'artWidth', 0, 'artHeight', 0, 'indexes', [], 'date', '', 'orient', ...
'', 'sequence', '', 'scanDir', '', 'samW', 0, 'samH', 0, 'artAngle', 0);
%Determine the present samples
samples = strcat(shape, '-', material);
listSamples = unique(samples);
%Fill information about the samples
for i = 1:length(listSamples)
    SL(i).name = listSamples(i);
    SL(i).indexes = strmatch(listSamples(i), samples);
    SL(i).shape = shape(SL(i).indexes(1));
    SL(i).material = material(SL(i).indexes(1));
    SL(i).artSize = 0;
end
%MAIN LOOP: For each sample & scan, calculate the maximum artifact distance
for samN = 1:numel(SL)
    %Ignore everything except rods and squares
    if sum(strcmp(SL(samN).shape, {'ROD', 'SQUARE'})) == 0
        continue
    end
    for idxN = 1:length(SL(samN).indexes)
        cs = SL(samN).indexes(idxN);
        %Choose what to do according to the shape of the sample
        switch upper(SL(samN).shape)
            case 'ROD'
                if strcmp(orient(cs), 'Bo')
                     startSlice = 8;
                     endSlice = 9;
                     samW = diml(cs);
```

```
samH = dim2(cs);
           bROTATE = true;
       else
           startSlice = 7;
           endSlice = 11;
           samW = diml(cs);
            samH = diml(cs);
            bROTATE = false;
    case 'SQUARE'
       startSlice = 6:
        endSlice = 11;
        samW = dim2(cs);
        samH = diml(cs);
       bROTATE = true;
end
%Select the reference image
for i = 1:numel(Phantom)
    if strcmp(Phantom(i).date, date(cs)) && ...
       strcmp(Phantom(i).sequence, sequence(cs))
        csRef = Phantom(i);
        break
    end
end
%Read DICOM file list
csFileList = scanImgList(date(cs), scanNum(cs));
csImg = int16([]);
csArti = logical([]);
%For each slice...
for k = startSlice:endSlice
    %Clean control points
    CPx = []; CPy = [];
    %Read current slice
    csImg(:,:,k) = dicomread(fullfile('.', date{cs}, scanNum{cs},...
    csFileList(k)));
    %Calculation of the ROI for the current image
    csCBW = im2bw(csImg(:,:,k), graythresh(csImg(:,:,k)));
    csCSel = bwselect(csCBW, csRef.contRect(1)+csRef.contRect(3)-...
      20, pixRes/2, 4);
    csCProp = regionprops(bwlabel(csCSel), 'BoundingBox');
    csCont = csCProp.BoundingBox;
    %Then we align the current image's bounding box with the
    %phantom's bounding box
    if (csCont(3) > csRef.contRect(3) + 10)
        %If the image is too much deformed, align with the bottom
        %of the recipent
        csOffset = [csRef.contRect(1)+csRef.contRect(3) - ...
          (csCont(1)+csCont(3)), csRef.contRect(2)-csCont(2));
    else
        csOffset = csRef.contRect(1:2)-csCont(1:2);
    end
    csImg(:,:,k) = imoffset(csImg(:,:,k), csOffset);
    csROI = recIntersect([csCont + [csOffset 0 0]; csRef.contRect]);
```

```
csROIS = csROI + ROI OFFSET;
 %Calculate pixels belonging to the artifact
 %If the ratio |p(IMAGE) - p(PHANTOM)| / p(PHANTOM) >= 0.3, then
 %the pixel belongs. This can be achieved applying a threshold
 %with im2bw
 warning off
 csDifRatio = double(abs(imsubtract(csRef.image(:,:,k), ...
   csImq(:,:,k)))) ./ double(csRef.image(:,:,k));
 csTH = im2bw(csDifRatio, ARTIFACT THRESHOLD);
 %Determine the control points according to the 'dark' areas in
 %the original image
 csCBW = im2bw(csImg(:,:,k), graythresh(csImg(:,:,k)));
 [rx ry] = rectXY(csROIS);
 csPROI = immultiply(imcomplement(csCBW),poly2mask(rx,ry,pixRes,pixRes));
 csTH f = imopen(csPROI, strel('disk', 2));
 csPProp = regionprops(bwlabel(csTH_f), 'Centroid');
 csArti(:,:,k) = zeros(pixRes,pixRes,'int8');
 art(k).X1 = []; art(k).X2 = []; art(k).W = [];
 art(k).Y1 = []; art(k).Y2 = []; art(k).H = [];
 if length(csPProp) > 0
     for ind = 1:length(csPProp)
         CPx = [CPx csPProp(ind).Centroid(1)];
         CPy = [CPy csPProp(ind).Centroid(2)];
     end
     %Symmetry checking
     %Apply an 'opening' (morphological operation) in order to
     %eliminate the noise and the nylon net
      [rx ry] = rectXY(csROI + [1 1 -5 -2]);
     csTH f = imopen(immultiply(csTH,poly2mask(rx,ry,pixRes, ...
       pixRes)), strel('disk',2));
     %Select the actual artifact
     csArti(:,:,k) = bwselect(csTH f,CPx,CPy,4);
     %If necessary, rotate the artifact for making it vertical
     if (bROTATE)
         aP = regionprops(bwlabel(csArti(:,:,k)), 'Orientation');
         if numel(aP) == 1
             if aP.Orientation > 45
                 csAngle = 90 - aP.Orientation;
             elseif aP.Orientation < -45
                 csAngle = -90 - aP.Orientation;
             else
                  csAngle = -aP.Orientation;
             end
             csArti(:,:,k) = imrotate(csArti(:,:,k), csAngle, ...
'nearest', 'crop');
     end
 end
 aP = regionprops(bwlabel(csArti(:,:,k)), 'BoundingBox');
 %, 'Area', 'Perimeter');
 if numel(aP) > 0
     [rU, art(k).X1 art(k).Y1 art(k).X2 art(k).Y2 art(k).W...
```

