

دانشگاه صنعتی شریف مهندسی برق

پایاننامهی کارشناسی ارشد مهندسی پزشکی

عنوان:

کاهش نرخ نمونه برداری MRI

نگارش:

محمد رضيئي فيجاني

استاد راهنما:

دكتر بيژن وثوقى وحدت

شهريور ١٣٩٩



فهرست مطالب

٨	پیش زمینه تحقیق	١
٨	۱_۱ ساختار تصویربرداری MRI	
٨	۱_۱_۱ تاریخچه	
٩	۲-۱-۱ خطرات MRI خطرات ۲-۱-۱	
١.	۱_۱_۳ زبان فنی MRI	
11	۱ ـ ۱ ـ ۴ بررسی مفهوم اسپین	
74	۱_۱_۵ سیگنال FID و آزادسازی	
۲۵	۱ _ ۱ _ ۶ گرادیان	
۲۵	k-space Y_1_1	
٣١	۱-۱_ ارتباط k-space با کد کردن فرکانس و فاز	
٣٢	۱_۱_۹ مطالعه بیشتر	
٣٣	۲_۱ یادگیری عمیق	
٣٣	۱_۳ حسگری فشرده	
٣٣	۱_۴ آشنایی با فرمت های ذخیره سازی	
٣٣	ismrmrd _\f_\	
٣۵	م ورادسات	۲

ç	فهرست مطالب

٣۵	١_٢ مقدمه	
3	۲_۲ روشهای متداول پردازش سیگنال	
٣٧	۲_۳ تصویر برداری موازی	
٣٧	۲_۲ حسگری فشرده	
٣٧	۲_۴_۱ معرفی روش ALOHA	
٣٧	۲_۵ یادگیری عمیق	
٣٨	۱۵۵۲ استفاده از اتوانکدور در حوزهی k-space استفاده از اتوانکدور	
44	طراحي آزمايشات	٣
44	نتایج	۴
40	<i>جمعبندی</i>	۵

فهرست شكلها

١.	•				•									•		N	ΛI	RI	ی.	ارة	ر د	برب	وي	ڝ	ہ ت	گا	ست	د،	ی	سل	, اد	ان	دگ	زن	سا	ر ،	وي	تص	١_	٠١
		ل	منا	ش	دان	ر، د	یان	ادب	دام	۔ د	وند	يم	ני	به	ق	نعا	من	که	ا ر	یک	۔ مر	ک آ	ات	إء	ئتر	اخ	ت	ثبد	٥	دار	و ا	ئىي	ِ رش	ز آ	ا ر	ری	وي	تص	۲_	٠,
١١															ی	آ ِ	آر	ام	ڹ	نوب	ی ا	ىاي	م	ست	سي	ن س	ىين	رء	خت	م	از	ی	یک	و ب	ں ا	ایو	یک	آمر	ĺ	
۱۳	•				•									•	•	•	•		•		•			•	•	•	•					•				•			٣_	٠,
۱۵														•																								•	۴_	٠,
۱۵														•																									۵_	٠,
18	•				•				•					•				•						•			•		•							•			۶_	٠,
18																																							٧_	
١٧																													•									•	۸_	٠,
۱۸														•																									۹_	٠,
۱۹																													•									•	۱۰_	٠,
۲۱														•																									١١-	٠,
74	•				•				•					•				•						•			•		•							•			۱۲_	٠,
74																													•									•	۱۳_	٠,
78																													•									•	14-	٠,
۲٧																																							۱۵_	٠,

9	فهرست شكلها
---	-------------

27	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•	•		•	•	•	•								•	15	-	١
۲۸	•						•			•		•																						•	11	/_ '	١
۲۸																									-	ىير	مى	ن	یک	ر.	<i>ن</i> د	کار	ندگ	دون	11	\ <u> </u>	١
۲۸																																			۱۹	\ <u> </u>	١
۲٩	•																																		۲ ۰	· _ '	١
۲٩	•						•			•		•																						•	۲۱	<u> </u>	١
۳۰	•						•			•		•											پ	`م	λ,	سه	و	بد	کلی	ه ک	سا	ی	ماز	مع	۲۲.	- '	١
٣٣	•									•		•		•																				•	77	-	١
٣۶	•									•		•																							•	ı — '	٢
٣٨	•	•			•					•		•																							١	′ —'	٢
47																																			۲	۰ <u>_</u> ۱	٢

فهرست جدولها

١٢	•		•	•	•	•					•	•				•												M	R	I	در	•	مه	ت	رن	عبا	1-
۱۳		•	•		•		•		•			•		(ہی	ات	٦	جر	و -	ے ہ	نمح	. اڌ	دد	ع	به	ت	ىب	نس	ن.	ىپى	اس	٥	عد	ر .	سح	برر	۲_
14	•		•	•		•			L	, ه	رن	ترو	نو	اد	مد	ت ِ	ا و	ها	رن	وتو	پرو	د	ىدا	تع	به	ت	٠	نس	بن	پي	اس	د.	عد	ی '	سح	برر	٣_ '
۲۰																																					۴_ ا
۲٧			•									•																								•	۵_ '
٣۴																																					8_

بخش ۱

پیش زمینه تحقیق

۱_۱ ساختار تصویربرداری MRI

۱_۱_۱ تاریخچه

تاریخچه تصویربرداری تشدید مفناطیسی (MRI) تلاش تعداد زیادی از محققانی را شامل می شود که پدیده تشدید مغناطیسی هسته (NMR) را کشف کردند. در سال ۱۹۵۰، حصول تصویر یک بعدی MRI توسط هرمن کار آگزارش گردید. پاول لاتربر آ، شیمیدان آمریکایی با کار بر روی تحقیقات پیشین، موفق به ابداع روشهایی برای تولید تصاویر دو بعدی و سه بعدی MRI گردید. سرانجام وی در سال ۱۹۷۳ اولین تصویر گرفته شده بر اساس تشدید مغناطیس هسته ای (NMR) خود را منتشر نمود. اولین تصویر مقطع نگاری از یک موش زنده در ژانویه ۱۹۷۴ منتشر گردید.

از سوی دیگر تحقیقات و پیشرفتهای مهمی در زمینهٔ تصویر برداری بر اساس تشدید مغناطیسی هسته برای نخستین بار در دانشگاه ناتینگهام انگلستان ۵ صورت پذیرفت، جایی که پیتر منسفیلد فیزیکدان برجستهٔ آن مؤسسه با گسترش یک روش ریاضی موفق به کاهش زمان تصویربرداری و افزایش کیفت تصاویر نسبت به روش بکارگرفته شده توسط لاتربر گردید. در همان زمان در سال ۱۹۷۱ دانشمند

¹Magnetic Resonance Imaging

²Nuclear Magnetic Resonance

³Herman Carr

⁴Paul C. Lauterbur

⁵University of Nottingham

آمریکایی ارمنی تبار ریموند دامادیان استاد دانشگاه ایالتی نیویورک در مقالهای که در مجلهٔ NMR منتشر گردید، اعلام نمود که امکان تشخیص تومور از بافتهای عادی به کمک تصویر برداری میسر میباشد.

سرانجام جایزهٔ نوبل پزشکی سال ۲۰۰۳ به خاطر اختراع ام آر آی به پاول لاتربر از دانشگاه ایلینوی در اوربانا شامپاین و پیتر منزفیلد از انگلستان اعطا گردید. این جایزه به تنهایی میتواند اهمیت این نوع تصویربرداری را نشان دهد.

اما چه عواملی باعث شدهاند تا اینقدر MRI بااهمیت و ویژه باشند؟ تصویربرداری MRI روشی غیر تهاجمی و نسبتا امن است.

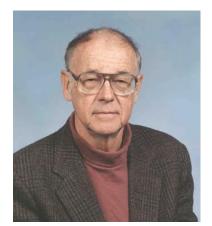
سیستمهای ام آر آی امروزه غالباً دارای قدرت میدانهای ۲٬۵،۱،۰،۱، و ۳ تسلا میباشند. در ایالات متحده آمریکا بیمارستانها و مراکز خدمات بهداشتی اجازه استفاده از سیستمهای تا ۴ تسلا را نیز برای یک بیمار دارند. اما از چهار تسلا به بالا صرفاً جنبه و کاربردهای تحقیقاتی دارد.

امروزه بزرگترین تولیدکنندههای سیستمهای ام آر آی شرکتهای زیمنس (آلمان)، جنرال الکتریک (آمریکا)، توشیبا (ژاپن)، و فیلیپس (هلند) می باشند.

۱_۱_۲ خطرات MRI

برخلاف سایر دستگاههای تصویربرداری مثل اشعه ایکس و سی تی اسکن، ام آر آی از تشعشع یونیزه استفاده نمی کند. از این ابزار می توان برای تصویربرداری از جنین در دوران بارداری استفاده کرد بدون آن که اثری روی آن داشته باشد. اما باز هم این روش ممکن است خطراتی در پی داشته باشد و به همین دلیل جوامع پزشکی استفاده از MRI را در مراحل اولیه تشخیص بیماری توصیه نمی کنند. از آنجایی که در فرآیند ام آر آی از مغناطیس قوی استفاده می شود هر قطعه فلزی که در بدن وجود داشته باشد مثل ضربان ساز قلب، مفصل مصنوعی، دریچه مصنوعی قلب، حلزون مصنوعی گوش و یا هر نوع صفحه و پیچ و مهره فلزی در بدن ممکن است خطرساز باشد، چون میدان مغناطیسی می تواند باعث جابجایی و یا گرم شدن آن قطعه شود.

