

連続講座

断層映像法の基礎 第14回
MRIの3次元再構成シミュレーション篠原 広行¹⁾・大淵 新¹⁾・坂口和也¹⁾
橋本 雄幸²⁾¹⁾ 東京都立保健科学大学 放射線学科²⁾ 横浜創英短期大学 情報処理学科

はじめに

第13回でMRIの3次元再構成について説明した。その中で、3次元投影再構成法と3次元フーリエ変換法を取り上げた。

今回は、MRIにおける3次元再構成の中の3次元フーリエ変換法について、具体的な計算機シミュレーションの方法を述べる。まずは、3次元マトリックス内の1点にのみ水素原子がある場合の3次元フーリエ変換法の計測データを示す。次に、そのデータから、3次元フーリエ逆変換により元の1点が再構成され、その位置を特定できることを示す。次に、数値ファントムを用いた場合の計測データを示し、3次元フーリエ逆変換で画像再構成を行い、再構成された画像を示す。再構成像は3次元になるので、そのうちのいくつかのスライスについてその画像を2次元で示す。

1. 1点画像の3次元計測
2. 1点画像の3次元再構成
3. 数値ファントムのシミュレーション

1. 1点画像の3次元計測

3次元フーリエ変換法は、勾配磁場の方向を x 、 y および z 方向に分けて考え、直接3次元フーリエ空間のデータを計測し、3次元フーリエ逆変換で再構成を行う。勾配磁場の方向、 x 、 y および z 方向に対し、それぞれ G_x 、 G_y および G_z の強度を持つ線形勾配磁場を時間 t_x 、 t_y および t_z の間、印加したあとに得られる信号は、被写体分布の3次元フーリエ変換関数 $F(\xi, \eta, \zeta)$ の

$$\begin{aligned}\xi &= \gamma G_x t_x \\ \eta &= \gamma G_y t_y \\ \zeta &= \gamma G_z t_z\end{aligned}\quad (1)$$

における関数値を与える。ここで、 γ は磁気回転比である。この計測では、先に y 方向と z 方向に G_y および G_z の

強度を持つ線形勾配磁場を t_y および t_z の間与えたあと、 x 方向に G_x の強度を持つ線形勾配磁場を与えながら信号を読み出す。このとき、前者が「位相エンコード (phase encoding)」となり、後者が「読み出し (read out)」となる。 x 方向に時間 t で読み出される信号は、

$$s(t) = F(\gamma G_x t, \gamma G_y t_y, \gamma G_z t_z) \quad (2)$$

となる。これをもう少し詳しく式で表すと、

$$s(t) = \iiint_{-\infty}^{\infty} f(x, y, z) e^{-i\gamma(G_x x t + G_y y t_y + G_z z t_z)} dx dy dz \quad (3)$$

となる。

水素原子がある1点 (x_0, y_0, z_0) にのみ存在する場合、そこから出てくる信号 $s(t)$ は、

$$s(t) = \iiint_{-\infty}^{\infty} S_0 \delta(x_0, y_0, z_0) e^{-i\gamma(G_x x t + G_y y t_y + G_z z t_z)} dx dy dz \quad (4)$$

となる。ここで、 S_0 は (x_0, y_0, z_0) に存在する水素原子の量に相当する強度であり、 $\delta(\)$ はデルタ関数である。この式は、

$$s(t) = S_0 e^{-i\gamma(G_x x_0 t + G_y y_0 t_y + G_z z_0 t_z)} \quad (5)$$

と表すことができる。

実際の計測は、実部の値と虚部の値に分けて計測するので、実部の計測値は、

$$s_{re}(t) = S_0 \cos[\gamma(G_x x_0 t + G_y y_0 t_y + G_z z_0 t_z)] \quad (6)$$

となり、虚部の計測値は、

$$s_{im}(t) = -S_0 \sin[\gamma(G_x x_0 t + G_y y_0 t_y + G_z z_0 t_z)] \quad (7)$$

