# 浦山慎一

京都大学医学研究科附属高次脳機能総合研究センター

#### はじめに

2005年の全身用装置の薬事承認以降,3T MRI装置の臨床応用はますます加速し,2007 年12月末の段階で,国内での稼働台数が109 台にまで至った<sup>1)</sup>.80年代に研究が開始され, 90年代に実用化されて以降,20年近くたって ようやく臨床的な有用性が認められるように なったことになる.もちろん最新の1.5T MRI 装置の完成度は非常に高いため,1.5T 装置と 比較すると,3T 装置に残された問題はいまだ に多い.しかし一方で,本講座の対象となって いる中枢神経系の撮像においては,メリット/ デメリットを勘案しても1.5Tの装置よりも 3T 装置のもつ価値の方が十分に大きく,今後, 3T MRI 装置が主流となることは間違いないと 考えられている.

本稿では、今後ますます臨床での応用が進む 3T MRI の物理的特徴を、1.5T との比較によ り解説する.両者の差異は、大胆に言ってしま えば、まず静磁場強度が違うこと、またそれに 伴い共鳴周波数が異なること、この二つのみに 起因する.ハードウェア面から言うと、静磁場 系(静磁場コイルやシムコイル等)とRF送受 信系(送受信コイル、送信アンプ、スペクトロ メータ等)である.しかし、これら二つの差異 は、以下に述べるように様々な差異の原因とな り、画像のコントラストを変え、時にアーチ ファクトを強くし撮像パラメタを制限する. 1.5T と 3T MRI の差異を MRI 物理的な観点 からとらえることにより,3T MRIの特徴の本 質的な理解がより深まることを期待している.

#### 1.5Tと3Tの違い

#### 1. 信号ノイズ比

3T MRI 装置のもつ利点として,まず最初に 挙げられるのは信号ノイズ比の高さであろう. 信号ノイズ比を上げる要因は二つ,静磁場強度 上昇による平衡状態の磁化ベクトル M<sub>0</sub>の増 大,および,共鳴周波数 ω<sub>0</sub>の上昇に伴う受信 コイルの起電力の増加,である.

磁石の側に鉄を近づけると、その鉄も磁石と なる. このように, ほとんどすべての物質は, 磁場環境下に置かれると磁化、つまり「磁石化」 される.これは、物質内部に磁気モーメントと 呼ばれる小さな磁石があり、それが周りの磁場 の影響で方向がそろってくるからである.この 磁化の効果は、物質によって強弱があり、磁場 がなくなっても磁石の性質が残るもの(例えば 鉄)もあり、また、磁場と逆方向に磁化するも の(例えば水や銅)もある.これら、物質のマ クロな磁化の効果を決めているのは、主に電子 のもつ磁気モーメントである.しかしその影 で、影響は小さいが原子核自身も原子核スピン による磁気モーメントをもち、周囲の磁場の方 向に沿うように、その方向が変わる. MRI で 信号源となるのは、この原子核スピンの磁気 モーメントの総和である磁化ベクトルである. そしてこの磁化ベクトルは、鉄に対する磁化と

キーワード 3T MRI, MRI physics, central nerve system

同様,やはり静磁場強度が高くなると大きくなる.この現象を,量子力学的に説明すると以下のようになる.

静磁場環境下の原子核で、プロトンのように スピン量子数 1/2 をもつものは,静磁場方向 に沿った平行状態と逆を向いた逆平行状態とい う,二つの量子化状態をもつ.この二つの量子 化状態はエネルギーレベルが異なっており、平 行状態では逆平行状態よりもエネルギーレベル が静磁場強度  $B_0$ に比例した  $yhB_0$  (y は磁気回 転比, h はプランク定数=6.626×10<sup>-34</sup> Js) だ け低いため (ゼーマンエネルギーレベル), 平 行状態にあるスピンは逆平行状態のものより安 定する. すなわち, 各スピンはエネルギー yhBoを吸収して逆平行状態になるよりも,放 出して平行状態になる傾向にある.しかし,室 温や体温の環境下では,熱運動によって周囲の 原子核や分子とスピンとの間のエネルギーの吸 収/放出の頻度が大きくなるため、各スピンが 二つの量子化状態のどちらにあるか、その確率 はほぼ拮抗し、差は非常に小さくなってしま う. これを統計的に表せば,二つの量子化状態 を取るスピンの数の差は、ボルツマン分布に よって予測され,

となる. ここで,  $N^+$ ,  $N^-$  はそれぞれ平行, 逆 平行状態にあるスピンの数, kはボルツマン定 数 (1.38×10<sup>-23</sup> J/K), Tは測定環境の絶対温 度 (K) であり,  $\gamma hB_0/kT$ が1よりも十分に小 さいことを用いた. つまり, 平行状態にあるス ピンの数は, 逆平行状態にあるものよりも, 全 スピン数の  $\gamma hB_0/2kT$ だけ多い. そしてこの個 数の差に, 平行状態のスピンのもつ磁気モーメ ント  $\gamma h/2$  とプロトン密度  $\rho_0$ をかけたものが, 静磁場平衡状態での磁化ベクトル  $M_0$ である.

この式が示すように,磁化ベクトル Moは,静 磁場強度に比例して大きくなるので,3T MRI 装置では 1.5T 装置と比較して磁化ベクトルは 2 倍となる.