تعدادی از بیمارانی که از ضربان ساز قلب استفاده می کردند طی انجام ام آر آی از دنیا رفتند. بنابراین لازم است تکنولوژیست MRI سوالات لازم را قبل از انجام این فرآیند از بیمار بپرسد. البته بیشتر قطعات فلزی که امروز در ایمپلنتهای بدن استفاده می شوند تحت تأثیر میدانهای مغناطیسی قرار نمی گیرند و



source: https://is.gd/teAHxS

(ب) تصویر هرمن کار



source: https://is.gd/HgbMvo

(آ) تصوير پاول لاتربور



source: https://is.gd/W7AXIL

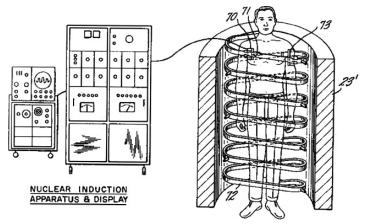
(ج) تصوير Peter-Mansfield

شکل ۱ ـ ۱: تصویر سازندگان اصلی دستگاه تصویربرداری MRI

به اصطلاح MR-Safe هستند. علاوه بر این، هنگام اسکن، دستگاه ام آر آی صداهای بلندی تولید میکند که ممکن است باعث ناراحتی فرد شود، بنابراین استفاده از حفاظ گوش در طول این فرآیند ضروری است.

۱_۱_۳ زبان فنی MRI

در حوزه MRI نیز مانند دیگر شاخه های علوم پزشکی و کلا علوم، زبان و عبارت های خاص خود را دارد. بسیاری از این عبارت ها که با حرف T شروع می شوند ممکن است کمی عجیب و سردم کننده



source: https://w.wiki/3STS

شکل ۱-۲: تصویری از آرشیو اداره ثبت اختراعات آمریکا که متعلق به ریموند دامادیان، دانشمند آمریکایی و یکی از مخترعین سیستمهای نوین ام آر آی

باشد. هرچند در ادامه برخی از آنها را به تفصیل توضیح خواهیم داد اما در ابتدا یک بار با آن ها در این قسمت آشنا می شویم. جدول ۱-۱ برگرفته شده از [۱۷] این موارد را بیان می کند.

۱_۱_۴ بررسی مفهوم اسپین

ساختار یک اتم، یکی از اجزای اساسی در آزمایشات تشدید مغناطیسی است. اتم ها از سه ذره اصلی 3 تشکیلی شده اند: (۱) پروتون، که بار مثبت دارد (۲) نوترون، که بدون بار است (3) الکترون، که بار الکتریکی منفی دارد. پروتونها و نوترونها در درون هسته اتم قرار گرفته اند و الکترونها در خارج هسته به دور آن میگردند. همچنین عدداتمی 3 تعداد پروتونهای یک اتم و جرم 3 تعداد پروتونها و نوترونها در یک اتم را نشان می دهد. اگر دو اتم عدداتمی یکسان اما عدد جرمی متفاوت داشته باشند، آن دو اتم را همریخت یا ایزوتوپ 3 یکدیگر می نامند. که خواص شیمیایی مشابهی اما با نرخهای متفاوت دارند.

یکی دیگر از خواص هستهها، اسیین ۱۰ یا اندازه حرکت زاویه ای ذاتی اسینی ۱۱ است. هسته هایی

⁶Fundamental Particles

⁷Atomic Number

 $^{^8}$ Atomic Weight

⁹Isotope

 $^{^{10}\}mathrm{Spin}$

¹¹Intrinsic Spin Angular Momentum

که حرکت اسپینی دارند همواره حول یک محور درحال گردش هستند. (شکل $1-T(\overline{1})$ حرکت اسپینی را نمایش می دهد.) تمام عناصر جدول تناوبی 1^{1} بجز آرگون 1^{1} و سریم 1^{1} حداقل یک ایزوتوپ دارند که حرکت اسپینی دارد. از آنجا که این حرکت نقش مهمی در اصول تصویربرداری MRI دارد، بنابراین تقریبا تمامی عناصر قابلیت مشاهده شدن در تصویربرداری MRI را دارند. اسپین یکی از خواص کوانتومی هسته است و تعداد محدودی اسپین در طبیعت وجود دارند.

اسپین که با نماد I و یا Φ نمایش می دهند، مقدایر کوانتیدهای به خود می گیرد به طوری که می تواند صفر یا یک عدد صحیح (مثل ۱ و ۲ و ۳ و ...) و یا یک عدد صحیح و نصفی (مثل ۱ و ۱ و ۱ و ۲ و ...) باشد. بنابر $[\Upsilon]$ ، می توان جدول ۱ – Υ را استخراج نمود که آن را می توان به شیوه جدول ۱ – Υ برحسب تعداد پروتون ها و نوترون ها به خاطر سپرد. در حقیقت اتم هایی با عدد اتمی یا جرم اتمی فرد دارای

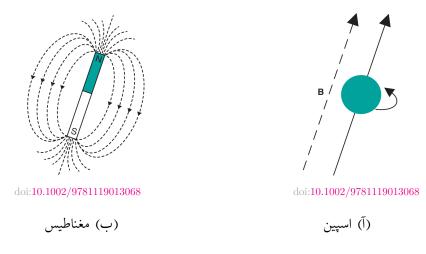
توضيحات	عبارت
یکی از مشخصه های یک بافت است که زمان آزادسازی اسپین لتیس نامیده می شود.	T۱
یکی از مشخصه های یک بافت است که زمان آزادسازی اسپین اسپین نامیده می شود.	T_{7}
یکی از مشخصه های بافتی است که در یک میدان مغناطیسی قرار دارد و زمان آزادسازی	T_{Y}^*
اسپین اسکار نامیده می شود.	
	PD
	TR
	TE
	TI
	α
	T ₁ w
	T _Y w
	T_{Υ}^*w
	PDw

جدول ۱_۱: عبارت مهم در MRI

 $^{^{12}}$ Periodic Table

¹³Argon

¹⁴Cerium



شکل ۱ ـ٣:

اسپین هستند و اگر هردو زوج باشند، نمی توان آنها را در تصویربرداری MRI مطالعه نمود.

در تصویر برداری MRI ما برروی هسته هایی متمرکز هستیم که اسپین آن ها $\frac{1}{7}$ است. به طور خاص در تصویربرداری MRI ، هسته اتم هیدروژن $\frac{1}{7}$ (فراوان ترین ایزو توپ هیدروژن) و اتم کربن $\frac{1}{7}$ (فراوان ترین ایزو توپ کمیاب اما مفید در تصویربرداری) استفاده می شود. [۱۱] با توجه به این که فراوان ترین ایزو توپ کربن یعنی $\frac{1}{7}$ فاقد اسپین است (چراکه تعداد پروتون ها و نو تورون های آن هردو زوج هستند)، بنابراین قابل بررسی در تصویربرداری MRI نیستند. البته عناصر دیگری نیز مانند $\frac{1}{7}$ اهمیت می باشند.

اتم هیدروژن H از آن جهت بسیار اهمیت دارد که اولا ساختار بسیار سادهای دارد (هسته آن از یک تک پروتون تشکیل شده است) و ثانیا در ساختمان اصلی آب H_{τ} بکار رفتهاست. بدن هرانسان به طور میانگین، از ۶۰ درصد آب تشکیل شده است. همچنین برخی ارگان های بدن حتی تا ۹۰ درصد از

عدد اسپین	جرم اتمي	عدد اتمی
صفر	زوج	زوج
عدد صحیح	زوج	فرد
: :	. :	فرد
عدد صحیح و نصفی	فرد	زوج

جدول ۱-۲: بررسی عدد اسپین نسبت به عدد اتمی و جرم اتمی

آب ساخته شدهاند. مغز و قلب انسان ۷۳ درصد آب، ریه ها ۸۳ درصد، پوست ۶۴ درصد، ماهیچهها و کلیهها ۷۹ درصد و استخوان ها ۳۱ درصد آب را شامل می شوند. [۱۸] از این رو، اتم هیدروژن نقش تعیین کننده ای دارد. از آنجایی که اتم اکسیژن ${}^{16}_{\Lambda}$ اسپینی ندارد، بنابراین نقشی در تصویربرداری MRI ندارد. با توجه یه این که آب در بافت های نرم به میزان بیشتری وجود دارد، این نوع تصویر برداری عموما برای تصویربرداری از نواحی دارای بافت نرم مانند مغز مورد استفاده قرار می گیرد.

از آنجایی که درون هسته متشکل از پروتون هاست، بارالکتریکی هسته مثبت است. از این رو، در صورت حرکت دورانی حول محور دوران خود، یک میدان مغناطیسی همراستا با همان محور دوران، ایجاد میکند. جونکه مقدار اندازه اسپین هسته یک مقدار ثابت است این میدان مغناطیسی نیز اندازه ثابتی دارد. بنابراین برای ممان مغناطیسی هسته ۱۵ دو مولفهی مقدار و جهت میدان مغناطیسی میتوان تعریف کرد. به عبارت دیگر یک هسته دارای اسپین را میتوان به صورت یک آهنربای میکروسکوپیک ریز درنظر گرفت (شکل $1-\Upsilon(\mathbf{p})$). برای یک پروتون یا همان هسته ی \mathbf{h} ، ممان مغناطیسی \mathbf{h} و تکانه زاویه ای اسپینی \mathbf{h} با یک ثابت تناسب \mathbf{h} به صورت زیر به یک دیگر مرتبط می شوند.

$$\mu = \gamma.\Phi \tag{1-1}$$

که γ در رابطه ی بالا نسبت ژایرومغناطیسی ۱۷ نامیده می شود و واحد $\frac{\gamma}{\gamma\pi}$ را عموما برحسب (MHz/Tesla) بیان میکنند.