となる。また、本来は、この式に緩和の項が掛かってくるが、今回は緩和の項は含めずに考えることにする。

この計測値に実際の値を当てはめて、シミュレーションを行う。磁気回転比 γ は水素原子核の場合、42.58 MHz/T (テスラ) である。勾配磁場 G_x を0.12 G (ガウス) /cm とする。1 G (ガウス) は、 10^{-4} T (テスラ) である。

水素原子の信号強度 S_0 は1とし、 (x_0, y_0, z_0) を(2cm, 1cm, 3cm)に設定する。図1に設定した水素原子の位置を示す。

すると、実部の計測値は、

$$s_{re}(t) = \cos[2 \times \pi \times 42.58 \times 10^6 \times (0.12 \times 10^{-4} \times 2 \times t + 1 \times G_y t_y + 3 \times G_z t_z)] \quad (8)$$

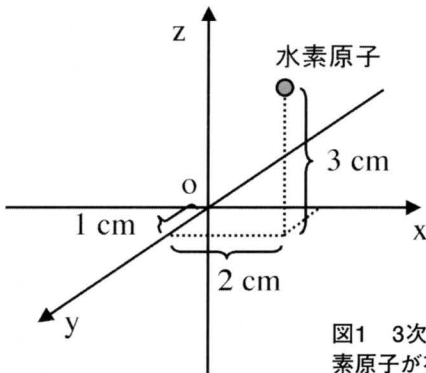


図1 3次元空間上の水素原子が存在する点
水素原子は、(2cm, 1cm, 3cm)の位置にある。

となる。一方、虚部の計測値は、

$$s_{im}(t) = -\sin[2 \times \pi \times 42.58 \times 10^6 \times (0.12 \times 10^{-4} \times 2 \times t + 1 \times G_y t_y + 3 \times G_z t_z)] \quad (9)$$

となる。ここで、 $G_y t_y$ と $G_z t_z$ は位相エンコードである。計測データを3次元フーリエ空間の正方格子に乗るようになるためには、計測を0.1msごとに行った場合、 t_y と t_z を1msとすると、位相エンコードの勾配磁場 G_y は0.012G(ガウス)= 0.012×10^{-4} T(テスラ)ごとに变化させて計測することになる。これは、位相エンコードの度合いがサンプリングの間隔と対応するように設定するためである。計測のサンプリング点を k 、位相エンコードの変化の度合いを y 方向が l 、 z 方向が m として式に表すと、

$$s_{re}(k, l, m) = \cos[2 \times \pi \times 42.58 \times 10^6 \times \{a(k) + b(l) + c(m)\}] \quad (10a)$$

$$s_{im}(k, l, m) = -\sin[2 \times \pi \times 42.58 \times 10^6 \times \{a(k) + b(l) + c(m)\}] \quad (10b)$$

$$a(k) = 0.12(G) \times 10^{-4} \times 2(\text{cm}) \times k \times 0.1(\text{ms}) \times 10^{-3}$$

$$b(l) = 0.012(G) \times 10^{-4} \times 1(\text{cm}) \times l \times 1.0(\text{ms}) \times 10^{-3} \quad (10c)$$

$$c(m) = 0.012(G) \times 10^{-4} \times 3(\text{cm}) \times m \times 1.0(\text{ms}) \times 10^{-3}$$