また,磁化ベクトルが静磁場方向(Z軸方向) を軸として回転したときに生じる電磁波が,受 信コイルに対して起こす起電力は,コイルの作 る閉ループ内を横切る全磁束の時間変化に比例 する(ファラデーの電磁誘導の法則).磁束の 時間変化は,観測する電磁波の周波数に比例す るため,コイルに誘導される電流も周波数に比 例する.つまり,3T MRI 装置では 1.5T 装置 と比較して2 倍の電流が流れる.

この両者の結果,信号ノイズ比は静磁場強度 の2乗に比例することとなり,3T MRI 装置 での信号ノイズ比は,1.5T 装置と比較して最 大で4倍に増加する.

一方で、静磁場強度の上昇により、信号ノイ ズ比が下がる要因は数多くある. 被検体から出 る熱ノイズや MRI 装置の電気回路から発生す るシステムノイズは、静磁場強度に比例して増 大する.後に述べるような,静磁場強度上昇に より増大する磁化率効果、化学シフト効果など は、スピンの周波数と共鳴周波数との差をより 広げるために,ノイズを増加させる.なぜな ら,そもそも MRI は NMR と同じくスペクト ロスコピーであり, 傾斜磁場を用いて周波数に 位置情報を割り当てているだけなので、共鳴周 波数と異なる周波数で歳差運動するスピンは, アーチファクト源かノイズ源となるからであ る. また, 共鳴周波数上昇による T<sub>1</sub>緩和時間 の延長は、縦磁化の回復を遅らせ、多くの場 合,信号強度を下げる方向に働く.同じく共鳴 周波数上昇による MT (magnetization transfer)

2008年9月11日受理

別刷請求先 〒606-8507 京都市左京区聖護院川原町 54 京都大学医学研究科附属高次脳機能総合研究セン ター 浦山慎一

効果の増大は,後に述べるように,信号強度低 下の一因となる. BOLD 法などいくつかの撮 像法によっては、心拍動や呼吸によって変動す る脳血流量や脳血液量は、静磁場強度上昇によ り大きなノイズ源となり得る. 受信コイルを初 めとするハードウェアの最適化が、1.5T 装置 の方が開発にかけた年月が長い分だけ進んでい るため、得られるデータの質が、3T装置の方 が比較的低くなる傾向にある. これらの要因は, MRI 装置や撮像法,撮像パラメータに依存し て変動するため、単純に定量化することは困難 である、過去の文献では、信号ノイズ比と静磁 場の関係を定式化した記述を見かける $\dot{M}^{2}(-4)$ , その多くは測定環境をある種のものに固定して おり、参考値程度にとらえておくのが現実的で あろう.

ただし,撮像法や撮像パラメータを固定して も,受信コイルに phased array コイルを使用 していると,場合によっては正確な信号ノイズ 比の計測が困難であることに注意すべきである.

Phased array コイルは複数の表面コイルを オーバーラップさせて並べた構造をしている が、そもそも表面コイルの信号ノイズ比が空間 的に均一でないために, phased array コイル で得られる画像の信号ノイズ比も空間的には不 均一となる.したがって,一般的に信号ノイズ 比測定に用いられる,背景部分と対象部分とで ROI (region of interest) をとり、それぞれの 分散と平均値の比を計算する、という手法では、 ROI を描く位置に依存して数値が変わるため に正確な測定ができない.現在,臨床で用いて いる 3T MRI 装置のほぼすべて,また近年に 導入された多くの1.5T装置でも,信号ノイズ 比向上のために phased array コイルを用いる 傾向にあるため、注意が必要である。もちろん、 single-shot EPI 法や spiral 法のような超高速 撮像法であれば,連続して画像収集をし,各ピ クセルごとに時間軸方向の分散と平均を測定す ることで,信号ノイズ比を推定することは可能 である.

2. 静磁場不均一性(B<sub>0</sub>不均一性)

先に述べたように、外部磁場  $B_0$ 中に物体を おくと、物体内部には外部磁場を増強もしくは 減弱するような磁化ベクトル  $M_0$ が生じる.磁 化ベクトル  $M_0$ の方向および大きさは物体の組 成や形状に依存するが、一般的には外部磁場  $B_0$ に比例する.そして、その比例係数に真空 中の透磁率 $\mu_0$ をかけたものは磁化率と呼ばれ、  $\chi$ で表されている.すると、物体内部の磁場強 度  $B_0$ は、外部磁場  $B_0$ と、磁化ベクトル  $M_0$ に 真空中の透磁率 $\mu_0$ をかけたものの和として、 以下のように表される.

# $B'_0 = B_0 + \mu_0 M_0 = (1 + \chi) B_0 \cdots (3)$

共鳴周波数 ω はその局所の磁場強度 B に比例 するため, 組織の磁化率χが異なると, その 組織中での共鳴周波数も異なってくる. また, 磁化率の異なる組織同士の境界面では、磁化ベ クトル Moの大きさや方向が乱れるために,共 鳴周波数がずれるだけでなく, 空間的な磁場強 度変化,つまり局所的な傾斜磁場が生じる.こ れらが、一般的に静磁場不均一性(B0不均一 性)と呼ばれる現象である.この現象は、時に は BOLD 法や磁化率強調画像撮像法 (SWI 法) のように生体内情報を得るために利用され、時 には画像ゆがみや信号低下などのアーチファク ト源もしくはノイズ源となる. そしてここで大 切なことは、この主原因となる磁化ベクトル  $M_0$ は外部磁場 $B_0$ に比例するため、この効果が 静磁場強度の上昇とともに大きくなることであ る. つまり, 3T MRI 装置での静磁場不均一性 は、1.5T 装置の時よりも2倍大きくなり、下 記に述べる効果も、3T MRI 装置では大きくな る.