```
art(k).H] = recUnion(cell2mat(struct2cell(aP)'));
    end
end
%Show results
disp(['FILE NAME: ', csFileList{k}])
num2str(k)])
if (isempty(art(k).W) | isempty(art(k).H))
    disp('NO ARTIFACT')
else
    artW(cs) = art(k).W / pixRes * FOV;
    artH(cs) = art(k).H / pixRes * FOV;
    disp(['Artifact WIDTH = ', num2str(art(k).W), ' pixel = ', ...
      num2str(artW(cs)), ' mm'])
    disp(['Artifact HEIGHT = ', num2str(art(k).H), 'pixel = ', ...
      num2str(artH(cs)), ' mm'])
    disp(['Sample WIDTH = ', num2str(samW), ' mm'])
disp(['Sample HEIGHT = ', num2str(samH), ' mm'])
    %If the artifact is greater than the sample, calculate the
    %difference in sizes
    if (samW > artW(cs)) || (samH > artH(cs))
        disp('PARTIAL ARTIFACT - the region is smaller than the sample')
    else
        artHD = (artW(cs) - samW)/2;
        artVD = (artH(cs) - samH)/2;
        disp(['HORIZONTAL distance = ', num2str(artHD), ' mm'])
disp(['VERTICAL distance = ', num2str(artVD), ' mm'])
        %If the measured artifact is greater than the previous
        %one for the current sample, update the registry
        if max([artHD artVD]) > SL(samN).artSize
            SL(samN).artSize = max([artHD artVD]);
            SL(samN).artWidth = artW(cs);
           SL(samN).artHeight = artH(cs);
            SL(samN).scanNum = cs;
             SL(samN).sliceNum = k;
            SL(samN).oriImg = csImg(:,:,k);
             SL(samN).artImg = csArti(:,:,k);
             SL(samN).artRect = [art(k).X1 art(k).Y1 art(k).W art(k).H];
             SL(samN).date = date(cs);
             SL(samN).orient = orient(cs);
             SL(samN).sequence = sequence(cs);
             SL(samN).scanDir = scanDir(cs);
             SL(samN).samW = samW;
             SL(samN).samH = samH;
             SL(samN).artAngle = csAngle;
        end
    end
    disp(' ')
%Show image on screen
if (bIMAGES)
    figH = figure;
    set(figH, 'Position', [0 0 1024 768], 'NumberTitle', 'off', ...
'Name', ['SAMPLE: ' material(cs) ' ' shape(cs) ' SEQUENCE: dir '
      orient(cs) ', ' sequence(cs) ', ' scanDir(cs) '
                                                               SLICE # ' ...
      num2str(k)])
   %If selected, superimpose artifact to original image
```

```
csOri=double(csImg(:,:,k))/double(max(max(csImg(:,:,k))));
                csColImg = zeros(pixRes, pixRes, 'double');
                csColArti = csColImg;
                for i=1:3
                   csColImg(:,:,i) = csOri;
                   csColArti(:,:,i) = artColor(i)*double(csArti(:,:,k));
                end
                csSup = (1-artPercent)*csColImg + artPercent*csColArti;
                subplot(221), imshow(csSup), title('Sample image')
                subplot(221),imshow(csImg(:,:,k),[]),title('Sample image')
              [rx ry] = plotRect(csROI);
              [rx2 ry2] = plotRect(csRef.contRect);
              hold on, plot(rx, ry, 'g', rx2, ry2, 'c')
              if (bSHOW BOX)
                if ~isempty(art(k).X1)
              [arx ary]=plotRect([art(k).X1 art(k).Y1 art(k).W art(k).H]);
                   hold on, plot(arx, ary, 'y');
                end
              end
              subplot(222), imshow(csTH,[]), title('Applying rule and
                threshold')
              [rx ry] = plotRect(csROIS);
              hold on, plot(rx, ry, 'g')
              subplot(223), imshow(csTH f,[]), title('Opening')
              hold on, plot(CPx, CPy, 'r*')
              subplot(224), imshow(csArti(:,:,k),[]), title('Artifact')
              %Drawing bounding box
              if ~isempty(art(k).X1)
              [arx ary]=plotRect([art(k).X1 art(k).Y1 art(k).W art(k).H]);
                  hold on, plot(arx, ary, 'y');
              end
              pause
              close(figH)
          end
       end
   end
   %Show results for the sample
disp('=============')
   disp(['For the sample: ', SL(samN).name])
   if SL(samN).artSize == 0
     disp('IT WAS NOT POSSIBLE TO DETECT AN ARTIFACT')
disp('-----')
     disp(['MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = ',num2str(SL(samN).artSize),' mm'])
     disp(['In scan # ',num2str(SL(samN).scanNum),', slice # ',
num2str(SL(samN).sliceNum)])
     disp(['Sequence parameters: dir ' SL(samN).orient ', '
SL(samN).sequence ', 'SL(samN).scanDir])
%Show image on screen
     figH = figure;
     set(figH, 'Position', [0 0 1024 768], ...
              'NumberTitle', 'off', ...
```

if (bSUPERIMPOSE)

```
'Name', ['MAX ARTIFACT -- SAMPLE: 'SL(samN).name '
SEQUENCE: dir 'SL(samN).orient ', 'SL(samN).sequence ', 'SL(samN).scanDir
       SLICE # ' num2str(SL(samN).sliceNum)])
      %If selected, superimpose artifact to original image
      if (bROTATE FINAL)
         SL(samN).oriImg = imrotate(SL(samN).oriImg, SL(samN).artAngle,
'nearest', 'crop');
      end
      if (bSUPERIMPOSE)
          csOri = double(SL(samN).oriImq)/double(max(max(SL(samN).oriImq)));
          csColImg = zeros(pixRes, pixRes, 'double');
          csColArti = csColImg;
          for i=1:3
              csColImg(:,:,i) = csOri;
              csColArti(:,:,i) = artColor(i) * double(SL(samN).artImg);
          csSup = (1-artPercent)*csColImg + artPercent*csColArti;
          subplot(121), imshow(csSup), title('Original image')
          subplot(121), imshow(SL(samN).oriImg,[]), title('Original image')
      end
      if (bSHOW BOX)
          [arx ary] = plotRect(SL(samN).artRect);
          hold on, plot(arx, ary, 'y');
      end
      if (bMANUAL SIZE)
          % Mostrar cuadro ajustable sobre el cuadro calculado automáticam.
          hArtM = imrect(gca, SL(samN).artRect);
          disp('Adjust the size of the artifact or press any key...')
          pause
          zoom out
          api = iptgetapi(hArtM);
          artM box = api.getPosition();
          disp('MANUAL MEASUREMENT')
          disp(['Artifact WIDTH = ', num2str(artM_box(3)), ' pixel = ',
num2str(artM box(3) / pixRes * FOV), ' mm'])
          disp(['Artifact HEIGHT = ', num2str(artM box(4)), ' pixel = ',
num2str(artM box(4) / pixRes * FOV), ' mm'])
          disp('OK')
      end
      subplot(122), imshow(SL(samN).artImg,[]), title('LARGEST DETECTED
ARTIFACT')
      %Drawing bounding box
      [arx ary] = plotRect(SL(samN).artRect);
      hold on, plot(arx, ary, 'y');
      %Write in the figure
      subplot (121)
      text(0, 280, ['SAMPLE: ', SL(samN).name] )
      text(0, 295, ['Sequence parameters: dir 'SL(samN).orient', '
SL(samN).sequence ', ' SL(samN).scanDir])
      text(0, 310, ['Sample WIDTH = ', num2str(SL(samN).samW), ' mm'])
      text(0, 325, ['Sample HEIGHT = ', num2str(SL(samN).samH), ' mm'])
      subplot (122)
      text(0, 280, ['MAXIMUM ARTIFACT DISTANCE = ',
num2str(SL(samN).artSize), ' mm'])
      text(0, 295, ['In date ', SL(samN).date, ', scan # ',
num2str(SL(samN).scanNum), ', slice # ', num2str(SL(samN).sliceNum)])
    text(0, 310, ['Artifact WIDTH = ', num2str(SL(samN).artRect(3)), '
pixel = ', num2str(SL(samN).artWidth), ' mm'])
```