در اندازه گیری MR مجموعهای از این میدان های مغناطیسی کوچک مورد بررسی قرار میگیرد و به صورت تکی به قدری نیستند که بتوان آنها را بررسی نمود. جهت این اسپین ها یک مکانیسم تصادفی

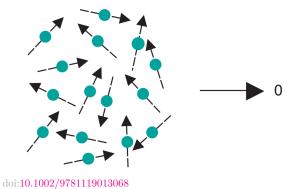
عدد اسپین	تعداد نوترون	تعداد پروتون
صفر	زوج	زوج
عدد صحیح	فرد	فرد
	زوج	فرد
عدد صحیح و نصفی	فرد	زوج

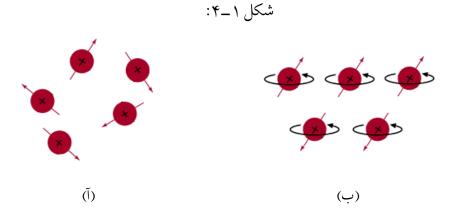
جدول ۱ ـ ٣: بررسي عدد اسپين نسبت به تعداد پروتونها و تعداد نوترون ها

¹⁵Nuclear Magnetic Moment

¹⁶Spin Angular Momentum

¹⁷Gyromagnetic Ratio





source: http://www.qorganica.es/QOT/T12/alineamiento_e_exported/index.html

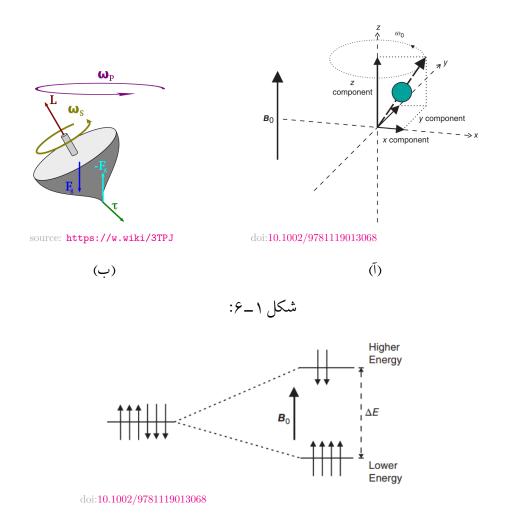
شکل ۱_۵:

دارد به طوری که در یک مجموعه هسته دارای اسپین، در صورت عدم حضور میدان خارجی، برایند میدان مغناطیسی حاصل در آن مجمموعه صفر است و سیستم درحالت تعادل قرار دارد. (شکل ۱-۴) در واقع تصاویر MRI در ابعاد ماکروسکوپیک ثبت می شوند.

يروتونها دريک ميدان مغناطيسي خارجي

هنگامی که پروتونهای دارای اسپین در داخل یک میدان مغناطیسی قوی 1 خارجی 8 قرار میگیرند، دو اتفاق مهم رخ میدهد: اولا ممان های مغناطیسی اتم ها تمایل پیدا میکنند که هم جهت یا خلاف جهت ۱۹ قرار بگیرند (شکل ۱ ۵ (ب)) و ثانیا وادار میشوند که حرکت چرخشی حول راستای میدان

۱۸ هنگامی که از میدان مغناطیسی قوی صحبت میکنیم منظور چیزی حدود حداقل ۱ تسلا یا ۱۰۰۰۰ گاوس است. ¹⁹Parallel or Anti-parallel



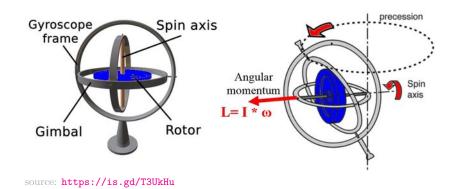
شکل ۱ _٧:

مغناطیسی خارجی داشته باشند که به این پدیده حرکت تقدیمی ^۲ میگویند.

همانطور که اشاره شد در اثر یک میدان مغناطیسی خارجی B تمایل پیدا میکنند که ممانهای مغناطیسی خود را در جهت یا خلاف جهت آن میدان قرار دهند. آنهایی که در جهت آن میدان قرار داشته باشند انرژی کمتر و آنهایی که در خلاف جهت آن میدان باشند، انرژی بیشتری را دارا میباشند. تعداد پروتون های زیادی وجود دارند که در جهت و یا خلاف جهت میدان قرار میگیرند و تعداد آن ها تقریبا مشابه هم دیگر است که در حقیقت میتوان گفت اکثر پروتون ها در اثر این میدان اثر یک دیگر را خنثی میکنند اما برایند آن ها صفر نمی شود زیرا تعداد آنانی که در جهت میدان قرار میگیرند به میزان کمی، بیشتر است که به آن به اصطلاح، اسپین اضافه 1 گفته می شود. (شکل 1) از این رو مقدار ناصفری

²⁰Precession

²¹Excess Spin



شکل ۱ ـ ۸:

برای مغناطیس شوندگی شبکه ۲۲ وجود دارد. به عبارت دقیق تر، نسبت $\frac{\text{تعداد خلاف جهتها-تعداد هم جهتها}}{\text{تعداد کل پروتونها}}$ یک عدد نامنفی بسیار کوچک است. به عنوان مثال، در یک میدان مغناطیسی خارجی $B_{\circ} = \text{TT} = B_{\circ}$ و در دمای اتاق، نسبت مذکور چیزی در حدود $^{-\circ}$ ۱ می باشد. یعنی از یک میلیون پروتونی که در اختیار داریم تنها $^{\circ}$ ۱ تای آنان در اسپین اضافه نقش دارند که آن اسپین اضافه در تولید سیگنال های $^{\circ}$ ۲ استفاده می شوند.

به طور دقیق تر تعداد پروتونهای همجهت ($N_{
m down}$) و خلاف جهت میدان ($N_{
m up}$)، از رابطهی زیر محاسبه می گردد.

$$\frac{N_{\rm up}}{N_{\rm down}} = e^{\frac{\Delta E}{k_B T}} \tag{7-1}$$

که در این رابطه، k_B ثابت بولتزمن $K_B = 1/7 \text{NN} \cdot \text{TT} \text{IK}^{-1}$ و $K_B = 1/7 \text{NN} \cdot \text{TT} \text{IK}^{-1}$ و سطح انرژی است که در شکل N - N مشخص شده است و N نیز دما بر حسب کلوین میباشد. مرجع N - N روابط کوانتومی دقیق تری را در این رابطه بیان کرده است.

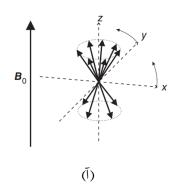
پدیده دومی که در اثر قرار گرفتن یک پروتون در درون یک میدان مغناطیسی بسیار قوی برایش اتفاق می افتد، حرکت تقدیمی نامیده می شود. این پدیده را می توان به صورت یک ژایروسکوپ (۱ - Λ) (شکل - Λ (- Λ) و یا حرکت آشنای یک فرفره ی درحال گردش (شکل - Λ (- Λ) در نظر گرفت. اگر یک ژایروسکوپ و یا فرفره در راستای عمودی جهت گیری داشته باشد، بدون تلوتلوخوردن ۲۵ به دور خود می چرخد. هنگامی که یک بار محور چرخش ژیروسکوپ از محور عمومی فاصله بگیرد، در اثر میدان

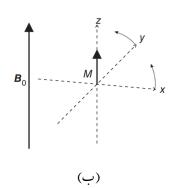
²²Net Magnitation

²³MR Signals

²⁴Boltzmann Constant

²⁵Wobbling





doi:10.1002/9781119013068

شکل ۱ ـ ۹:

مغناطیسی زمین یا همان جاذبه ۲۶ شروع به گردش حول محور عمودی خود با فرکانسی مستقل از فرکانس اسپینی مطابق شکل ۱ _ع(ب) میکند.

به طور خلاصه دو نوع حرکت برای یک پروتون دارای اسپین در یک میدان مغناطیسی قوی می توان تصور کرد.

- آ) حرکت اسپینی هسته به دور محور خود و با فرکانس مخصوص خود که آن حرکت، ممان زاویهای اسپینی را تولید میکند و آن نیز باعث ایجاد ممان مغناطیسی می شود.
- ب) حرکت تقدیمی که نوعی تلوتلو خوردن و گردش حول یک محور دیگز و با فرکانسی مستقل میباشد.

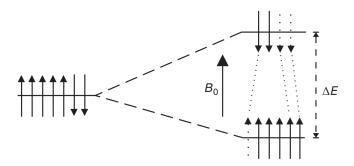
مغناطش شبكه

مغناطش شبکه و یا مغناطیسشوندگی شبکه ۲۷

موضوع مهم دیگری است که در MRI مطرح می شود. مغناطیس شوندگی هر پروتون را می توان به عنوان یک بردار درنظر گرفت. مغناطش شبکه را می توان به عنوان برایند آن بردار ها مطابق شکل ۱-۹در نظر گرفت. هر یک از این بردار را می توان در راستای میدان به دو مولفه ی طولی و عرضی تجزیه نمود. با این مدل سازی نیز همان طور که پیشتر نیز توضیح داده شد، اکثر مولفه هایی هم جهت و خلاف جهت،

²⁶Gravity

²⁷Net Magnetization



 $\mathrm{doi}{:}10.1002/9781119013068$

هم دیگر را کنسل می کنند و تعداد کمی اسپین های هم جهت باقی می مانند که اسپین اضافه نام داشتند. اما موله عرضی صفر است. چرا که اسپین پروتون ها فاز تصادفی دارند و بنابراین برایند آنان صفر می شود. این یعنی مغناطش شبکه، مولفه ای در راستای عرضی ندارد و صرفا در راستای مولفه ی طولی یا همان راستای میدان مغناطیسی خارجی B می باشد. (شکل P (P))

فركانس لامور و پديده NMR

همانند رابطه ی بین تکانه زاویه ای اسپینی و ممان مغناطیسی که در رابطه ی ۱ – ۱ بیان شد، رابطه تناسبی دیگری نیز بین فرکانس زاویه ای حرکت تقدیمی ω و میدان مغناطیسی خارجی B با ثابت تناسب رایرومغناطیسی γ ۸ می توان استخراج نمود:

$$\omega_{\circ} = \gamma . B_{\circ} \quad \leftrightarrow \quad f_{\circ} = \frac{\gamma}{\tau \pi} . B_{\circ}$$
 (٣-١)

به عنوان یک مثال، به ازای میدان خارجی $B_0 = 1$ مقدار f_0 برابر ۴۲/۵۸MHz میشود. این فرکانس در شکل $1-2(\overline{1})$ نیز نشان داده شده است. تساوی بالا به عنوان تساوی لارمور 1 شناخته میشود و مهمترین معادله ای است که اکثر پدیده های مرتبط با MRI را توضیح میدهد که از بین آن پدیده ها میتوان به رزونانس مغناطیسی و قسمت های تصویر برداری مانند مفهوم میدان گرادیان و نقش آن در تصویر برداری اشاره نمود. ثابت تناسب ژایرومغناطیسی برخی از مهمترین عناصر در کاربرد MRI در جدول 1-1 آورده شده است.