BOLD 法や SWI 法のような gradient echo (GE) 系列の撮像法では、この静磁場不均一性 が MRI 信号に与える影響は、その磁場強度の 空間変化とボクセルサイズの大きさによって異 なる.つまり、空間変化がボクセルサイズより も緩やかな場合、ボクセル内スピンの共鳴周波

数は,ωとはずれているもののボクセル内で は均一であると見なされ、ボクセル内スピンの 位相分散が小さいので信号強度は大きく減少せ ず,位相がシフトの影響の方が大きい. 逆に空 間変化がボクセルサイズよりも急激に変化する 場合には,位相分散による信号強度低下がおこ る (Fig. 1). SWI 法では, 信号の位相シフト を用いて磁化率コントラストを強調するので, ボクセルサイズは磁場強度の局所的な空間変化 よりも十分に小さくする必要がある. これが, この撮像法で、信号ノイズ比を多少犠牲にして も、ボクセルサイズを小さくした方が良いと言 われる理由である. 逆に, BOLD 法では MR 信号強度を用いて不均一磁場のコントラストを 出すため, 部分体積効果や必要となる空間解像 度が許される範囲で、ボクセルサイズは大きい 方がよい.また,アーチファクトとして画像に 与える影響に注目すると, 共鳴周波数のずれに よる位相シフトは, 傾斜磁場による周波数と位 置情報との対応付けに誤差を生じさせるので、 画像ゆがみの原因に,局所的傾斜磁場による 信号低下は、いわゆる信号抜けの原因となる (Fig. 2). 頭部の single-shot EPI 画像など



Fig. 1. Effects of phase shift and signal reduction originated by B<sub>0</sub> inhomogeneity. Gradation in the square represents degree of the inhomogeneity in a voxel and arrows colored with black, dark gray and light gray denote original signal, measured signal and dispersed spins at the measurement, respectively. If B<sub>0</sub> inhomogeneity is small in the voxel (left), phase shift of the measured signal is occurred but signal reduction is small. In contrast, signal is reduced largely with large inhomogeneity (right).

で,前頭洞や副鼻腔周辺で見られる画像ゆがみ や信号抜けは,その典型的な例である.

逆に spin echo (SE) 撮像法であれば,再収 **東パルスとして 180 度パルスを用いている限** り、たとえ磁場不均一性によってスピンの位相 がシフトしても分散しても,180 度パルスに よって再収束するためその影響は少ない. TE が長くなるにつれて,局所的傾斜磁場と水分子 拡散効果による T2 短縮効果が大きくなり,信 号強度が下がるのみである(緩和時間の項で詳 説). しかし, 3T MRI 装置では,後に述べる RF の不均一性や SAR (specific absorption rate) の制限のために、180度パルスを連続して使用 することができない場合や,実質的にフリップ 角が180度となっていない場合が多々ある. また, balanced SSFP 法等のように, GE 法と SE 法の双方の性質をもつ撮像法も数多い.こ のような撮像法では、高磁場化することによ り、先に述べた GE 法の影響が大きくなるのと 同時に、共鳴周波数に依存するスピンの定常状 態(steady state)の空間的変化が大きくなる ため, balanced SSFP 法におけるバンドアー チファクトのような信号むらが観測されるよう



Fig. 2. Signal drop-out at the paranasal sinus and image distorsion near the frontal sinus area in single-shot EPI images.

になる.

そのほかに、3T MRI 装置では静磁場不均一 性の影響で,脂肪抑制が十分にかからない場合 があることも注意が必要である.脂肪は、もと もと化学シフトのために共鳴周波数がずれ、読 み取り時間の長い撮像などではアーチファクト 源となるのと同時に,他の組織と比較してT<sub>1</sub> 時間が短く一般的に信号強度が大きいために、 影響が大きい.脂肪抑制の手法には、その共鳴 周波数のずれを用いるもの(CHESS 法など), 脂肪の短い T1時間特性を用いるもの(STIR 法など),それらのハイブリッド型のもの (SPAIR 法など) がある. そのうち問題となる のは、共鳴周波数のずれを用いる、1番目と3 番目の手法で、静磁場不均一性による共鳴周波 数のずれが大きいと、脂肪組織とそれ以外の組 織とを共鳴周波数で区別することができなくな る. このような場合は、シミングを再度試みて 静磁場均一度を上げるか、可能であれば、 STIR 法などの2番目の手法に変更するのが一 般的である.

3. 送信 RF 波の制限

1) RF 不均一性(B<sub>1</sub> 不均一性)

スピンを倒すために必要な回転磁場 B<sub>1</sub>は, その回転周波数と同じ電磁波によって送信コイ ルから撮像対象まで伝搬する.撮像対象内部の 各部位で同じフリップ角を実現するためには, 回転磁場 B<sub>1</sub>が空間的に均一でなければなら ず,そのためには伝搬する電磁波強度が均一で なければならない.しかし,3T MRI 装置では 1.5T 装置と比較してその均一度が低く,その 原因としては,表皮効果と誘電共振効果の二つ の影響が大きいと考えられている.