```
text(0, 325, ['Artifact HEIGHT = ', num2str(SL(samN).artRect(4)), '
pixel = ', num2str(SL(samN).artHeight), ' mm'])
      if (bMANUAL SIZE && ~all(SL(samN).artRect == artM box))
      text(0', 340, 'MANUAL MEASUREMENT')
      text(0, 355, ['Artifact WIDTH = ', num2str(artM_box(3)), ' pixel = ',
num2str(artM box(3) / pixRes * FOV), ' mm'])
      text(0, 370, ['Artifact HEIGHT = ', num2str(artM_box(4)), ' pixel = ',
num2str(artM_box(4) / pixRes * FOV), ' mm'])
      end
      %Save figure
      if (bSAVE IMAGES)
          %Checks if directory exists
          if (exist('Figures', 'dir') ~= 7)
             mkdir('Figures');
          saveas(figH, strcat('.\Figures\', SL(samN).name, '.png'));
      end
      if (~bAUTO && ~bIMAGES)
          pause
          close(figH)
      end
  end
  disp(' ')
end
%Saving the results in a text (comma-sepparated values) file
if (bsave data)
    fid = fopen('SamplesResults.csv','w');
    fprintf(fid, 'ARTIFACT SIZES - RESULTS\n\n');
    fprintf(fid, 'SHAPE, MATERIAL, WIDTH (mm), HEIGHT (mm), MAXIMUM DISTANCE
(mm), DATE, SCAN, SLICE, ORIENTATION, SEQUENCE, DIRECTION\n');
    for samN = 1:numel(SL)
        if sum(strcmp(SL(samN).shape, {'ROD', 'SQUARE'})) == 0
            continue
        end
        fprintf(fid,'%s,%s,%f,%f,%f,%f,%s,%d,%d,%s,%s,%s,\n',SL(samN).shape,...
          SL(samN).material, SL(samN).artWidth, SL(samN).artHeight, ...
          SL(samN).artSize, SL(samN).date, SL(samN).scanNum, ...
          SL(samN).sliceNum, SL(samN).orient, SL(samN).sequence, ...
          SL(samN).scanDir);
    end
    status = fclose(fid);
end
%imoffset.m
%Offsets an image by a specified amount, preserving the original size
function J = imoffset(I, offset)
    [rows cols] = size(I);
    %horizontal offset
    if offset(1) > 0
        J = [zeros(rows, offset(1), class(I)) I(:, 1:cols-offset(1))];
    elseif offset(1) < 0
       J = [I(:, -offset(1)+1:cols]) zeros(rows, -offset(1), class(I))];
    else
```

```
J = I;
    end
    %vertical offset
    if offset(2) > 0
        J = \{ zeros(offset(2), cols, class(I)); J(1:rows-offset(2), :) \};
    elseif offset(2) < 0
        J = [J(-offset(2)+1:rows, :); zeros(-offset(2), cols, class(I))];
    end
end
% plotRect.m
% creates the vectors for plotting a rectangle
% input: [posX posY width height]
function [rx ry] = plotRect(r)
    rx = [r(1) r(1) + r(3) r(1) + r(3) r(1) r(1)];
    ry = [r(2) r(2) r(2) + r(4) r(2) + r(4) r(2)];
end
% rectIntersect.m
% calculates the intersection of different rectangles (the greatest
% rectangle which can enter inside all of them)
function R = recIntersect(rectList)
    X1 = rectList(1,1);
    Y1 = rectList(1,2);
    X2 = X1 + rectList(1,3);
    Y2 = Y1 + rectList(1,4);
    if size(rectList,1) > 1
        for ind = 2:size(rectList,1)
            X1 = max([X1 rectList(ind, 1)]);
            Y1 = max([Y1 rectList(ind, 2)]);
            X2 = min([X2 rectList(ind,1)+rectList(ind,3)]);
            Y2 = min([Y2 rectList(ind,2)+rectList(ind,4)]);
        end
    end
    W = X2 - X1;
    H = Y2 - Y1;
    R = [X1 Y1 W H];
    return
end
% rectUnion.m
% calculates the union of different rectangles (the smallest
% rectangle which can contain all of them)
function [R, X1, Y1, X2, Y2, W, H] = recUnion(rectList)
    X1 = rectList(1,1);
    Y1 = rectList(1,2);
    X2 = X1 + rectList(1,3);
    Y2 = Y1 + rectList(1,4);
    if size(rectList,1) > 1
        for ind = 2:size(rectList,1)
            X1 = min([X1 rectList(ind, 1)]);
            Y1 = min([Y1 rectList(ind, 2)]);
            X2 = max([X2 rectList(ind, 1) + rectList(ind, 3)]);
            Y2 = max([Y2 rectList(ind,2)+rectList(ind,4)]);
        end
    end
```

```
W = X2 - X1;
   H = Y2 - Y1;
   R = [X1 Y1 W H];
   return
end
% scanImgList.m
% Returns a list of all the files of a particular scan sequence, in
% ascendent order
function imgList = scanImgList(date, scanNum)
    fileList = dir(fullfile('.', date, scanNum, '*.dcm'));
    for i = 1:length(fileList)
        instStr = cell2mat(regexp(fileList(i).name, ' \d+\.', 'match'));
        instNum(i) = str2num(instStr(2:end-1));
    end
    instNum = sort(instNum);
    for i = 1:length(instNum)
        currFile = dir(strcat(['.' filesep], date, filesep, scanNum,
[filesep '* '], num2str(instNum(i)), '.dcm'));
        imgList(i) = currFile.name;
    imgList = imgList';
    return
end
```

D.2. Programa de simulación numérica por diferencias finitas (bloque)

```
%% SIMULACION NUMERICA
% (bloque rectangular)
close all; clear all; clc
%% PARAMETROS INICIALES
global LXn LYn LZn resX resY resZ LX LY LZ numX numY numZ mat0 mat1
% Flags
bCOMP GRAD = true;
bCARGAR = true;
                    % Determina si Phi se genera (iteraciones) o se carga
% Dimensiones NOMINALES (entre puntos extremos) [mm]
LXn = 100;
LYn = 100;
LZn = 81; %80;
% Resolucion espacial (tamaño de celda) [mm]
res = 1;
resX = res;
resY = res;
resZ = 0.9; %res;
% Numero de celdas
numX = LXn/resX + 1;
numY = LYn/resY + 1;
numZ = LZn/resZ + 1;
% Matrices base
mat0 = zeros(numY, numX, numZ, 'double');
mat1 = ones(numY, numX, numZ, 'double');
% Manejo de archivos
ruta = 'sim_numerica_v5_bloque';
if exist(ruta,'dir')==0
    mkdir(ruta)
```

end