²⁸Constant Gyromagnetic Ratio

²⁹Larmor Equation

گفته شد که براثر وارد کردن یک میدان خارجی B بر مجموعه ای از پروتون ها تعدادی از آن اسپین ها همجهت با میدان میشوند که انرژی کمتری دارند و تعدادی از آنان نیز خلاف انرژی میدان جهت گیری میکنند که انرژی بیشتری را دارا میباشند و در هردو سطح انرژی 7 دارای حرکت تقدیمی با فرکانس تقدیمی لارمور که از رابطه 1 اشی میشود، میباشند و اکثر آن ممان های مغناطیسی هم دیگر را خنثی میکردند و مغناطش شبکه که مقداری کوچک ولی ناصفری بود را بوجود می آوردند.

در این هنگام اگر یک سیگنال الکترومغناطیسی RF ^{۱۱} با همان فرکانس لارمور ω به آن تابیده شود، مطابق شکل ۱ – ۱۰ تعدادی از اسپین هایی که هم جهت با میدان B و در سطح انرژی پایین تری قرار داشتند، در اثر این تشدید، انرژی آن سیگنال را جذب میکنند و به سطح بالایی انرژی میروند که در این حالت نیز خلاف جهت میدان جهت گیری میکنند. این خاضیت در حقیقت یک ویژگی کوانتومی است

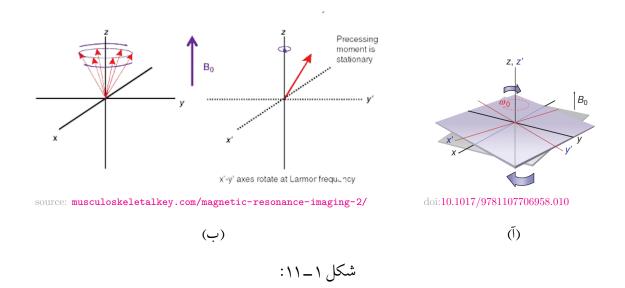
Element	Isotope	Spin	Natural	Quadrupole	Gyromagnetic	Common
			Abundance	Moment, Q	Ratio $(10^7 \frac{\text{rad}}{Ts})$	Reference
				$(10^{-30} \frac{\text{rad}}{m^2} \text{A})$		Standard
Handra man	$^{1}_{1}\mathrm{H}$	$\frac{1}{2}$	100	0	26.75105	$Si(CH_3)_4$
Hydrogen	$^2_1\mathrm{H}\ \mathrm{or}\ ^2_1\mathrm{D}$	1	< 0.1	2.8E-3	4.10646	$Si(CD_3)_4$
D	$^{10}_{5}{ m B}$	3	19.7	0.08	2.87471	$\mathrm{BF}_3\cdot\mathrm{OEt}_2$
Boron	$^{11}_{5}{ m B}$	<u>3</u> 2	80.3	0.04	8.58406	$\mathrm{BF}_3\cdot\mathrm{OEt}_2$
Carbon	¹³ ₆ C	$\frac{1}{2}$	1.1	0	6.72804	$Si(CH_3)_4$
NT*	$^{14}_{7}{ m N}$	1	99.6	1	1.93297	$\mathrm{CH_{3}NO_{2}}$
Nitrogen	$^{15}_{7}{ m N}$	<u>1</u> 2	0.4	0	-2.71171	$\mathrm{CH_{3}NO_{2}}$
Fluorine	¹⁹ ₉ F	<u>1</u> 2	100	0	25.18034	CFCl ₃
Aluminium	²⁷ ₁₃ Al	<u>5</u> 2	100	15	6.97594	$Al(NO_3)_3$ in
						$\mathrm{D}_2\mathrm{O}$
Silicon	$^{29}_{14}{ m Si}$	$\frac{1}{2}$	4.7	0	-5.3146	$Si(CH_3)_4$
Phosphorus	³¹ ₁₅ P	<u>1</u> 2	100	0	10.84015	85% H ₃ PO ₄
Chlorine	³⁵ Cl	<u>3</u> 2	75.5	-7.9	2.62401	NaCl in D ₂ O
Cinorine	³⁷ Cl	<u>3</u> 2	24.5	-6.2	2.18428	NaCl in D ₂ O

source: http://www.acadiau.ca/~bellis/resources/nmr/isotopes.html

جدول ١ _ ٢:

³⁰Energy State

 $^{^{31}}$ RadioFrequency



که با فیزیک کلاسیک نمی توان آن را توجیه کرد و به عنوان وارونه سازی جمعیت ۳۲ شناخته می شود.

در اثر این اتفاق، مغناطش شبکه نیز دجار تغییر می شود. برای بررسی این تغییرات معمولا ساده تر است که دستگاه مختصات جدید x'oy' را به شیوه زیر تعریف کنیم:

$$x' = x\cos(\omega \cdot t) - y\sin(\omega \cdot t) \tag{14-1}$$

$$y' = x \sin(\omega \cdot t) + y \cos(\omega \cdot t)$$
 (-1)

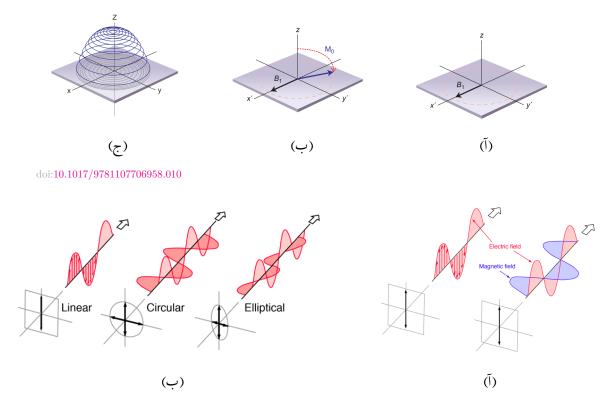
$$z'=z \tag{-1}$$

توجه داریم که در تعریف این دستگاه جدید پارامتر t که همان زمان است، دخیل شده است و این یعنی که دستگاه مختصاتی در طول زمان با همان فرکانس لارمور ω در حال گردش است که شکل این تغییر، B آن را نشان می دهد. (محور z ها در همان راستای میدان B تعریف شده است.) با این تغییر، ممان های مغناطیسی گردان، به صورت ایستان z مطابق شکل z این در می آیند.

سیگنال RF یک سیگنال با پهنای باند بسیار باریک حول یک فرکانس مرکزی می باشد. در طی این فرایند، پروتون ها انرژی آن را در فرکانس مشخصی دریافت می کنند. با نوشتن روابط کوانتومی در [۱۶]، می توان نشان داد که رابطه این فرکانس خاص و میدان B مجددا از تساوی لارمور در رابطه می محاسبه می شود و این یعنی آن فرکانس خاص همان ω است. همچنین اختلاف دو سطح مذکور انرژی

³²Population Inversion

³³Stationary



source: http://hyperphysics.phy-astr.gsu.edu/hbase/phyopt/polclas.html

نیز از رابطهی زیر بدست می آید که به معادلهی موج بروگلی ۲۴ ناشی می شود.

$$\Delta E = \hbar \omega_{\circ} = (\frac{+1}{Y} - \frac{-1}{Y}) \gamma \hbar B_{\circ} = \gamma \hbar B_{\circ}$$
 (\Delta - 1)

که در آن \hbar ثابت پلانک 70 با مقدار (70 سابراین 70 × 70 70 با مقدار (70 با مقدار (70 با مقدار (70 با مقدار (70 با مقدار و بین سطوح انرژی جابجا انرژی در این فرکانس 70 پروتون را برمیانگیزد که از اسپین خود را تغییر دهند و بین سطوح انرژی جابجا شوند. این انرژی کوانتیده به عنوان **انرژی جذب رزونانسی و یا تشدیدی** 70 شناخته می شود و فرکانس مربوط به آن را فرکانس تشدید 70 می نامند. از این نکته می توان دلیل نام گذاری MRI و مخصوصا بخش رزونانسی آن را متوجه شد.