MRI で使用する電磁波の周波数帯は,FM ラジオやテレビのVHF 放送で使用される電波 のものと同じものであり,その電磁波は真空中 や大気中では秒速 30万km で遠距離まで届 く.しかし,様々な電気的極性をもつ高分子や 電解液が高密度で含まれる生体内では,電磁波 の吸収と放出が大気中より頻繁に起こるため, 減衰も早く,速度も低下する.減衰が早い,と いうことは、回転磁場  $B_1$ の強度が体表から体 内にかけて減少することを意味し,これを表皮 効果と呼ぶ.この電磁波の浸透する深さは電磁 波周波数が高いほど浅くなる傾向にあり,3T 環境下では 1.5T と比較して,組織により  $10\sim$ 50%程度減少する.この距離が,体のサイズ よりもある程度小さくなると,内部まで十分な 強度の電磁波が届かなくなり, $B_1$ 不均一が生 じる.

1.5T や 3T 環境下では, 組織により電磁波 の速度は真空中と比較して10%弱から40%弱 にまで低下する.波長は速度に比例して短くな るため, 1.5T 環境下では軟組織で 40~60 cm 程度, 3T環境下では25~35 cm程度まで短く なる. 問題となるのは、この波長が体の静磁場 に直交する断面(通常のトンネル型 MRI 装置 では横断面)のサイズよりも小さくなり、体内 に定在波(定常波)が生じてしまう場合がある ことである. 定在波とは, 周波数や波長, 振幅 が全く同じで、進む方向だけが互いに180度 逆を向いている二つの進行波が重なったときに できる波で、重ね合わせの結果、進行せずにそ の場に留まって振動しているように見えるもの を言う (Fig. 3). MRI 撮像の場合,送信コイ ルから発信した電磁波と,体内で反射した電磁 波が重なり合ったときに生じることがあり、そ の場合,波腹部分では電磁波の振幅が倍に,波 節部分では振幅が0となる. つまり, 理論上 は回転磁場 B1の強度が場所により0~2倍に まで分散することになる.これを,誘電共振現 象と呼ぶ.

もちろん,表皮効果も誘電共振効果も,各組 織の複雑な形状や配置,またそれらに起因する 様々な電磁波反射などのために,引き起こされ る B<sub>1</sub>不均一の程度は,現実的には理論値ほど 大きくならない.また,それぞれの効果の傾向 として,表皮効果では体表面で,誘電共振効果 では体内で,電磁波の振幅が大きくなる(B<sub>1</sub>



Fig. 3. Standing wave produced by collision of two waves whose speed, wave length and amplitude are the same.

が大きくなる)傾向にあるので,フリップ角の 不均一空間分布の傾向をみることで,どちらの 効果が主であるか,予想がつく可能性はある. 例えば,3T MRI 装置で頭部の T1強調撮像を したときには,脳の深部が明るくなるので誘電 共振効果の方が大きいと考えられている<sup>5)</sup>.

しかし,生体内でのそれぞれの効果の正確な 予測や推定は,シミュレーション以外の方法で は,不可能である.また,そもそもその不均一 性があるために,撮像直前に送信波の調整(送 信コイルに流す電流値の調整)を行っても,ど の部位で正確なフリップ角が実現できているか 分からない. これは, 3T MRI 装置を用いて定 量解析などを行う場合,もしその方法論により 生じる誤差がフリップ角の精度に大きく依存す るときに,特に重要である.

2) SAR (specific absorption rate)

先に述べたように、送信コイルから発信され た電磁波は、物体を通過している途上で吸収さ れ、そのエネルギーは、物体内部で発熱に変換 されると考えられている.SAR(比吸収率) は、電磁波にさらされた10gの生体が任意の 6分間に吸収する熱量を、1分当たり、1g当 たりに換算し直したものの値で、次式で与えら れる.

ここで、 $\sigma$ は電気伝導率(導電率)、rは対象 と仮定した球体の半径、 $B_1$ は回転磁場強度、Dはデューティーサイクル(1秒間に電磁波を照 射している時間)、 $\rho$ はプロトン密度である. この式から分かるように、SAR は共鳴周波数 の自乗に比例するので、3T と 1.5T 環境下と では、4倍異なる.また、高磁場化により表皮 効果がさらに大きくなれば、体の表面から離れ た部位でも必要なフリップ角を得るために、送 信コイルに流す電流量がさらに大きくなる場合 もあり、その時には SAR の値が 1.5T 装置の 時と比較して4倍を超える.このため、SAR が制限となり、3T MRI 装置では 1.5T 装置と 同じ撮像パラメータを使用できない場合が多い.

このような場合,フリップ角を小さくする, デューティーサイクルを減少させる,もしく は,低 SAR RF パルスを用いることにより, 制限を回避することができる.低 SAR RF パ ルスは,フリップ角を保ちつつ SAR を低く抑 えるよう設計された RF パルスである.これ は,フリップ角が RF パルスの包絡線の積分値 に比例するのに対し,SAR は包絡線を自乗し た曲線の積分値に比例していることを利用して いる (Fig. 4).例えば,RF パルスの包絡線形





Fig. 4. The envelope curves (left) of high-(solid line) and low-SAR (dotted line) RF pulses and the square of the curves (right) whose area is proportional to SAR. The shape of each envelope is same but, on the high-SAR RF pulse, the duration is half and the amplitude is twice comparing with the other pulse. Because the area of envelopes of the pulses are same, the flip angles also are same. But SAR is two times larger on the high-SAR RF pulse.