```
%% GEOMETRIA INICIAL
% CASO: Bloque rectangular
% Dimensione's (mm)
h = 8;
L = 50.3;
%% AJUSTE DE UNIDADES
% Dimensiones REALES (entre bordes de celdas extremas) [mm]
LX = LXn + resX;
LY = LYn + resY;
LZ = LZn + resZ;
% Puntos usados (centros de cada voxel)
x = ((1:numX) - 0.5) * resX - LX/2;
y = ((1:numY) - 0.5) * resY - LY/2;
z = ((1:numZ) - 0.5) * resZ - LZ/2;
%% PROPIEDADES MAGNETICAS
% CONSTANTES FISICAS
% Permeabiilidad magnetica del vacio (H/m)
uo = 4*pi*1e-7;
% Susceptibilidad y permeabilidad magnetica relativa
% MATERIAL = TITANIO
scp Ti = 150e-6;
ur Ti = 1 + scp_Ti;
% Medio: agua
scp H2O = -9.05e-6;
ur H20 = 1 + scp H20;
% Intensidad de campo magnetico (T)
Bo = 1.493806;
% Componentes del campo magnetico
Bo x = mat0;
Bo_y = mat0;
Bo_z = Bo * mat1;
%% DISTRIBUCION ESPACIAL DE PERMEABILIDAD
[X,Y,Z] = meshgrid(x,y,z);
% Creación del sólido original: Matriz de forma
Mforma = (X \ge -L/2) & (X \le L/2) & (Y \ge -L/2) & (Y \le L/2) & (Z \ge -h/2) &
(Z \le h/2);
% Distribución de permeabilidad
Ur = ur_Ti.*Mforma + ur_H2O.*(1 - Mforma);
% Graficando sólido original
Xslice = 0;
Yslice = 0;
Zslice = 0;
colormap(bone)
slice(X,Y,Z,Ur,Xslice,Yslice,Zslice);
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
title('Geometría de la muestra original (distribución de \mu_r)');
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig001.png'])
```

```
% Calculo de la distribucion de densidad de campo magnetico (campo escalar)
Phi = -Bo ./ (uo.*Ur) .* Z;
% o quizás...
Phi = -Bo ./ (uo.*Ur.*(1 - 2/3.*(Ur-1))) .* Z;
                                                     <---- después!!!!
%% COMPROBACIÓN
% Se debe poder recuperar el campo con:
  Bo = uo.ur.(1 - 2/3.(ur - 1)).(-grad(Phi))
if (bCOMP GRAD)
   N = numX*numY*numZ;
    dx = resX;
   dy = resY;
   dz = resZ;
    % GRADIENTE: con diferencia central
    [dPhi_x, dPhi_y, dPhi_z] = gradient(Phi, dx, dy, dz);
    Box = (uo.*Ur) .* (-dPhi x);
    Box err = abs(Box - Bo x);
    Box eps = sum(Box err(:))/N;
    Boy = (uo.*Ur).*(-dPhi y);
    Boy err = abs(Boy - Bo y);
    Boy eps = sum(Boy err(:))/N;
    Boz = (uo.*Ur) .* (-dPhi z);
    Boz err = abs(Boz - Bo z);
    Boz eps = sum(Boz err(:))/N;
    fig3 = slice(X,Y,Z,Box err,Xslice,Yslice,Zslice);
    axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
    title(['Error de Bo_x; Eps=', num2str(Box_eps), '; Err max=',
num2str(max(Box_err(:)))])
    colorbar('location','eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig002.png'])
    figure
    fig4 = slice(X,Y,Z,Boy_err,Xslice,Yslice,Zslice);
    axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
    title(['Error de Bo y; Eps=', num2str(Boy eps), '; Err max=',
num2str(max(Boy_err(:)))])
    colorbar('location', 'eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig003.png'])
    fig5 = slice(X,Y,Z,Boz err,Xslice,Yslice,Zslice);
    axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
    title(['Error de Bo z; Eps=', num2str(Boz eps), '; Err max=',
num2str(max(Boz err(:)))])
    colorbar('location','eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig004.png'])
end
%% CALCULO DE LA DERIVADA DIRECCIONAL (ITERACIONES)
% Usando algoritmos de Matlab (EFICIENTE)
% (usando diferencia central)
DELTA T = 0.1;
N = numX*numY*numZ;
dx = resX;
dy = resY;
dz = resZ;
```

```
if (bCARGAR && exist([ruta '/bloque_Ti_dT=0.1 low.mat'],'file') ~= 0)
   load([ruta '/bloque_Ti_dT=0.1_low.mat'])
   dPhi x = mat0; dPhi y = mat0; dPhi z = mat0;
   dUr x = mat0; dUr y = mat0; dUr z = mat0;
   d2Phi_x2 = mat0; d2Phi_y2 = mat0; d2Phi_z2 = mat0;
   lEps = zeros(1, 10000);
   disp(' ')
   disp('----')
   disp(['DELTA_T = ', num2str(DELTA_T)]);
   % CALCULO DE LA GRADIENTE DE Ur ---> una sola vez, Ur=constante
   % [dUr x, dUr_y, dUr_z] = gradient(Ur, dx, dy, dz);
   % dUr x
   dUr_x(:,1,:) = (Ur(:,2,:) - Ur(:,1,:)) / dx;
   dUr_X(:,2:numX-1,:) = (Ur(:,3:numX,:) - Ur(:,1:numX-2,:)) / (2*dx);
   dUr_x(:,numX,:) = (Ur(:,numX,:) - Ur(:,numX-1,:)) / dx;
   % dUr y
   dUr_y(1,:,:) = (Ur(2,:,:) - Ur(1,:,:)) / dy;
   dUr_y(2:numY-1,:,:) = (Ur(3:numY,:,:) - Ur(1:numY-2,:,:)) / (2*dy);
   dUr y(numY,:,:) = (Ur(numY,:,:) - Ur(numY-1,:,:)) / dy;
   % dUr z
   dUr_z(:,:,1) = (Ur(:,:,2) - Ur(:,:,1)) / dz;
   dUr_z(:,:,2:numZ-1) = (Ur(:,:,3:numZ) - Ur(:,:,1:numZ-2)) / (2*dz);
   dUr z(:,:,numZ) = (Ur(:,:,numZ) - Ur(:,:,numZ-1)) / dz;
    for t = 1:10000
       % [dPhi_x, dPhi_y, dPhi_z] = gradient(Phi, dx, dy, dz);
       % dPhi_x
       dPhi_x(:,1,:) = (Phi(:,2,:) - Phi(:,1,:)) / dx;
       dPhi \times (:, 2:numX-1,:) = (Phi(:, 3:numX,:) - Phi(:, 1:numX-2,:)) /
(2*dx);
       dPhi_x(:,numX,:) = (Phi(:,numX,:) - Phi(:,numX-1,:)) / dx;
        % dPhi y
       dPhi y(1,:,:) = (Phi(2,:,:) - Phi(1,:,:)) / dy;
        dPhi_y(2:numY-1,:,:) = (Phi(3:numY,:,:) - Phi(1:numY-2,:,:)) /
(2*dy);
       dPhi_y(numY,:,:) = (Phi(numY,:,:) - Phi(numY-1,:,:)) / dy;
        % dPhi z
       dPhi_z(:,:,1) = (Phi(:,:,2) - Phi(:,:,1)) / dz;
       dPhi z(:,:,2:numZ-1) = (Phi(:,:,3:numZ) - Phi(:,:,1:numZ-2)) /
(2*dz);
       dPhi_z(:,:,numZ) = (Phi(:,:,numZ) - Phi(:,:,numZ-1)) / dz;
        % [d2Phi x2, d2Phi y2, d2Phi z2] = 2da gradiente de Phi
        % CON PRIMERAS DERIVADAS... más rápido
        % dPhi x
       d2Phi x2(:,1,:) = (dPhi x(:,2,:) - dPhi x(:,1,:)) / dx;
       d2Phi_x^2(:,2:numX-1,:) = (dPhi_x(:,3:numX,:) - dPhi_x(:,1:numX-2,:))
/(2*dx);
        d2Phi \times 2(:,numX,:) = (dPhi_x(:,numX,:) - dPhi_x(:,numX-1,:)) / dx;
        % dPhi y
        d2Phi_y2(1,:,:) = (dPhi_y(2,:,:) - dPhi_y(1,:,:)) / dy;
       d2Phi y2(2:numY-1,:,:) = (dPhi y(3:numY,:,:) - dPhi y(1:numY-2,:,:))
/(2*dy);
       d2Phi_y2(numY,:,:) = (dPhi_y(numY,:,:) - dPhi_y(numY-1,:,:)) / dy;
        % dPhi z
        d2Phi_z^2(:,:,1) = (dPhi_z(:,:,2) - dPhi_z(:,:,1)) / dz;
        d2Phi_z2(:,:,2:numZ-1) = (dPhi_z(:,:,3:numZ) - dPhi_z(:,:,1:numZ-2))
/ (2*dz);
```