پالس RF توسط یک سیمپیچ فرستنده که بر میدان B_{\circ} عمود است، ایجاد می شود و یک میدان مغناطیسی B_{\circ} که عمود بر میدان B_{\circ} و با فرکانس تشدید لارمور ω در حال نوسان است، را ایجاد

 $^{^{34}}$ De Broglie's wave equation

³⁵Planck's Constant

³⁶Resonance Absorption Energy

³⁷Resonant Rrequency

میکند. بنابراین دیگر موله عرضی M صفر نمیباشد. فرض کنید این میدان جدید B_1 در دستگاه گردان شکل $1-\tilde{Y}$ در راستای x' تعریف شده است. از آنجا که این میدان با فرکانس ω در حال نوسان است که در این دستگاه مختصات گردان به صورت ایستان ظاهر می شود (شکل $1-\tilde{Y}(\tilde{I})$) و فرض است که میدان ω نیز در راستای محور ω ها تعریف شده است. این میدان جدید مغناطش شبکه (ω) را در طول زمان جابجا میکند. این جابجایی در دستگاه مختصات گردان، به شکل خیلی ساده حول محور ω ها و با سرعت ثابت جابجا می شود (البته اگر میدان ω در طول زمان مقدار ثابتی داشته باشد) که در شکل با سرعت ثابت جابجایی را از محور ω تا محور ω را نمایش می دهد. این جابجایی را می توان بر حسب زمان و براساس زاویهی تکان ω به شکل زیر فرمول بندی کرد.

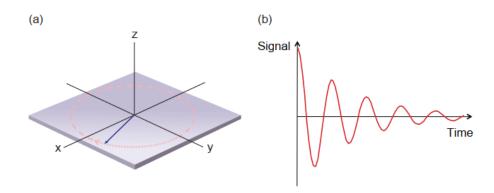
$$\alpha = \gamma B_1 t_p \tag{9-1}$$

با جابجایی بردار M به سمت صفحه ی عرضی و حرکت تقدیمی آن به دور محور Z ها یک میدان مغناطیسی نوسانی ایجاد می شود که می توان آن را توسط ولتاژی که روی یک سیم پیچ گیرنده القا می کند، اندازه گیری نمود. این سیم پیچ صرفا به میدان های مغناطیسی عمود بر راستای B حساس می باشد. بنابراین در این هنگام باید سیم پیچ فرستنده خاموش شود و در سیم پیچ گیرنده ولتاژی القا می شود که با فرکانس w تغییر می کند. دامنه ی این ولتاژ القایی به صورت نمایی به سمت صفر تنها در عرض چند میلی ثانیه میرا می شود (شکل W - W) چرا که پروتون ها به سرعت نسبت به یک دیگر دیفاز W می شوند. این سیگنال القای آزاد میراشونده (FID) W نامیده می شود W که در مورد آن بیشتر صحبت خواهد شد.

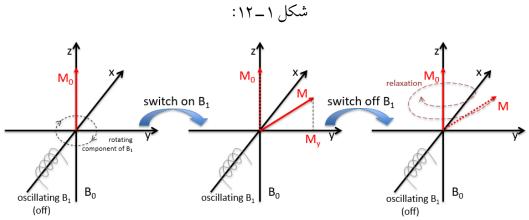
³⁸Flip Angle

³⁹Dephase

⁴⁰Free Induction Decay



doi:10.1017/9781107706958.010



source: https://musculoskeletalkey.com/magnetic-resonance-imaging-2/

شکل ۱ _۱۳:

۱_۱_۵ سیگنال FID و آزادسازی

به محض آنکه پالس RF قطع می شود، پروتون هایی که بردار مغناطیسی آن ها به سمت صفحه عرضی متمایل شده بود، به نقطه تعادل خود باز گردند. در این **آزادسازی** 1 دو اتفاق اصلی می افتد: (۱) پروتون ها انرژی ای را که در فرکانس ω جذب کرده بودند را از خود منتشر می کنند. (۲) اسپین هایی که بعد از اعمال فاز هم فاز شده اند، فاز خود را از دست می دهند و مغناطش شبکه به محور ω باز می گردد و حول آن مانند یک ژیروسکوپ به حرکت تقدیمی می پردازد (شکل ۱–۱۳).

علت دیفاز شدن اسپین ها، اختلاف اندکی است که بین فرکانس تقدیمی آن ها وجود دارد. برای درک بهتر این موضوع، یک دستگاه مختصات گردان با فرکانس لارمور ω شکل ۱ - آرا در نظر بگیرید.

⁴¹Relaxation

اگر اسپینی فرکانس تقدیمی آن کمی بیشتر باشد، در جهت عقربه های ساعت و اگر کمی کمتر باشد، در خلاف جهت عقربه های ساعت دیفاز میشود. بنابراین هر چیزی که باعث تغییرات کمی در فرکانس آن ها از فرکانس لارمور شود، منجر به دیفاز شدن آن میشود. [۱۶]

گفته شد که مولفه ی عرضی M ولتاژی را موسوم به FID در سیم پیچ های گیرنده القا میکند. به طورکلی، این سیگنال FID سه مولفه ی مورد علاقه دارد: اندازه Υ (پیک دامنه)، فرکانس و فاز (جهت نسبت به فاز سیگنال RF فرستنده). اندازه سیگنال متناسب به مقدار M قبل از اعمال پالس RF است. فرکانس آن نیز همان فرکانس لارمور در رابطه ی Γ است که با اندازه میدان مغناطیسی Γ که پروتون ها تحت تاثیر آن هستند، متناسب است. اگر تمام پروتون ها تحت تاثیر یک میدان مغناطیسی Γ یکسان قرار داشته باشند، بنابراین تنها یک فرکانس درون FID دیده می شود. در واقعیت میدان مغناطیسی Γ در سراسر بدن بیمار تغییر میکند. بنابراین سیگنال Γ شامل چندین فرکانس است که در طول زمان متناسب با سیگنال Γ تغییر میکند. ساده تر است که چنین سیگنال چند فرکانسی را در حوزه فرکانس بررسی کرد که این حوزه نیز با یک تبدیل فوریه Γ از حوزه زمان بدست می آید. Γ

T1آزادسازی

 ${f T}$ زادسازی ${f T}$

اسپين_اكو

۱_۱_۶ گرادیان

k-space Y__\

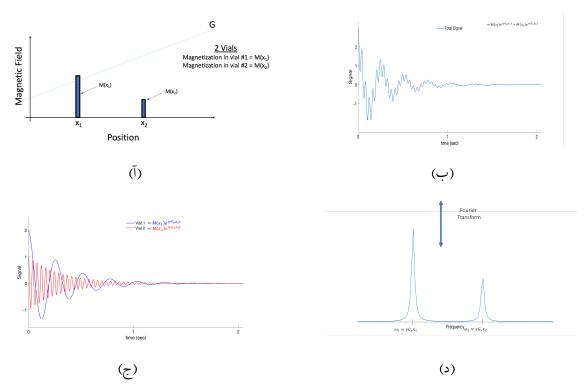
$$\Delta K = \frac{1}{\text{FOV}} \tag{Y-1}$$

$$kFOV = (+k_{max}) - (-k_{max}) = \forall k_{max}$$
 (A-1)

$$=N/\text{FOV} = 1/\Delta w \tag{9-1}$$

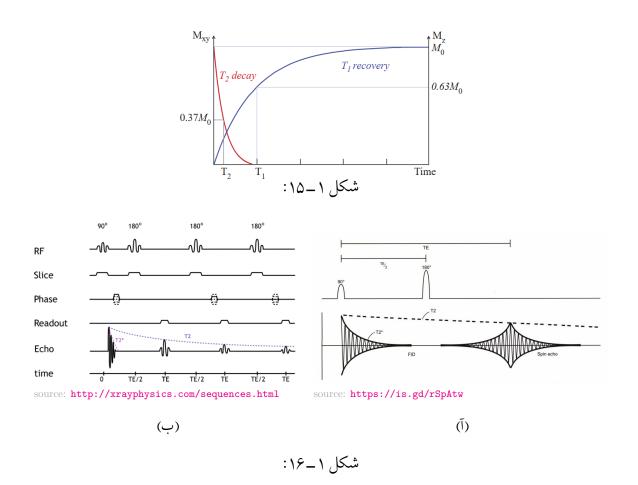
⁴²Magnitute

⁴³Fourier Transformation



source: https://yout.be/vC82NeZmL-M

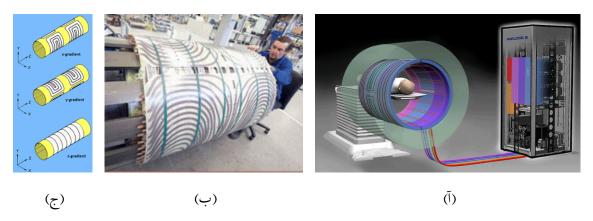
شکل ۱_۱۴:



	<u>-</u>	Γ1 (ms)		Г	72 (ms)	
Tissue	0.5 T	1.5 T	3 T	0.5 T	1.5 T	3 T
White matter	520	560	832	107	82	110
Grey matter	780	1100	1331	110	92	80
CSF	_	2060	3700	_	-	_
Muscle	560	1075	898	34	33	29
Fat	192	200	382	108	-	68
Liver	395	570	809	96	_	34
Spleen	760	1025	1328	140	-	61

 $\mathrm{doi:} 10.1017/9781107706958.010$

جدول ١ _٥:

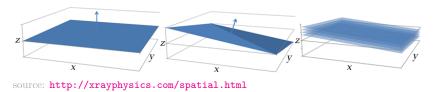


source: http://mriquestions.com/gradient-coils.html

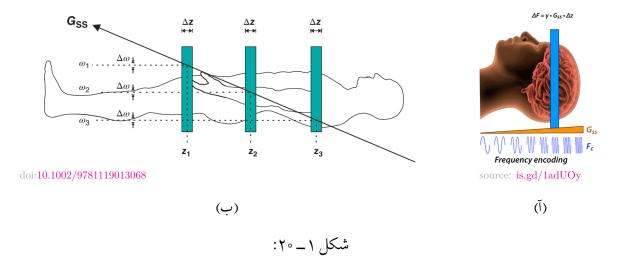
شکل ۱_۱۷:

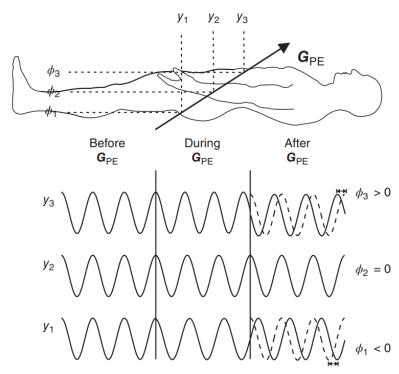


شکل ۱ _ ۱۸: دوندگان در یک مسیر.