状を保ったまま,時間を倍にし振幅を半分にしても,フリップ角は保たれるが,SAR は半分となる.実際には,時間をできるだけ短く保ちながら,SAR が大きくならないよう最大振幅ができるだけ低くなるよう設計する<sup>6)~8)</sup>.

SARの問題に関しては、安全面から見ても、 3T 装置はより注意する必要がある.共鳴周波 数の上昇により電磁波エネルギーは4倍に増 えているため、体表にある金属成分、例えば入 れ墨や、下着に附属した金属類、アイシャドウ やマスカラなどの化粧品、カラーコンタクトレ ンズなどは、発熱量が1.5T 装置のときよりも 増加しており、注意が必要である.

## 4. 緩和時間

T<sub>1</sub>緩和(縦緩和)

スピンは、平衡状態でも、倒されて非平衡状 態となっても、常に周りの系とエネルギーのや りとりをしている.ここで言う「周りの系」と は、スピンの近くに存在して、時間的にランダ ムに変動する時間特性(周期)で熱運動(自転 や公転,振動など)している,原子核や電子, 原子,分子などであり,その周期がスピンの共 鳴周波数と同じであるとき,エネルギーの授受 が起きる. T<sub>1</sub>緩和は, RF パルスによって倒さ れたスピン,すなわち,回転磁場によってエネ ルギー的に不安定な状態になったスピンが,周 りの系とのエネルギーの授受を通して元の状態 に戻ろうとする過渡現象である.そして,T<sub>1</sub> 時間が長いか短いかは,すなわち,そのエネル ギー授受の頻度が少ないか多いか,である.

生体内の臓器は多くの高分子を含み、その大 きな質量により、熱運動の周期は低くなる傾向 にある.また臓器内の水分子も、高分子にとら われ動きを制限されている場合が多く、熱運動 の周期は自由水より低くなる傾向にある.この 結果、周りの系の中で、熱運動の周期が高いも のほどその頻度は低いことになり、高磁場化に より共鳴周波数が上昇すると、エネルギー授受 の頻度が低下する、つまり T<sub>1</sub>時間は延長す る.ただし、自由水のように様々な熱運動周期 を同等な頻度で含むものでは、共鳴周波数が上 昇してもエネルギー授受の頻度が変わらないため, T<sub>1</sub>時間も大きくは変わらない.

T<sub>1</sub>時間が延長すると, arterial spin labeling (ASL) 法や cardiac tagging 法など, プリパル ス(準備パルス) により縦磁化に変調を加えて 信号にコントラストをつける撮像では, 縦磁化 の回復に時間がかかるために, そのコントラス トノイズ比が長時間にわたって向上するという 利点がある.また, Gd 造影剤などの T<sub>1</sub>短縮 型造影剤を用いた場合, T<sub>1</sub>時間の延長により 造影効果が向上する.Gd 造影剤を用いたとき のT<sub>1</sub>時間変化は, 次式によって表される.

 $\frac{1}{T_{1c}} = \frac{1}{T_1} + c[Gd] \cdots (5)$ 

ここで  $T_{1c}$ は造影後の  $T_1$ 時間, c は造影剤に依存する係数, [Gd] は Gd 濃度である. つまり, Gd 濃度が一定である場合,  $T_1$ 時間が長いほど,  $T_{1c}$ の変化量が大きくなり,短縮効果が向上する.

逆に,T1時間が延長することの短所は,縦 磁化の回復が遅れるために, TR を延長しなけ れば信号ノイズ比が低下する方向に働くことで ある.しかし, 高磁場化による信号ノイズ比向 上効果もあり、多くの場合、撮像パラメタの調 整により回避可能である.一方,コントラスト に関して、二つの組織のT1時間延長の比率が 同程度である限り,信号ノイズ比が低下しても コントラストは低下しない. 例えば, 通常の SE 法による T1 強調画像を考えてみよう. SE 法での各組織の信号強度を表す式に、T1時間 は必ず, TR/T1, という形で現れる. すると, TR が同じで T1時間が延長すると言うことは, T<sub>1</sub>が一定のときにTR を短縮することと同じ 効果になる. ここで, T1コントラストを向上 させるには, TR (と TE) をできるだけ短くす ればよい、ということを考えると、二つの組織 のT1時間延長比率が同程度であれば、T1時間 延長によりT1コントラストが向上することを 意味している. これは、コントラストを二つの 信号の比で考えても、コントラストノイズ比で 考えても、多くの場合に成立する.3T環境下 での頭部のSE法によるT<sub>1</sub>強調画像では、白 質/灰白質のコントラスト低下することがよく 知られているが、近年この原因は、T<sub>1</sub>時間の 延長ではなく、MT (magnetization transfer) 効果とスライス間での励起プロファイルの干渉 効果 (crosstalk effect) によるものと言われて いる<sup>9)</sup>.事実、マルチスライスではなく、シン グルスライスで撮像されたT<sub>1</sub>強調画像では、 3T環境下であっても白質/灰白質のコントラ ストは高い (Fig. 5).