```
d2Phi_z2(:,:,numZ) = (dPhi_z(:,:,numZ) - dPhi_z(:,:,numZ-1)) / dz;
        dPhi = DELTA_T * (dPhi x.*dUr x + dPhi y.*dUr y + dPhi z.*dUr z +
Ur.*(d2Phi_x2 + d2Phi_y2 + d2Phi_z2));
        % Criterio de convergencia
        Eps \leq sum(abs(dPhi(:)))/N;
        lEps(t) = Eps;
        if (t>1 && (lEps(t) > lEps(t-1))) % cuando se alcance el punto de
inflexión...
           break
        end
        Phi = Phi + dPhi;
        disp(['t = ', num2str(t)])
        disp(['Eps = ', num2str(Eps)])
    end
    lEps = lEps(1:t-1);
    save([ruta '/bloque Ti dT=0.1 low.mat'], 'Phi', 'dPhi *', 't', 'lEps');
end
figure, plot(lEps), title(['Parámetro de convergencia \epsilon, \DeltaT=',
num2str(DELTA T)])
axis([1 length(lEps) 0 max(lEps)])
xlabel('t'), ylabel('\epsilon')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig005.png'])
dEps = diff(lEps);
figure, plot(dEps), title(['Gráfica de d\epsilon/dt, \DeltaT=',
num2str(DELTA T)])
xlabel('t'), ylabel('d\epsilon/dt')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig006.png'])
d2Eps = diff(dEps);
figure, plot(d2Eps), title(['Gráfica de d^2\epsilon/dt^2, \DeltaT=',
num2str(DELTA T) ])
xlabel('t'), ylabel('d^2\epsilon)
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig007.png'])
% Calculo y visualizacion del campo B
% [dPhi_x, dPhi_y, dPhi_z] = gradient(Phi, dx, dy, dz);
Box = (uo.*Ur) .* (-dPhi_x);
Boy = (uo.*Ur).*(-dPhi_y);
Boz = (uo.*Ur) .* (-dPhi z);
delta Box = Box - Bo x;
delta_Boy = Boy - Bo_y;
delta_Boz = Boz - Bo_z;
figure
slice(X,Y,Z,delta_Box,Xslice,Yslice,Zslice);
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
title('Variación del campo en el eje x \DeltaB {0,x}')
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig008.png'])
figure
slice(X,Y,Z,delta Boy,Xslice,Yslice,Zslice);
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
```

```
title('Variación del campo en el eje y \DeltaB {0,y}')
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig009.png'])
figure
slice(X,Y,Z,delta_Boz,Xslice,Yslice,Zslice);
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
title('Variación del campo en el eje z \DeltaB {0,z}')
colorbar('location', 'eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig010.png'])
escColor = caxis;
%% ACERCAMIENTO Y SUAVIZADO POR INTERPOLACIÓN
% Limitar volumen a nueva región de interés (cortar)
LXn hi = 70;
LYn hi = 70;
LZn_hi = 41.4; %40
% Resolucion espacial (tamaño de celda) [mm]
res hi = 0.5;
resX hi = res hi;
resY_hi = res_hi;
resZ hi = 0.45; %res hi;
% Numero de celdas
numX hi = LXn hi/resX hi + 1;
numY hi = LYn hi/resY hi + 1;
numZ_hi = LZn_hi/resZ hi + 1;
% Cortar matrices antiguas al nuevo tamaño
corXi = (LXn - LXn hi)/(2 * resX) + 1;
corXs = (LXn - (LXn - LXn hi)/2) / resX + 1;
corYi = (LYn - LYn_hi)/(2 * resY) + 1;
corYs = (LYn - (LYn - LYn hi)/2) / resY + 1;
corZi = (LZn - LZn_hi)/(2^* resZ) + 1;
corZs = (LZn - (LZn - LZn hi)/2) / resZ + 1;
Mforma_cor = Mforma(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
Phi_cor = Phi(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
delta_Boz_cor = delta_Boz(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
X_cor = X(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
Y cor = Y(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
Z cor = Z(corYi:corYs, corXi:corXs, corZi:corZs);
figure
fig = slice(X cor, Y cor, Z cor, delta Boz cor, Xslice, Yslice, Zslice);
set(fig, 'EdgeColor', 'none');
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
title('\DeltaB {0,z} antes de interpolar (baja resolución)')
colorbar('location', 'eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig011.png'])
% SE RECALCULAN TODAS LAS MATRICES A ALTA RESOLUCION
% Dimensiones REALES (entre bordes de celdas extremas) [m]
LX hi = LXn hi + resX hi;
LY_hi = LYn_hi + resY_hi;
LZ_hi = LZn_hi + resZ_hi;
% Puntos usados (centros de cada voxel)
x hi = ((1:numX hi) - 0.5) * resX hi - LX hi/2;
y hi = ((1:numY hi) - 0.5) * resY hi - LY hi/2;
```