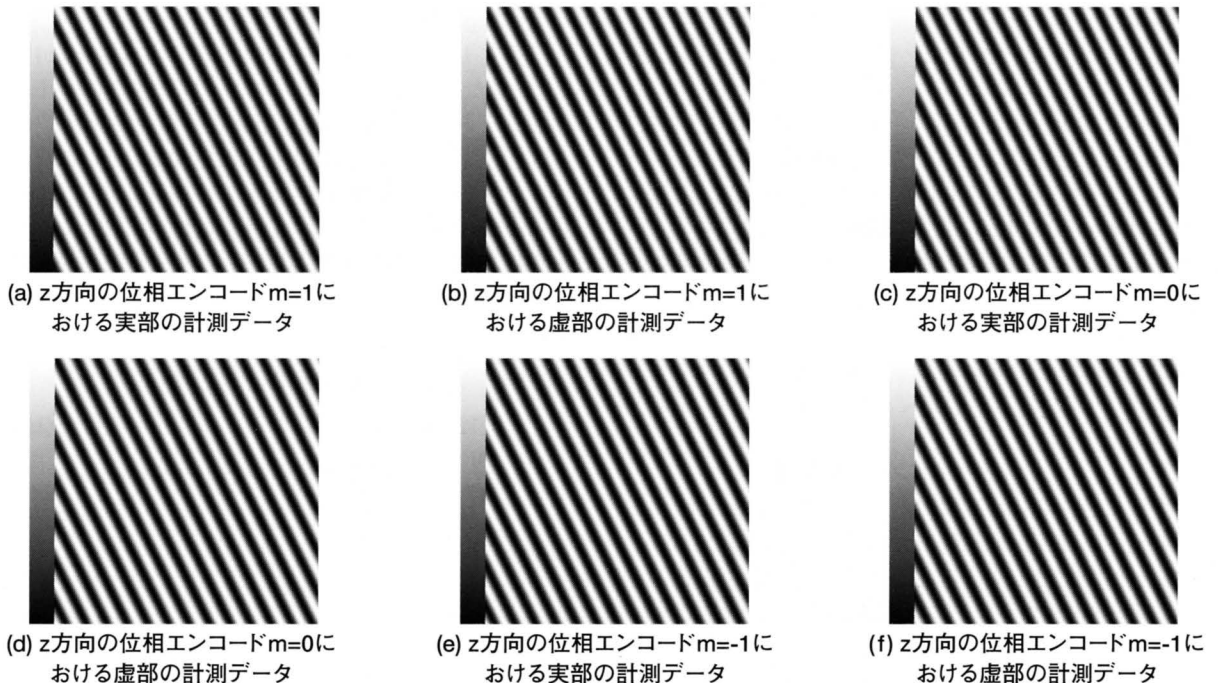


図2 計測の勾配磁場 G_x を0.12G/cmとしたときの計測データの実部と虚部の画像
水素原子の信号強度 S_0 は1とし、サンプリング間隔は0.1ms、水素原子が存在する1点の位置を(2cm, 1cm, 3cm)に設定した。時間軸 k を横軸、 y 方向の位相エンコードの大きさである l を縦軸として、画像で表している。位相エンコードの大きさは、 x 方向の勾配磁場とサンプリング間隔に合わせて決めている。

a	b	c
d	e	f

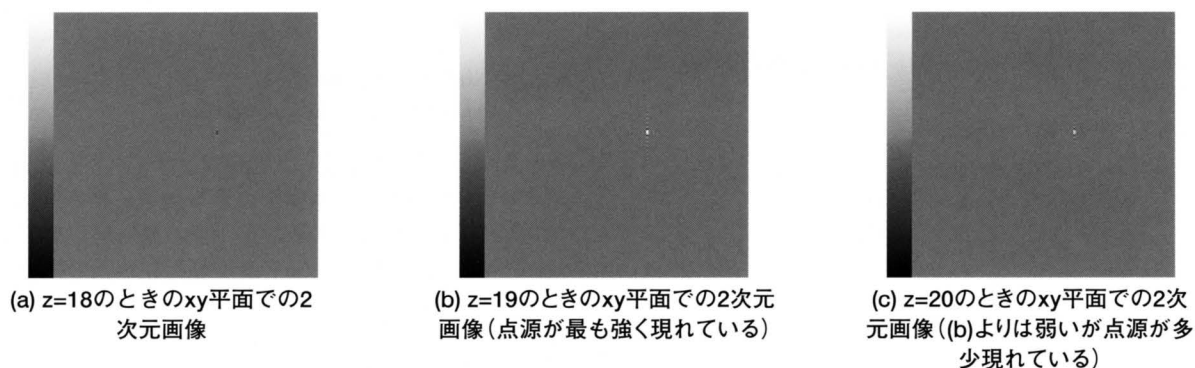
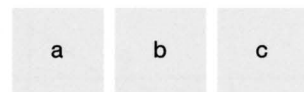