2) T<sub>2</sub>緩和(橫緩和)

T1緩和はエネルギーの授受を通して、倒さ れたスピンが平衡状態に戻ろうとする過渡現象 であったが,対して T2 緩和は,スピンが存在 する場所でランダムかつ瞬間的に起こる磁場強 度変動のために,スピンの位相が分散,横磁化 が減少し大きさ0の平衡状態に戻ろうとする 現象である.T<sub>2</sub>緩和の主たる要因であるスピ ン-スピン緩和は、磁場強度が高くなっても変 化しない. そのため, T2時間は 1.5T 環境下で も 3T 環境下でも変わらない.ただし, 3T 環 境下では 1.5T 環境下と比較して静磁場不均一 に起因するボクセル内の局所傾斜磁場大きくな るため,水分子の拡散強調現象により T2時間 は短縮するとされる. つまり, ブラウン運動を している水分子内のプロトンがおかれる磁場強 度は,局所傾斜磁場のために時々刻々と変化 し、その結果、スピンの位相が分散、信号強度 が低下する.これは、ブラウン運動がランダム な運動であるため,スピン-スピン緩和と同じ く180度パルスで再収束することは不可能で あるため、T2時間が短縮したとされる.ただ しこの効果の定式化は、拡散強調現象の影響が 局所傾斜磁場の強度や方向に依存して変化する ために正確には不可能であり,通常のT2緩和 の式で代用するのが一般的である.

T<sub>2</sub>\*緩和

T<sub>2</sub>\*緩和は,静的な不均一磁場によってボク

#### **3T MR Physics**



Fig. 5. T<sub>1</sub> weighted images obtained with single-(left column) or multi-slice (right column) SE sequence on 3T (upper row) or 1.5T (lower row) scanner. Although gray/white matter contrast is worst with multi-slice imaging on 3T, it is best with single-slice on the same scanner.

セル内のスピンの位相が分散することにより起こる横磁化の短縮現象であり、 $T_2$ 緩和と異なり、180度パルスでその補償が可能であるものを言う.赤血球内の還元性ヘモグロビン(deoxy-Hb)や、淡蒼球や黒質などに沈着する鉄、SPIO(super-paramagnetic iron oxid)等の $T_2$ 短縮型造影剤(陰性造影剤)などは、非常に大きな磁化率をもつため、静磁場不均一性の節で述べたように、3T環境下では1.5T環境下よりも2倍、 $T_2^*$ 効果もまた大きい.

# 5. 化学シフト

水素原子は、水分子だけでなく多くの高分子 の構成要素となっているが、その原子核である プロトンは、隣接している原子の周りを電子が 軌道運動することによってできる磁場の影響を 受け、共鳴周波数が低下する.これは、磁気遮 蔽効果と呼ばれ、化学シフトの主原因である. 電子の軌道運動の速度は、静磁場強度に比例し て大きくなるため、磁気遮蔽効果、すなわち化 学シフトも、静磁場強度に比例して大きくなる. MRS (MR spectroscopy)は、NMR と同様, 化学シフトやスピン-スピン結合による共鳴周 波数のずれを測定することにより,分子構造や 原子間の結合を推定する手法である.化学シフ トによる共鳴周波数のずれは静磁場強度に比例 して大きくなるので,MRSにおけるピーク分 解能は高磁場ほど向上し,ピークの近い分子同 士の弁別能が向上する.静磁場不均一性による ピーク分解能の低下,という問題はあるものの, MRS は 3T MRI 装置の方が有利であると考え られている.

また脂肪の化学シフトも、3T MRI 装置上で は大きくなる.水分子内のプロトンとの共鳴周 波数のずれが1.5T環境下と比較して2倍にな るため、化学シフトアーチファクトによる脂肪 組織の空間的なずれも倍となる.しかし逆に, 脂肪と水の共鳴周波数の差が広がるため、静磁 場不均一性が小さければ, 脂肪抑制をより有効 にかけることが可能となる.また,脂肪と水の 共鳴周波数の差を利用する Dixon 法<sup>10</sup>等にお いては、注意が必要である. Dixon 法では、両 者のスピンの位相をそろえた画像(in-phase) と反転させた画像(out-phase)を計測し、両 者の加算画像、差分画像を計算することで、水 と脂肪の分離された画像を作成する.両者の共 鳴周波数の差は, 1.5T 環境下では 223.7 Hz で あるため,その逆数の4.47 ms ごとにそれぞれ のスピンの位相はかさなる. そのため, inphase と out-phase の読み取り時間のタイミン グ差は、その半分 2.24 ms となる. しかし 3T 環境下では、共鳴周波数差が倍の447.5 Hz に なるため、読み取り時間のタイミング差が半分 の1.12 msしかない. これは, 信号読み取りを この時間差内に入れ込むために、撮像時間の短 縮になるが,場合によっては,信号ノイズ比の 低下につながる.

## 6. MT 効果

生体内に含まれる水分子は,高分子にとらわ れている結合水と,自由に動き回れる自由水と

に分けることができる.結合水に含まれる水素 原子は、高分子内原子の作る様々な磁場の影響 を受けるため、それらのプロトンの共鳴周波数 がずれ、自由水と比較して、その共鳴周波数帯 はより広範囲に広がったものになる. そのた め,自由水の共鳴周波数帯から少し離れた周波 数のRF パルスが照射されると,自由水には影 響を受けないが、結合水中の水素原子核の中に は励起されるものがある.結合水は、様々な共 鳴周波数のプロトンを含むために T₂時間がと ても短く、それ自身からの信号が通常の撮像法 で観測されることはない.しかし,励起された 結合水が高分子から離れ、信号として寄与し始 めたときには、励起された影響により縦磁化が 十分に回復しておらず,信号強度が低い.これ が, MT 効果である.