```
z hi = ((1:numZ hi) - 0.5) * resZ hi - LZ hi/2;
[X_{hi}, Y_{hi}, Z_{hi}] = meshgrid(x_{hi}, y_{hi}, z_{hi});
% Matrices base
mat0 hi = zeros(numY hi, numX hi, numZ hi, 'double');
matl hi = ones(numY hi, numX hi, numZ hi, 'double');
% Creación de la nueva matriz de forma
Mforma hi = (X \text{ hi} \ge -L/2) \& (X \text{ hi} \le L/2) \& (Y \text{ hi} \ge -L/2) \& ...
   (Y_{hi} \le L/2) & (Z_{hi} \ge -h/2) & (Z_{hi} \le h/2);
% Distribución de permeabilidad
Ur_hi = ur_Ti.*Mforma_hi + ur_H2O.*(1 - Mforma_hi);
% Se interpolan las matrices Phi y delta Boz, teniendo en cuenta la
% discontinuidad en el borde de la muestra
%Phi hi = interp3(Phi cor, 1);
%delta Boz hi = interp3(delta Boz cor, 1);
Phi_hi = interp_dominios(Phi_cor, Mforma_cor, Mforma_hi, 2);
delta Boz hi = interp dominios(delta Boz cor, Mforma cor, Mforma hi, 2);
fig = slice(X hi,Y hi,Z hi,delta Boz hi,Xslice,Yslice,Zslice);
set(fig, 'EdgeColor', 'none');
axis equal; xlabel('x [mm]'); ylabel('y [mm]'); zlabel('z [mm]');
title('\DeltaB {0,z} después de interpolar (alta resolución)')
colorbar('location', 'eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig012.png'])
%% Calcular mismas gráficas con el modelo FEM
% Generar o cargar modelo FEM
if exist('fem', 'var') == 0
    if exist([ruta '/fem.mat'], 'file')==2
        load([ruta '/fem.mat']);
    else
        fem = fem muestra gen(Bo, scp Ti, 'bloque', L/1000, h/1000, LX/1000,
LY/1000, LZ/1000, 4);
        save([ruta '/fem.mat'], 'fem');
end
%% VISUALIZACION Y COMPARACION
% Graficar planos de corte
% PLANO XY
iz0 = find(Z(1,1,:) == 0);
X_z0 = X(:,:,iz0);
Y^{z}0 = Y(:,:,iz0);
delta_Boz_z0 = delta_Boz(:,:,iz0);
figure, pcolor(X z0, Y z0, delta Boz z0)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('y [mm]')
title('\DeltaB {0,z} en el plano XY (z=0)')
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig013.png'])
Bz_fem_z0 = obtener_Bz_fem(fem, x/1000, y/1000, 0, 'area');
delta Bz fem = Bz fem z0 - Bo;
figure, pcolor(X z0, Y z0, delta Bz fem)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('y [mm]')
title('\DeltaB_{0,z,fem}) en el plano XY (z=0) - Modelo FEM')
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig014.png'])
```

```
% error
error_Bz_z0 = delta_Boz_z0 - delta_Bz_fem;
figure, pcolor(X_z0, Y_z0, error_Bz_z0)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('y [mm]')
colorbar('location', 'eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig015.png'])
% PLANO XZ
iy0 = find(Y(:,1,1) == 0);
X_y0 = squeeze(X(iy0,:,:));
Z y0 = squeeze(Z(iy0,:,:));
delta Boz y0 = squeeze(delta Boz(iy0,:,:));
figure, pcolor(X_y0, Z_y0, delta_Boz_y0)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('z [mm]')
\label{lem:colorbar}  \begin{tabular}{ll} title('\DeltaB_{0,z}) en el plano XZ (y=0)') \\ colorbar('location', 'eastoutside') \end{tabular}
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig017.png'])
Bz_{fem_y0} = obtener_Bz_{fem(fem, x/1000, 0, z/1000, 'area');
Bz_fem_y0 = squeeze(Bz_fem_y0);
delta_Bz_fem = Bz_fem_y0 - Bo;
figure, pcolor(X_y0, Z_y0, delta_Bz_fem)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('z [mm]')
title('\DeltaB \{0, z, fem\} en el plano XZ (y=0) - Modelo FEM')
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig018.png'])
% error
error_Bz_y0 = delta_Boz_y0 - delta_Bz_fem;
figure, pcolor(X_y0, Z_y0, error_Bz_y0)
axis equal, caxis(escColor), xlabel('x [mm]'), ylabel('z [mm]')
\label{lem:condition}  \mbox{title('Error \DeltaB_{0,z}-\DeltaB_{0,z,fem}) en el plano XZ (y=0)')} 
colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig019.png'])
```

D.3. Programa simulador de distorsión magnética

```
% SIMULADOR DE DISTORSION MAGNETICA
% VERSION CON FUNCIONES
% Cesar Fuentes Montesinos
% Julio 2010
% MUESTRA: Bloque
% ORIENTACION: Bo
% SECUENCIA: SE
% DIRECCION: H->F
close all; clear all; clc;
%% DECLARACIONES GLOBALES
global uo scp_H2O;
%% FLAGS DE EJECUCION
bGRAF CAMPO = true;
bGRAF DIST = true;
bMANUAL = true;
%% DATOS DE ENTRADA
% DIMENSIONES GENERALES
```

```
% Lado del bloque (m)
a = 41.15e-3;
% Espesor del bloque (m)
h_bloq = 10.8e-3;
% Susceptibilidad magnetica
scp mat = -15.763e-6;
mat = 'Lead',;
% PARAMETROS DE LA SIMULACION
FOV s = 0.1;
numPixels = 512; %256;
% Intensidad de campo magnetico (T)
Bo = 1.493806;
% Tamaño del campo de vision (m)
FOV = 200e-3;
                  % == 200mm
% Ancho de banda de la señal de resonancia magnetica (Hz)
BW = 32e + 3;
% Ruta (relativa) para guardar los archivos
ruta = ['simulador_distorsion_bloque_Bo HF/' mat];
%% VARIABLES DEL PROGRAMA
% CONSTANTES FISICAS
% Permeabiilidad magnetica del vacio (H/m)
uo = 4*pi*le-7;
% Susceptibilidad del medio: agua
scp H2O = -9.05e-6;
% Ratio giromagnetico del proton (Hz/T) --> gamma/2pi
gamma 2pi = 42.57747e+6;
% Factor geometrico
alpha = 0;
% Valor utilizado: dif. de scp.
scp = scp_mat - scp_H2O;
% COMPONENTE DEL CAMPO MAGNETICO EN EL EJE Z: Bz
% Cilindro centrado en el eje y
if exist(ruta, 'dir')==0
    mkdir(ruta)
end
% Generar o cargar modelo FEM
if exist('fem', 'var')==0
    if exist([ruta '/fem.mat'], 'file')==2
        load([ruta '/fem.mat']);
    else
        fem = fem muestra gen(Bo, scp_mat, 'bloque', a, h_bloq, 0.120,
0.120, 0.080, 4);
        save([ruta '/fem.mat'], 'fem');
    end
end
%% GRAFICAS DE CAMPO
if (bGRAF CAMPO)
    % Grafica lineal (eje X)
                            % semilongitud del eje x
    xmax = 60e-3;
    xpaso = 0.1e-3;
    x = -xmax:xpaso:xmax;
    % solucion del FEM
    Bz f = obtener Bz fem(fem, x, zeros(size(x)), zeros(size(x)), 'linea');
    figure, plot(x,Bz f-Bo,'r')
    title('Componente Z de la desviacion del campo magnetico: \DeltaB_z');
    xlabel('Posicion en x (m)'); ylabel('\DeltaB_z (T)')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig001.png'])
```