شکل ۱ _ ۱۹:





doi:10.1002/9781119013068

شکل ۱_۲۱:



source: http://youtu.be/bN_ra_PYS2o

شكل ١-٢٢: معماي سه كليد و سه لامپ

۱_۱_۸ ارتباط k-space با کد کردن فرکانس و فاز

پس از تحریک کردن یک اسلایس، گرادیان های فاز و فرکانس اعمال می شود تا سیگنال های MR را جهت بدست آوردن فرکانس های فضایی بکار بگیریم. برای این منظور ابتدا، المان ∂s از سیگنال را در نظر بگیرید.

$$\partial s(t) = \rho(x). \exp(\frac{-t}{T_{\tau}^*}). \exp(i\gamma.x.G_{\text{FE}}.t).\mathbf{d}x \qquad (\land \circ - \land)$$

در این رابطه $\rho(x)$ چگالی پروتون ها در راستای x است. گرادیان G_{FE} به صورت پیوسته در جهت x ، در زمان نمونه برداری سیگنال x اعمال می شود. گرادیان ناهمفاز کننده معمولا قبل از نمونه بردای اعمال می شود تا اکوی متقارنی ایجاد شود.

حال در جهت y فاز را کد میکنیم. این کار با اعمال یک گرادیان $g_{\rm PE}$ به مدت زمان τ قبل از زمان نمونه برداری، انجام میپذیرد. یک المان کوچک از سیگنال ∂s با اعمال هردو گرادیان به شکل زیر است.

$$\partial s(t) = \rho(x, y). \exp(\frac{-t}{T_{\tau}^*}). \exp(i\gamma.x.G_{\text{FE}}.t). \exp(i\gamma.y.G_{\text{PE}}.\tau).dxdy \qquad (11-1)$$

به عبارت دیگر

تغییر فاز ناشی از $G_{\rm PE} imes G_{\rm PE} imes G_{\rm PE}$ میرایی $X imes T_{\rm T}^*$ چگالی اسپین ها $X imes G_{\rm PE}$

سیگنال نهایی از انتگرال المان فوق نسبت به x و y حاصل میشود:

$$S(t,\tau) = \int \partial s(t)$$

$$= \iint \rho(x,y) \cdot \exp(\frac{-t}{T_{\star}^{*}}) \cdot \exp(i\gamma \cdot x \cdot G_{\text{FE}} \cdot t) \cdot \exp(i\gamma \cdot y \cdot G_{\text{PE}} \cdot \tau) \cdot dx dy$$

$$(117-1)$$

در معادله ۱–۱۲ مفهوم زمان های t و τ به صورت پیوسته آمده است، این در حالی است که از سیگنال M بار در بازه های Δt نمونه برداری و هر سری پالس نیز N مرتبه تکرار شده است که در هر مرحله از آن، دامنه گرادیان $G_{\rm PE}$ افزایش یافته است:

$$G_{\mathrm{PE}} = \Delta G.n$$
 : $n = -\left(\frac{N}{\Upsilon}\right) \Box \left(\frac{N}{\Upsilon} - \Upsilon\right)$ (17-1)

در داخل نمایی های تغییرات فاز معادله ۱ – ۱۲ را نیز میتوان با تعریف $k_{\rm FE}$ و عرب به صورت زیر، ساده تر نمود.

$$k_{\text{FE}} = \gamma . G_{\text{FE}} . \Delta t. m$$
 (1) \(\varphi_{-}\)

$$k_{\text{PE}} = \gamma . \Delta G. n. \tau$$
 (-14-1)

حال با در نظر گرفتن معادلات ۱ _ ۱۴ و ۱ _ ۱۳، میتوان نسخه گسسته معادله ۱ _ ۱۲ را به شیوه زیر باز نویسی نمود.

$$S(m,n) = \iint \rho(x,y) \cdot \exp(\frac{-t}{T_{\gamma}^*}) \cdot \exp(i \Upsilon \pi. x. k_{\text{FE}}) \cdot \exp(i \Upsilon \pi. y. k_{\text{PE}}) \cdot dx dy \qquad (1\Delta - 1)$$

که در آن مطابق معادله ۱ – ۱۴ تابعی از m و k_{PE} تابعی از n می باشد. اگر به معادله ۱ – ۱۵ در آن مطابق معادله میکنیم اگر جمله $\exp(\frac{-t}{T_{\gamma}^*})$ و در نظر نگیریم، به معکوس تبدیل فوریه چگالی اسپین می رسیم. بنابراین می توان نوشت:

$$S(m,n) = \mathcal{F}\left[\rho(x,y)\right](k_{\rm FE},k_{\rm PE}) \tag{19-1}$$

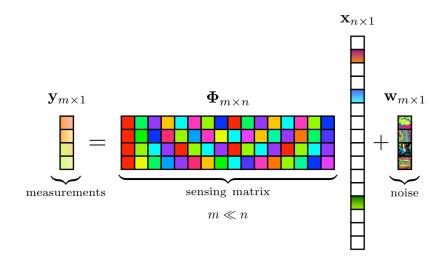
بنابراین k در رابطه ۱-۱۴ همان فرکانس های فضایی مدنظر هستند و وجه تسمیه k-۱۴ همان فرکانس های فضایی مدنظر هستند و وجه تسمیه همین موضوع است. البته توجه داشته باشید که معادله ۱-۱۶ کاملا صحیح نمی باشد چرا که از جمله میراشونده با نرخ T-۲ در معادله ۱-۱۵ صرف نظر شده است. این جمله در برخی از فرکانس ها بیشتر از دیگر فرکانس ها تاثیر می گذارد و در صورت عدم حذف آن می تواند باعث محوشدگی و کاهش رزولوشن تصویر شود.

۱_۱_۹ مطالعه بیشتر

منابع متعددی در زمینه MRI منتشر شده است. اما از نظر نویسنده این پایاننامه، مقالات [۱۶] و [۱۳] نگاه نسبتا پوشایی به فیزیک ابتدایی MRI دارند. همچنین از کتب [۲] و [۱۷] نیز در نوشتن این مطالب استفاده شده است که منابع بسیار مفیدی در این زمینه هستند.

همچنین از سایت های /http://xrayphysics.com و /http://xrayphysics.com به عنوان مراجع آنلاین این پژوهش نام برد. کورسی نیز در کورسرا ۴۴ گذرانده شد. هرچند این کورس ناقص است اما به پیوستگی مطالب هنگام نوشتن مطالب کمک کرده است.

⁴⁴https://www.coursera.org/learn/mri-fundamentals



شکل ۱ _۲۳:

۱_۲ یادگیری عمیق ۱_۳ حسگری فشرده

$$\mathbf{y}_{m\times 1} = \mathbf{\Phi}_{m\times n} \cdot \mathbf{x}_{n\times 1} + \mathbf{w}_{m\times 1} \tag{1V-1}$$

 $x_{n\times 1} = \text{k-sparse}$

۱_۴ آشنایی با فرمت های ذخیره سازی

ismrmrd _f_\

ISMRMRD	Bruker	GE	Philips	Siemens
kspace_encode_step_1	encode step 1	Frame	e1	Line
$kspace_encode_step_2$	encode step 2	_	e2	Partition
Average	_	_	Measurement	Acquisition
Slice	Slice	Slice	Location	Slice
Contrast	Echo	Echo	Echo	Echo
Phase	_	_	Cardiac phase	Phase
Repetition	Repetition	Repetition	Dynamic scan	Repetition
Set	_	_	Row	Set
Segment	_	_	_	Segment

جدول ١_٤:

بخش ۲

مرورادبيات

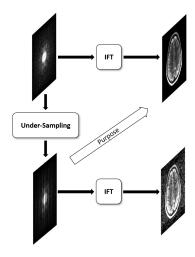
۱_۲ مقدمه

در بخش ۱-۱ توضیح داده شد که چرا تصویر برداری MRI طولانی و احتیاج به سپری شدن زمان دارد. برای کاهش این زمان باید یا میدان مغناطیسی و اندازه گرادیان ها را افزایش داد و یا از تعداد نمونه های مورد پردازش کاست. از آنجا که افزایش میدان مغناطیسی علاوه بر خطراتی که دارد، از لحاظ مهندسی نیز کار ساده ای نیست، روش هایی که مبتنی بر کاهش تعداد نمونه ها هستند اهمیت بیشتری پیدا کرده اند.

به طور کلی، میتوان هدف این گونه پردازش ها را در شکل ۲-۱، مشاهده نمود. سعی بر آن است که داده های مورد پردازش را کاهش داد. در اثر این اقدام، تصویر باز سازی شده دچار تداخل امی شود. اما هدف این گونه پردازش ها این است که این مشکلات ایجاد نشود و تصویری با همان کیفیت، ایجاد شود.