3T 環境下では、1.5T 環境下と比較して、結 合水の共鳴周波数の帯域が広がり、また共鳴周 波数上昇により送信波のエネルギーも上昇す る、などの理由により、MT 効果が大きくな る<sup>11),12)</sup>.特に頭部では,白質内のミエリン鞘 が原因となる MT 効果が大きいとされるた め, 多発性硬化症の診断などには有利であ る13). また一方で、180 度パルスのようにフ リップ角の大きな RF パルスを短い間隔で照射 した場合などは、たとえ使用した RF パルスが スライス選択パルスであったとしても、離れた 場所で白質の信号強度が下がる場合があること には注意が必要である.結合水の共鳴周波数帯 は広いため、スライス位置から離れたところの プロトンであっても,スライス選択用の傾斜磁 場によってその共鳴周波数が RF パルスの周波 数帯に含まれるようになることがあり得るから である.これはすなわち,結合水に対するスラ イスの励起プロファイルが、自由水のものに比 べて広範囲に広がったものであることを示し、 MT 効果が広範囲にわたって起きていることを 意味している.T1緩和の節で例として挙げた, SE 法による T1 コントラストが, 3T MRI 装 置で得られた画像上で低下するように見えるの は、マルチスライス法で他のスライスを励起し ている間に MT 効果が広範囲で起き、白質信 号強度が低下するからであると考えられる.

7. ハードウェア

最初に述べたように、3T MRI 装置と1.5T 装置のハードウェアとしての違いは、主に静磁 場コイル系と送受信コイル系にある.一般的 に、ガントリ中心で1.5T もしくは3T の磁場 強度を生成するために、電流の流れる超伝導線 材の近辺では、磁場強度はより高くなければな らない.そのため、線材そのものにかかる力が 倍程度に高い3T MRI 装置では、静磁場コイ ルを物理的に支える構造や材質は、より強度の 高いものとなっている.またシムコイルは、大 きな不均一静磁場を補正するため、3T 装置で は 2 次補正コイルまでは必須である.静磁場 コイルにおけるアクティブシールドコイルは、

漏れ磁場をよく抑制し、3T MRI 装置でも5 ガウスラインを,1.5T 装置と変わらない数 メートル以内にまで小さくしている.5ガウス ラインは、MRI 装置の側を通る人に対して注 意を促す範囲を表すが、MRI 装置の立場から 見ると,静磁場均一性に影響を与える可能性の ある領域を意味する. つまり5ガウスライン が狭まったことで、使用する機器などを以前よ りは MRI 装置本体と近くに置くことが可能と なった. その一方で気をつけなければならない ことは、磁場の変化が MRI 本体の近くでは 1.5T 装置より大きいため,鉄などを含むもの を近づけた場合、本体の側に来て急激に引っ張 られるおそれがあることである. またその強い 磁場変化のために三半規管を刺激され、人に よっては目眩などを引き起こす場合がある.

送受信コイル系に関しては、B1不均一性な どの問題はあるものの、共鳴周波数の対応と、 送信波用アンプのパワー増大以外、大きな違い はない.ただし7Tまで静磁場強度が高くなる と、B1不均一性が非常に大きくなり、送信コ イルに大幅な改良が必要であると考えられてい る. 現在では, RF shimming 法や transmit SENSE 法などがその解決法として有力視され ている<sup>14),15)</sup>.

傾斜磁場コイルは,基本的に静磁場強度が 1.5T から 3T に増加しても変わらない.た だ, 電流を流すことによって傾斜磁場コイルに かかるローレンツ力は、静磁場強度に比例する ため倍になる. これは, 傾斜磁場コイルに起因 する振動,騒音が増加することを意味する.騒 音の増加は、時に、患者や被験者を不必要に驚 かせ, 怯えさせる可能性を増大させるだけでな く, BOLD 法などによる脳機能実験におい て, 聴覚刺激の使用を困難にしている. 傾斜磁 場コイルによる振動は, MRI 装置本体のもつ 力学的な共振周波数と振動の周波数が同じに なったとき、装置全体の共振を引き起こしアー チファクト源となる場合がある.また、液体へ リウムの蒸発を加速させる要因となり得る.こ れらの問題は、近年開発され、臨床機でも使用 されるようになってきた force balanced 傾斜 磁場コイルによって、解決されると期待されて いる.

その他にも、シールドルーム内に持ち込むも のの材質には注意すべきである.金属成分など の含有量が微量であったために1.5T装置では 問題にならなかったものでも、3T装置内で は、引っ張りや発熱、不均一磁場などの発生原 因となる可能性は十分にある.これらは、アー チファクト源となり得るだけでなく、時には安 全面でも問題となる.