```
zmax = 40e-3;
                           % semilongitud del eje z
   zpaso = 0.1e-3;
   z = -zmax:zpaso:zmax;
   Bz f = obtener Bz fem(fem, zeros(size(z)), zeros(size(z)), z, 'linea');
   figure, plot(z,Bz_f-Bo,'r')
   title('Componente Z de la desviacion del campo magnetico: \DeltaB z');
   xlabel('Posicion en z (m)'); ylabel('\DeltaB z (T)')
   print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig002.png'])
   %% MAPA VECTORIAL DE LA DESVIACION DE CAMPO MAGNETICO B
   xmax = 40e-3;
   xpaso = 0.25e-3;
   x = -xmax:xpaso:xmax;
   [Bz,X,Y] = obtener_Bz_fem(fem, x, x, 0, 'area');
                                           Y = squeeze(Y);
   Bz = squeeze(Bz);
                       X = squeeze(X);
   figure, meshc(X,Y,Bz-Bo); %surfc / meshc
   %shading flat
   title('Componente Z de la desviacion del campo magnetico: \DeltaB z');
   xlabel('x (m)'); ylabel('y (m)'); zlabel('\DeltaB z (T)')
   colorbar('location','eastoutside')
   print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig003.png'])
   zmax = 20e-3;
   zpaso = 0.25e-3;
   z = -zmax:zpaso:zmax;
   [Bz,X,Y,Z] = obtener\_Bz\_fem(fem, x, 0, z, 'area');
   Z = squeeze(Z)'; clear Y;
   figure, meshc(X,Z,Bz-Bo); %surfc / meshc
   %shading flat
   title('Componente Z de la desviacion del campo magnetico: \DeltaB_z');
   xlabel('x (m)'); ylabel('z (m)'); zlabel('DeltaB_z (T)')
   colorbar('location', 'eastoutside')
   print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig004.png'])
   %% CAMPO VECTORIAL DE LA DESVIACION DE CAMPO MAGNETICO
   xx = -xmax : xpaso*16 : xmax;
   zz = h bloq * [-2 -1 0 1 2];
    [Bx, By, Bz, XX, YY, ZZ] = obtener B fem(fem, xx, xx, 0, 'area');
   figure, hold on
   % bloque
   Xb = a/2 * [-1 1 1 -1 -1; -1 1 1 -1 -1];
   Yb = a/2 * [-1 -1 1 1 -1; -1 -1 1 1 -1];
   Zb = h_bloq/2 * [ones(1,5); -1*ones(1,5)];
    surf(Xb, Yb, Zb, 'FaceAlpha',0.5); % con transparencia del 50%
    % campo vectorial
   quiver3(XX,YY,ZZ, Bx, By, Bz-Bo, 1)
   view(-20,15), axis equal
   title ('Orientacion del vector desviacion relativa
\DeltaB/(\alpha\chiB 0)');
   xlabel('x (m)'); ylabel('y (m)'); zlabel('z (m)'), hold off
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig005.png'])
end
%% ERROR DE POSICION Dz, Dz/FOV, Dz/a
% Valores calculados
% Frecuencia central de resonancia (Hz)
fo = gamma 2pi*Bo; %/ (2*pi);
% Gradiente de readout (T/m)
GR = (Bo/FOV)*(BW/fo);
% Grado de distorsion maximo aprox.
```

% Grafica lineal (eje Z)

```
GDM = scp*Bo/GR;
%% GRAFICAS DE DISTORSION
if (bGRAF DIST)
    % Cilindro centrado en el eje y
    xmax = 60e-3; % semilongitud del eje x
    xpaso = 0.1e-3;
    x = -xmax:xpaso:xmax;
    % considerando esfera de Lorentz....
    Bz_nuc_fem = obtener_Bz_nuc_fem(fem, x, zeros(size(x)), zeros(size(x)),
'linea');
    deltaBz nuc fem = Bz nuc_fem - (1 - 2/3*scp_H2O)(1 + scp_H2O)).*Bo;
    figure, plot(x,deltaBz nuc fem/(a*GR), 'r')
    title('Distorsion relativa de la imagen en la direccion Z: \Deltaz/a');
    xlabel('Posicion en x (m)'); ylabel('\Deltaz/a')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig006.png'])
    zmax = 40e-3;
    zpaso = 0.1e-3;
    z = -zmax:zpaso:zmax;
    % considerando esfera de Lorentz....
    Bz nuc fem = obtener Bz nuc fem(fem, zeros(size(z)), zeros(size(z)), z,
    deltaBz_nuc_fem = Bz_nuc_fem - (1 - 2/3*scp_H2O/(1 + scp_H2O)).*Bo;
    figure, plot(z,deltaBz nuc fem/(h blog*GR), 'r')
    title ('Distorsion relativa de la imagen en la direccion 2:
\Deltaz/h {bloq}');
    xlabel('Posicion en z (m)'); ylabel('\Deltaz/h_{cil}')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig007.png'])
    %% MAPA VECTORIAL DEL ERROR DE POSICION
    xmax = 40e-3;
    xpaso = 0.25e-3;
    x = -xmax:xpaso:xmax;
    [Bz_nuc,X,Y] = obtener_Bz_nuc_fem(fem, x, x, 0, 'area');
    Bz nuc = squeeze(Bz nuc); X = \text{squeeze}(X); Y = \text{squeeze}(Y); deltaBz nuc = Bz nuc - (1 - 2/3*scp_H2O/(1 + scp_H2O)).*Bo;
    figure, meshc(X, Y, deltaBz nuc/(a*GR)); %surfc / meshc
    %shading flat
    title('Distorsion relativa de la imagen en la direccion Z: \Deltaz/a');
    xlabel('x (m)'); ylabel('y (m)'); zlabel('\Deltaz/a')
    colorbar('location','eastoutside')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig008.png'])
    zmax = 20e-3;
    zpaso = 0.25e-3;
    z = -zmax:zpaso:zmax;
    [Bz nuc, X, Y, Z] = obtener Bz nuc fem(fem, x, 0, z, 'area');
    Bz nuc = squeeze(Bz nuc)'; X = squeeze(X)';
                                                       Z = squeeze(Z)';
    deltaBz nuc = Bz nuc - (1 - 2/3*scp H20/(1 + scp H20)).*Bo;
    figure, meshc(X, Z, deltaBz nuc/(a*GR)); %surfc / meshc
    %shading flat
    title('Distorsion relativa de la imagen en la direccion Z: \Deltaz/a');
    xlabel('x (m)'); ylabel('z (m)'); zlabel('\Deltaz/a')
    colorbar('location', 'eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig009.png'])
    %% DISTORSION DE LA IMAGEN: CILINDRO PARALELO A Bo
    % graficamos el rectangulo
    [x, z] = puntos_rect(a, h_bloq, 0.1e-3);
    [x_{int}, z_{int}] = puntos_{rect(a - 2e-4, h bloq - 2e-4, 0.1e-3);
```