برای این هدف، باید از اطلاعاتی اضافی در بازسازی تصاویر استفاده کرد. در بخش پردازش های سیگنالی از این حقیقت استفاده میشود که تصاویر ما حقیقی هستند و در بخش تصویربرداری موازی، از اطلاعات سیم پیچ های مختلف استفاده میکنند. اما در بخش حسگری فشرده و یادگیری عمیق از اطلاعات خود تصویر به گونه ای استفاده میشود تا کیفیت آن کاهش پیدا نکند.

¹Aliasing



شکل ۲_۱:

۲_۲ روشهای متداول پردازش سیگنال

در بخش 1 در مورد نحوه تصویر برداری MRI صحبت شد و دیدم که نمونه ها از فضای فوریه تصویر برداشته می شوند که آن فضا k-space نام دارد. اما تصویر در نهایت یک تصویر حقیقی است و نه مختلط و موهومی، بنابراین می توان از این خاصیت استفاده کرد تا تعداد اخذ نمونه را به 00 درصد کاهش داد. البته در این روش باعث می شود که N2 کم تر شود که در مورد آن نیز صحبت خواهد شد.

قضیه ی S(x,y) در احتیار داشته باشیم در این صورت داریم: S(x,y) در احتیار داشته باشیم در این صورت داریم:

$$S(k_x,k_y) = \mathcal{F}[s(x,y)](k_x,k_y) \ \Rightarrow \ S(k_x,k_y) = S^*(-k_x,-k_y)$$

۲_۳ تصویر برداری موازی

۲_۴ حسگری فشرده

۲_4_۱ معرفی روش ALOHA

ماتریس ساختاریافته هنکل ۲

را می توان به شکل زیر تعریف کرد.

$$\mathcal{H}(\mathbf{x}) = \begin{bmatrix} x[\circ] & x[1] & \cdots & x[d-1] \\ x[1] & x[1] & \cdots & x[d] \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ x[n-d] & [n-d+1] & \cdots & x[n-1] \end{bmatrix}$$
(1-1)

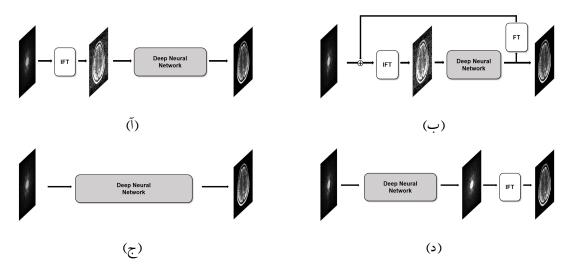
۲_۵ یادگیری عمیق

با توسعه ی الگوریتم های یادگیری ماشین و یادگیری عمیق در حوزه های مختلف فناوری و مهندسی، بازسازی تصاویر MRI نیز از این مقوله مستثنا نبوده است. اخیرا مقالات زیادی در این زمینه با استفاده از یادگیری عمیق انجام شده است.

روش کلی در تمامی این مقالات این است که با داشتن داده های کامل نمونه برداری شده 7 و 7 و 7 و سپس این جفت دادگان را به یک شبکه 7 جمتناظر آن، ابتدا داده هایی با نرخ کمتر تولید میکنند و سپس این جفت دادگان را به یک شبکه یادگیری ماشین میدهند به گونه ای که سیستم طراحی شده در ورودی خود دادگان 7 نمونه برداری شده با نرخ کمتر و در خروجی خود تصویر MRI با نرخ نمونه برداری کامل را ببیند و سیستم طراحی شده سعی کند که رابطه بین ورودی و خروجی را کشف کند. شکل 7 به نقل از 7 حالت های ممکن مورد بررسی در این روش ها را بیان میکند.

²Structured Hankel Matrix

 $^{^3}$ fully-sampled data



doi:10.1109/tmi.2019.2927101

k-space استفاده از اتوانکدور در حوزهی 1-2

 $x: \mathbb{R}^{\mathsf{T}} \to \mathbb{R}$ تبدیل فوریه مکانی $^{\mathsf{T}}$ یک سیگنال دلخواه

$$\hat{x}(\mathbf{k}) = \mathcal{F}[x](\mathbf{k}) := \int_{\mathbb{R}^d} e^{-i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}} x(\mathbf{r}) d\mathbf{r}$$
 (Y-Y)

$$\mathbf{y} = \mathcal{P}_{\Lambda}[\hat{\mathbf{x}}] \tag{\Upsilon-\Upsilon}$$

$$[\mathcal{P}_{\Lambda}[\hat{\mathbf{x}}]]_i = \begin{cases} \hat{x}[i], & i \in \Lambda \\ \circ, & \text{old} \end{cases}$$
 (۴–۲)

$$\widehat{\mathbf{x}} = [\widehat{x}[\circ] \quad \cdots \quad \widehat{x}[N-1]], \quad \text{where} \quad \widehat{x}[i] = \widehat{x}(\mathbf{k}_i) \quad (\Delta-1)$$

در ساختار CS-MRI تلاش می شود که مسئله ی بهینه سازی زیر حل شود تا از اسپارسیتی در یک حوزه تبدیل بتوان به منظور بازسازی تصویر از روی نقاط باقیمانده کند. مشکل اصلی این کار که در

⁴Spatial Fourier Transform

مقاله [۱۵] راه حل حسگری فشرده آن مورد بررسی قرار گرفت، این است که به بخاطر مفهوم مطلوب ناهمدوستی 0 مجبور به آپدیت کردن بین هردو حوزهی تصویر و حوزه k-space است.

$$\min_{\hat{z} \in \mathbb{C}^N} \|\mathcal{T}z\|_{1} \tag{19-1}$$

s.t.
$$\mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{x}]) = \mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{z}])$$
 (ب۶_۲)

همانگونه که در بخش ۲-۴-۱ نیز توضیح داده شد، مقاله [۱۲] توانست نشان دهد که بین اسپارسیتی در یک حوزه تبدیل از تصویر (یا ۴۲۱) و حوزه جوزه ارتباطی وجود دارد و این ارتباط اسپارسیتی در یک حوزه تبدیل از تصویر (یا ۴۲۱) و حوزه الاحده دارد و این ارتباط به رنک پایین بودن ۲ ماتریس ساختاریافته هنکل ۸ در حوزه الاحده هنکل آن در حوزه فوریه، رنک پایین سیگنال ورودی یک سیگنال ۴۲۱ باشد، ماتریس ساختار یافته هنکل آن در حوزه فوریه، رنک پایین خواهد بود.

بنابراین مسیلهی CS-MRI را می توان به شکل زیر در آورد که در [۱۲] از آن به نام ALOHA یاد برده است.

$$\min_{\hat{z} \in \mathbb{C}^N} \operatorname{Rank}(\mathcal{H}_d(\hat{z})) \tag{1-1}$$

s.t.
$$\mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{x}]) = \mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{z}])$$
 (ب \checkmark -۲)

حال میخواهیم این مسیله را به یک مسیله یادگیری عمیق ^۹ تبدیل کنیم. از آنجایی که ما از ساختار شکل ۲-۲(ج) استفاده میکنیم، مساعد است که یک تابع هزینه را روی حوزه تصویر تشکیل دهیم از این رو الگوریتم ALOHA را به شکل زیر ویرایش میکنیم.

$$\min_{\hat{z} \in \mathbb{C}^N} ||x - \mathcal{F}^{-1}\hat{z}|| \qquad (\tilde{\lambda} - \Upsilon)$$

s.t.
$$Rank(\mathcal{H}_d(\hat{z})) = s$$
, $(\smile \land - \lor)$

$$\mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{x}]) = \mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{z}])$$
 (ج۸–۲)

⁵Incoherency

⁶Finite Rate Inovation

⁷Low-Rankness

⁸Structured Hankel Matrix

⁹Deep-Learning

Rank(.) که در آن s یک تخمینی از رنک ماتریس ساختار یافته هنکل است. توجه داریم که تابع (.) که در آن s یک قید غیر کانوکس ۱۰ است. در مقاله [۱۲] به پیشنهاد از روش تکمیل ماتریس [۳] استفاده از رنک هسته ای ۱۱ را برای حل این مشکل توصیه کرده است اما این مقاله روش دیگری را برای غلبه بر این مشکل را اتخاذ کرده است.

 $\Re(z):\mathbb{C} \to \mathbb{R}^7$ در ابتدا از اعداد مختلط خود را خلاص میکنیم. این کار به سادگی با تعریف اپراتور $\Re(z)=\mathbb{R}^7$ روبرو امکان پذیر است: $\Re(z)=[\Re(z)\Im(z)]$

در این صورت می توان معادله Y - A را به صورت زیر با نویسی نمود.

$$\min_{\hat{z} \in \mathbb{C}^N} ||x - \mathcal{F}^{-1}\hat{z}|| \qquad (\tilde{1}9 - \tilde{Y})$$

s.t.
$$\operatorname{Rank}(\mathcal{H}_{d|Y}(\mathfrak{R}(\hat{z}))) = Q \leq Ys$$
, $(-9 - Y)$

$$\mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{x}]) = \mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{z}]) \tag{7-1}$$

حال می خواهیم آن را به فرم یادگیری عمیق در بیاوریم. برای این کار چون از ساختار ۲-۲(ج) استفاده کردیم و در این ساختار ورودی و خروجی، حوزه ای یکسان دارند، پس میتوان از یک ساختار متقارن اتوانکودر ۱۲ استفاده کرد. که دارای المان های پولینگ ۱۳ و آنپولینگ ۱۴ است. این مقاله سعی میکند که آن قید رنک را در درون ساختار شبکه تزریق کند تا همیشه برآورده شود.