## おわりに

MR 画像には,  $T_1$ 強調,  $T_2$ 強調, 拡散強調 など,様々な強調画像がある.これは裏を返す と,得られる画像にはすべて, $T_1$ ,  $T_2$ , プロ トン密度,水分子拡散,化学シフト,MT 効果 等など多くの要因が,影響の大小はあれ関与し ている,と考えられるであろう.にもかかわら ず多くの場合,画像を理解するにも,これらの うち限られた主たる要因にのみ絞って考慮する のが現状である.これはもちろん現実的な解法 であるが,一方でこのような簡便法は,磁場強 度が2倍になっただけで時に問題となる.し たがって,問題が起きたとき,現象を様々な方 向から見つめ直し,MRI物理の観点から問題 の本質を理解すること,それが,MRI周辺に いくつもある落とし穴に陥らないために,とて も重要となる.

3T MRI 装置は, その高い信号ノイズ比やコ ントラストノイズ比を背景に,臨床・研究双方 において,その重要性がますます高くなってい る.特に中枢神経系を撮像対象とする場合, 3T 装置が標準機という認識が,今後変わるこ とはないであろう.本論文では,大まかにでは あるが,1.5T MRI 装置と3T 装置との相違に 関して, MRI 物理の観点から述べた.両者の 根本的な違いは,静磁場強度と共鳴周波数だけ であるが,そこから派生する様々な要因が, 様々な形で MR 信号に影響を与えていること を示した.これら要因を正しく理解すること は,今後の 3T MRI 装置を用いた臨床・研究 双方において,大変重要である.

## 謝 辞

本稿を作成するにあたり,東北福祉大学・特 任研究員 亀井裕孟先生,東京大学大学院新領 域創成科学研究科・助教 関野正樹先生,京都 大学大学院医学研究科人間健康科学系専攻・助 教 上野智弘先生,京都大学大学院医学研究科 放射線医学講座・准教授 三木幸雄先生には, 貴重な助言をいただきました.ここに深謝いた します.

# 文 献

- 「MRI 装置」主要メーカーの納入状況. 自治共 ニュース,2008;2月15日号:6
- 2) 梅田雅宏, 福永雅喜, 樋口敏宏, 田中忠蔵: 超

高磁場 MRI の特徴と問題点. 日磁医誌 2006; 26:189-199

- 3) Kuhl CK, Truber F, Schild HH: Whole-body high-field-strength (3.0–T) MR imaging in clinical Practice. Part I. Technical considerations and clinical applications. Radiology 2008; 246: 675– 696
- Hoult DI, Phil D : Sensitivity and power deposition in a high-field imaging experiment. J Magn Reson Imaging 2000; 12:46-67
- 5) Alecci M, Collins CM, Smith MB, Jezzard P : Radio frequency magnetic field mapping of a 3 Tesla birdcage coil : experimental and theoretical dependence on sample properties. Magn Reson Med 2001 ; 46 : 379–385
- Conolly S, Nishimura DW, Macovski A, Glover G: Variable rate selective excitation. J Magn Reson 1988; 78: 440–458
- 7) Ordidge RJ, Wylezinska M, Hugg JW, Butterworth E, Franconi F : Frequency offset corrected inversion (FOCI) pulses for use in localized spectroscopy. Magn Reson Med 1996 ; 36 : 562–566
- Gai ND, Zur Y : Design and optimization for variable rate selective excitation using an analytic RF scaling function. J Magn Reson 2007; 189: 78-89
- 9) Fushimi Y, Miki Y, Urayama S, Okada T, Mori N, Hanakawa T, Fukuyama H, Togashi K : Gray matter-white matter contrast on spin-echo T1weighted images at 3T and 1.5T : a quantitative comparison study. Eur Radiol. 2007; 17:2921– 2925
- Dixon WT : Simple proton spectroscopic imaging. Radiology 1984 ; 153 : 189–194
- 11) Chang Y, Bae SJ, Lee YJ, Hwang MJ, Lee SH, Lee J, Lee SK, Woo S : Incidental magnetization transfer effects in multislice brain MRI at 3.0T. J Magn Reson Imaging 2007; 25: 862–865
- 12) Duvvuri U, Roberts DA, Leigh JS, Bolinger L: Magnetization transfer imaging of the brain : a quantitative comparison of results obtained at 1.5 and 4.0T. J Magn Reson Imaging 1999;10: 527–532
- 13) Pike GB, De Stefano N, Narayanan S, Worsley KJ, Pelletier D, Francis GS, Antel JP, Arnold DL: Multiple sclerosis: magnetization transfer

MR imaging of white matter before lesion appearance on T2-weighted images. Radiology 2000; 215: 824–830

14) Katscher U, Bornert P, Leussler C, van den Brink JS: Transmit SENSE. Magn Reson Med 2003;49:144-150

15) Mao W, Smith MB, Collins CM : Exploring the limits of RF shimming for high-field MRI of the human head. Magn Reson Med 2006; 56:918– 922

# **3T MR Physics**

Shin-ichi URAYAMA

Human Brain Research Center, Graduate School of Medicine, Kyoto University Kawaharacho 54, Shogoin, Sakyo-ku, Kyoto 606–8507

At the end of 2007, more than 100 3-tesla magnetic resonance (MR) imaging scanners were in use in Japan and replacing 1.5T scanners for standard imaging of the central nervous system. Three-tesla scanners have better signal-to-noise ratio, higher contrast on  $T_2^*$  weighted images, and clearer peak separation in MR spectroscopy, but suffer from large  $B_0$  and  $B_1$  inhomogeneity, limitation of flip angle resulting from large specific absorption rate (SAR), and other problems. We explain these properties from the point of view of MR physics and offer hints to accomplish high-quality imaging on a 3T scanner.