```
[x_{ext}, z_{ext}] = puntos_{rect(a + 2e-4, h_bloq + 2e-4, 0.1e-3)};
    Bz_int = obtener_Bz_nuc_fem(fem, x_int, zeros(size(x_int)), z_int,
'linea');
   Bz_ext = obtener_Bz_nuc_fem(fem, x_ext, zeros(size(x_ext)), z_ext,
'linea');
    factor = 1;
    zd int = z int + factor * (Bz int - (1 - 2/3*scp H20)/(1 +
scp H2O)) *Bo)/GR;
    zd_{ext} = z_{ext} + factor * (Bz_{ext} - (1 - 2/3*scp_{H2O})(1 + 2/3*scp_{H2O}))
scp H2O))*Bo)/GR;
    figure, hold on
    plot(x,z,'m:', x_int,zd_int,'b', x_ext,zd_ext,'r')
    axis equal, grid on
    title('Distorsion de la imagen: seccion del cilindro paralelo a Bo')
    xlabel('x (m)'); ylabel('z (m)');
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig010.png'])
    % DISTORSION DEL CILINDRO: GRAFICA 3-D
    xmax = 25e-3;
                     xpaso = 0.25e-3;
    x = -xmax:xpaso:xmax;
    [Bz_{int}, X, Y] = obtener_Bz_{nuc}fem(fem, x, x, h_bloq/2 - 5e-4, 'area');
    Bz_{ext} = obtener_Bz_{nuc_fem(fem, x, x, h_bloq/2 + 5e-4, 'area');
    zr_{int} = (Bz_{int} - (1 - 2/3*scp_H2O/(1 + scp_H2O))*Bo)/GR;
    zr = (Bz = (1 - 2/3*scp_H2O)(1 + scp_H2O))*Bo)/GR;
    figure, meshc(X, Y, zr_int); axis square;
    title('Distorsion relativa de la imagen en la direccion Z: \Deltaz/a
(interior del bloque)');
    xlabel('x (m)'); ylabel('y (m)'); zlabel('\Deltaz/a')
    colorbar('location', 'eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig011.png'])
    figure, meshc(X, Y, zr_ext); axis square;
    title ('Distorsion relativa de la imagen en la direccion Z: \Deltaz/a
(exterior del bloque)');
    xlabel('x (m)'); ylabel('y (m)'); zlabel('\Deltaz/a')
    colorbar('location','eastoutside')
    print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig012.png'])
end
%% SIMULACION DE LA IMAGEN OBTENIDA
Res = FOV s / numPixels;
% los valores de "intensidad" se obtienen de la imagen real
intFondo = 66/256; %1; %0.1;
intMuestra = 3/256; %0; %0.025;
% Imagen "original" & matriz de distorsion en Z
x = ((1:numPixels) - floor(numPixels/2)) .* Res;
z = ((1:numPixels) - floor(numPixels/2)) .* Res;
[Bz_nuc, X, Y, Z] = obtener_Bz_nuc_fem(fem, x, 0, z, 'area');
Bz nuc = squeeze(Bz nuc);
X = squeeze(X);
Z = squeeze(Z);
clear Y;
deltaBz_nuc = Bz_nuc - (1 - 2/3*scp_H2O/(1 + scp_H2O)).*Bo;
Mforma = (X \ge -a/2) & (X \le a/2) & (Z \ge -h bloq/2) & (Z \le h bloq/2);
imgOri = (intMuestra.*Mforma + intFondo.*(1 - Mforma))';
```

```
Mdist z = deltaBz nuc / GR;
Zd = \overline{Z} + Mdist z;
Id = round(Zd.\overline{/Res} + numPixels/2);
% Imagen distorsionada
imgDist = zeros(numPixels);
for i = 1:numPixels
    for j = 1:numPixels
        if (Id(j,i)>0 \&\& Id(j,i) \le numPixels)
            imgDist(Id(j,i),j) = imgDist(Id(j,i),j) + imgOri(i,j);
        end
    end
end
%% CALCULO DEL TAMAÑO DEL ARTEFACTO
% Imagen de referencia
imgRef = intFondo * ones(numPixels);
iDifRatio = imabsdiff(imgRef, imgDist) ./ imgRef;
iTH = im2bw(iDifRatio, 0.3);
iTHf = imopen(iTH, strel('disk', 1));
fig = figure;
iArt = bwselect(iTHf, 4);
pArt = regionprops(bwlabel(iArt), 'basic');
close(fig);
% Bounding box
[rx ry] = plotRect(pArt.BoundingBox);
%MOSTRAR IMAGENES
escInt = [0 1];
figure
imshow(imgOri, escInt), hold on
title ('Imagen de la muestra - sección original sin distorsionar')
xlabel(strcat('numPixels=',num2str(numPixels),'; FOV=', num2str(FOV_s), 'm;
a=', ...
   num2str(a), 'm; h=', num2str(h bloq), 'm'))
% Ejes
plot(numPixels*[0.5 0.5], numPixels*[0 1], 'y')
plot(numPixels*[0 1], numPixels*[0.5 0.5], 'y')
print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig013.png'])
figure
imshow(imgDist, escInt), hold on
% Ejes
plot(numPixels*[0.5 0.5], numPixels*[0 1], 'y')
plot(numPixels*[0 1], numPixels*[0.5 0.5], 'y')
% Bounding box
plot(rx, ry, 'g', pArt.Centroid(1), pArt.Centroid(2), 'g+')
title('Imagen de la muestra - sección distorsionada con artefacto
detectado')
if (bMANUAL)
    hArtM = imrect(gca, pArt.BoundingBox);
    disp('Modifique el tamaño del artefacto o presione cualquier tecla...')
    pause
    api = iptgetapi(hArtM);
    artM box = api.getPosition();
    disp(['ANCHO = ', num2str(artM box(3)), 'pixel = ',
num2str(artM_box(3)*Res*1000), ' mm'])
    disp(['ALTO = ', num2str(artM box(4)), 'pixel = ',
num2str(artM box(4)*Res*1000), ' mm'])
    disp('OK')
```

```
end
 print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig014.png'])
 figure, imshow(iTHf)
 title ('Pixel'es de la sección que cumplen el criterio de pertenencia al
 artefacto')
 print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig015.png'])
 figure, imshow(iArt), hold on
 % Ejes
 plot(numPixels*[0.5 0.5], numPixels*[0 1], 'y')
 plot(numPixels*[0 1], numPixels*[0.5 0.5], 'y')
 % Bounding box
 plot(rx, ry, 'g', pArt.Centroid(1), pArt.Centroid(2), 'g+')
 % Muestra original
 x = a/2 * \{-1 \ 1 \ 1 \ -1 \ -1\};
y = h_bloq/2 * [-1 -1 1 1 -1];
 mx = numPixels/2 + round(x / Res);
 my = numPixels/2 + round(y / Res);
 plot(mx, my, 'r', numPixels/2, numPixels/2, 'r+')
 % Ver si se ingresó alguna modificación al rectángulo
 if all(pArt.BoundingBox == artM_box)
     title ('Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra
 original')
     xlabel(['ARTEFACTO -- W = ', num2str(pArt.BoundingBox(3)), ' pixels = ',
 num2str(pArt.BoundingBox(3)*Res*1000), ' mm; ', ...
          'H = ', num2str(pArt.BoundingBox(4)), ' pixels = ',
 num2str(pArt.BoundingBox(4)*Res*1000), ' mm'])
 elseif (bMANUAL)
     [rx2 ry2] = plotRect(artM_box);
     plot(rx2, ry2, 'c')
     title ('Resultados de la medición. Verde=artefacto, Rojo=muestra
 original, Celeste=medición manual')
     xlabel({['ARTEFACTO -- W = ', num2str(pArt.BoundingBox(3)), 'pixels = '})
 ', num2str(pArt.BoundingBox(3)*Res*1000), 'mm; ', ...
          'H = ', num2str(pArt.BoundingBox(4)), ' pixels = ',
 num2str(pArt.BoundingBox(4)*Res*1000), ' mm'], ...
['ARTEFACTO (MANUAL) -- W = ', num2str(artM_box(3)), ' pixels = ',
 num2str(artM_box(3) *Res*1000), 'mm; ', ...

'H = ', num2str(artM_box(4)), 'pixels = ',
 num2str(artM_box(4) *Res*1000), ' mm']})
 end
 print(gcf, '-dpng', [ruta '/fig016.png'])
```