تجزیه SVD ماتریس $\Psi, \tilde{\Psi} \in \mathbb{R}^{Yd \times Q}$ ماتریس SVD را در نظر بگیرد. میتوان دو بردار SVD ماتریس به نحوی تعریف کرد که حاصل ضرب آن $\mathcal{H}_d(\mathfrak{R}(\hat{z})) = P_{\mathrm{Range}(V)}$ ماتریس به نحوی تعریف کرد که حاصل ضرب آن $\Psi \tilde{\Psi}^T = P_{\mathrm{Range}(V)}$ شود. در این رابطه V ماتریس های پولینک پروجکشن روی برد ماتریس V حاصل از تجزیه SVD مذکور خواهد بود. همچنین ماتریس های پولینک و آنپولینگ $\Phi, \tilde{\Phi} \in \mathbb{R}^{M \times N}$ را تعریف کرد. چون که شبکه متقارن است پس میتوان عملکرد این دو را معکوس هم به شکل $\Phi, \tilde{\Phi} = I_N$ دانست. از این رو روابط زیر را میتوان استخراج نمود.

$$\mathcal{H}_{d|\Upsilon}(\mathfrak{R}(\hat{z})) = \Phi \tilde{\Phi}^T \mathcal{H}_{d|\Upsilon}(\mathfrak{R}(\hat{z})) \Psi \tilde{\Psi}^T = \Phi \mathbf{C} \tilde{\Psi}^T$$
 (\\cdot \cdot \textsty \T)

 $^{^{10}}$ non-convex

 $^{^{11}}$ nuclear norm

 $^{^{12}}$ Auto-encoder

¹³Pooling

¹⁴Unpooling

که در آن

$$\mathbf{C} := \tilde{\Phi}^T \mathcal{H}_{d|\Upsilon}(\mathfrak{R}(\hat{z})) \Psi \tag{11-1}$$

حال می توان فضای برداری \mathcal{H} را به صورت زیر تعریف کرد.

$$\mathcal{H}(\boldsymbol{\Psi}, \tilde{\boldsymbol{\Psi}}) = \left\{ \mathbf{z} \in \mathbb{C}^{N} \mid \mathfrak{R}[\mathbf{z}] = \boldsymbol{\Phi}^{\top}(\mathbf{C} \circledast g(\tilde{\boldsymbol{\Psi}})) \right.$$
$$\mathbf{C} = (\tilde{\boldsymbol{\Phi}} \mathfrak{R}[\mathbf{z}]) \circledast h(\boldsymbol{\Psi}) \right\}$$

با این تعریف میخواهیم بهینه سازی را صرفا بر روی این فضا حل کنیم. بنابراین این مسیله به صورت زیر قابل بازنویسی است.

$$(P_A') \quad \min_{\hat{z} \in \mathcal{H}(\psi, \tilde{\psi})} \quad \min_{\Psi, \tilde{\Psi}} \quad ||x - \mathcal{F}^{-1} \hat{z}|| \tag{117-1}$$

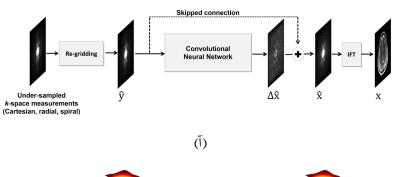
s.t.
$$\mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{x}]) = \mathcal{P}_{\Lambda}([\hat{z}])$$
 ($\smile \Upsilon - \Upsilon$)

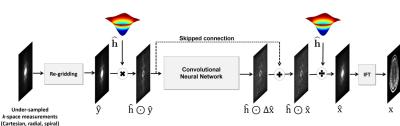
حال با این تعریف میتوان شبکه کانوولوشنالی های در یک ساختار اتوانکودر را ایجاد کرد. در این مقاله دوساختار موجود در شکل 7_0 را مورد بررسی قرار داده است.

توجه داریم که در ساختار های ۲_۵_۱ از اسکیپ کاننکشن ۱۵ استفاده کرده است. این اسکیپ کاننکشن کمک به ایجاد یک ساختار Residual و تولید ساختار های اسپارس تر در ورودی شبکه یادگیری عمیق است. بنابراین به اسپارسیتی ورودی آن افزوده میشود.

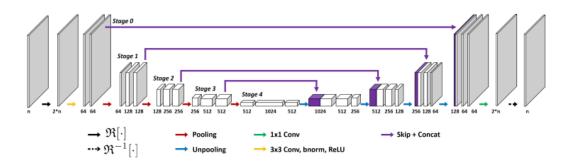
برای ساختار اتوانکودر نیز از ساختار معروف UNET استفاده شده است که تصویر ۲ ـ ۳ این ساختار متقارن و داری اسکیپ کانکشن های خود را نشان میدهد که بعنوان اتوانکودر بسیار کاربرد دارد.

¹⁵Skip-Connection





(ب)



شکل ۲_۳:

بخش ۳ طراحی آزمایشات

بخش ۴ نتایج

بخش ۵ جمع بندی

مراجع

- [1] Available online: https://en.wikipedia.org/wiki/Magnetic_resonance_imaging, (accessed on 23 May 2021).
- [2] Brown, A. Mark, Dale, M. Brian, Semelka, and C Richard. *MRI*: basic principles and applications. Wiley-Blackwell, 5 edition, 2015. URL: http://gen.lib.rus.ec/book/index.php?md5=d76d7c27e312cdba3afe5cafc952bb7e.
- [3] Emmanuel J. Candès and Benjamin Recht. Exact matrix completion via convex optimization. Found Comput Math, 9(6):717–772, apr 2009. doi:10.1007/s102 08-009-9045-5.
- [4] Anagha Deshmane, Vikas Gulani, Mark A. Griswold, and Nicole Seiberlich. Parallel MR imaging. 36(1):55–72, jun 2012. doi:10.1002/jmri.23639.
- [5] Justin P. Haldar. Low-rank modeling of local k-space neighborhoods (LORAKS) for constrained MRI. *IEEE Trans. Med. Imaging Transactions on Medical Imaging*, 33(3):668–681, mar 2014. doi:10.1109/tmi.2013.2293974.
- [6] Yoseo Han, Leonard Sunwoo, and Jong Chul Ye. k-space deep learning for accelerated MRI. IEEE Trans. Med. Imaging Transactions on Medical Imaging, 39(2):377–386, feb 2020. doi:10.1109/tmi.2019.2927101.
- [7] Yoseo Han, Leonard Sunwoo, and Jong Chul Ye. \${k}\$ -space deep learning for accelerated MRI. *IEEE Trans. Med. Imaging Transactions on Medical Imaging*, 39(2):377–386, feb 2020. doi:10.1109/tmi.2019.2927101.
- [8] S.S. Hidalgo-Tobon. Theory of gradient coil design methods for magnetic resonance imaging. *Concepts in Magnetic Resonance Part A*, 36A(4):223–242, July 2010. doi:10.1002/cmr.a.20163.

مراجع

[9] Joseph P. Hornak. Chapter 4: Nmr spectroscopy. Available online: https://www.cis.rit.edu/htbooks/mri/chap-4/chap-4.htm#4.1, (accessed on 22 June 2021).

- [10] Souheil J. Inati, Joseph D. Naegele, Nicholas R. Zwart, Vinai Roopchansingh, Martin J. Lizak, David C. Hansen, Chia-Ying Liu, David Atkinson, Peter Kellman, Sebastian Kozerke, Hui Xue, Adrienne E. Campbell-Washburn, Thomas S. Sørensen, and Michael S. Hansen. ISMRM raw data format: A proposed standard for MRI raw datasets. 77(1):411-421, jan 2016. doi:10.1002/mrm.26089.
- [11] Dr. Iverson. NMR theory web handout. Available online: http://iverson.cm .utexas.edu/courses/310N/Handouts/NMRhandout.html, (accessed on 6 June 2021).
- [12] Kyong Hwan Jin, Dongwook Lee, and Jong Chul Ye. A general framework for compressed sensing and parallel MRI using annihilating filter based low-rank hankel matrix. *IEEE Trans. Comput. Imaging Transactions on Computational Imaging*, 2(4):480–495, dec 2016. doi:10.1109/tci.2016.2601296.
- [13] Bernd André Jung and Matthias Weigel. Spin echo magnetic resonance imaging. 37(4):805–817, mar 2013. doi:10.1002/jmri.24068.
- [14] Zongying Lai, Xiaobo Qu, Yunsong Liu, Di Guo, Jing Ye, Zhifang Zhan, and Zhong Chen. Image reconstruction of compressed sensing MRI using graphbased redundant wavelet transform. 27:93–104, January 2016. doi:10.1016/j. media.2015.05.012.
- [15] Michael Lustig, David Donoho, and John M. Pauly. Sparse MRI: The application of compressed sensing for rapid MR imaging. Magn. Reson. Med., 58(6):1182– 1195, 2007. doi:10.1002/mrm.21391.
- [16] Donald W. McRobbie, Elizabeth A. Moore, and Martin J. Graves. Getting in tune: Resonance and relaxation. In MRI from Picture to Proton, pages 124–143. Cambridge University Press, April 2017. doi:10.1017/9781107706958.010.
- [17] Donald W. McRobbie, Elizabeth A. Moore, Martin J. Graves, and Martin R. Prince. MRI from Picture to Proton. Cambridge University Press, 3 edition, 2017. URL: http://gen.lib.rus.ec/book/index.php?md5=21afe5cd85038f783f825b10e307a176, doi:10.1017/9781107706958.

مراجع

[18] Water Science School. The water in you: Water and the human body. Available online: https://www.usgs.gov/special-topic/water-science-school/science/water-you-water-and-human-body, (accessed on 8 June 2021).

[19] Michael Unser, Pouya D. Tafti, Arash Amini, and Hagai Kirshner. A unified formulation of gaussian versus sparse stochastic processes—part II: Discrete-domain theory. *IEEE Trans. Inform. Theory Transactions on Information Theory*, 60(5):3036–3051, may 2014. doi:10.1109/tit.2014.2311903.