図3 図2に示した計測データをもとにして、3次元フーリエ逆変換で再構成した結果



となる。ここで、サンプリング点 k は計測時間に相当するが、フーリエ空間をマイナス方向の端から計測するように換算するために $-n/2$ から $n/2-1$ までの整数値をとることにする。位相エンコードの度合い l と m も $-n/2$ から $n/2-1$ までの整数値をとる。この場合の計測は、 l と m の値を先に決めておき、その値にしたがって位相エンコードを掛け、 k が示すサンプリング点で計測値をサンプリングする。この過程を l と m の値を変えながら $n \times n$ 回繰り返して計測することになる。

この計測データの $m=1$, $m=0$, $m=-1$ の場合を、 k を横軸にとり、 l を縦軸にとって2次元の画像に表したものを図2に示す。図2(a),(b)が $m=1$ の実部と虚部、図2(c),(d)が $m=0$ の実部と虚部、図2(e),(f)が $m=-1$ の実部と虚部である。緩和を考慮していないので、それぞれのデータは縞模様が続いて見える。縞の向きは、原点から点源(2cm, 1cm, 3cm)の方向を向いている。表示する m の位置が変わることによって、縞模様の位置が少しずつ異なっているのが確認できる。

2. 1点画像の3次元再構成

再構成される3次元画像は、 $128 \times 128 \times 128$ ボクセルとする。勾配磁場を 0.12G/cm にしたので、3次元画像領域の1辺は約20cmとなる。3次元フーリエ変換法では、計測データを3次元フーリエ逆変換することによって、被写体の3次元画像を得ることができる。スピンエコー法を用いれば、フーリエ空間を格子状に計測することができる。図2で示した計測データは、3次元のフーリエ空間のデータである。このデータから3次元フーリエ逆変換で画像再構成する。

3次元フーリエ変換で再構成した画像を図3に示す。図3(a),(b),(c)は、それぞれ $z=18$, $z=19$, $z=20$ での x,y の画像を示している。1辺が約20cmになっているので、点

源(2cm, 1cm, 3cm)は、画像では中心から(12.8, 6.4, 19.2)となる。(b)において最も強く点源が現れている。(c)も多少点源が現れているのは、点源の真の位置が19.2となるので、そのずれの分が(c)に現れていると思われる。 x と y の位置もほぼ仮定通りに点源が現れている。

3. 数値ファントムのシミュレーション

ここで用いる数値ファントムの形状の模式図を図4に示す。また、その $z=0$, $z=1$, $z=2$, $z=3$ のときのファントム画像をそれぞれ図5(a),(b),(c),(d)に示す。ボクセル数は $128 \times 128 \times 128$ で、1辺は20cmと仮定する。

3次元フーリエ変換法で数値ファントムの場合、計測される信号は、被写体の各点から放出された信号の和となる。数式で表すと(3)式になる。これを勾配磁場 G が 0.12G/cm のときのシミュレーションに当てはめて書き直すと、

$$s_{re}(t) = \sum_{x=-64}^{63} \sum_{y=-64}^{63} \sum_{z=-64}^{63} S(x,y,z) \cos[2\pi \times 42.58 \times 10^6 \times (0.12 \times 10^{-4} \times \frac{20}{128} \times x \times t + \frac{20}{128} \times y \times G_y t_y + \frac{20}{128} \times z \times G_z t_z)] \quad (11a)$$

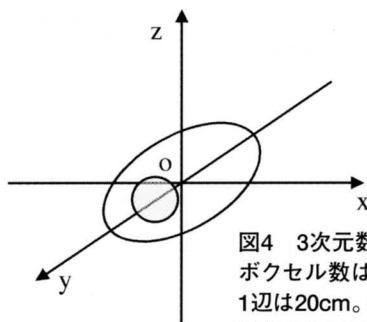
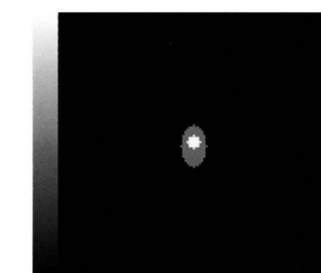
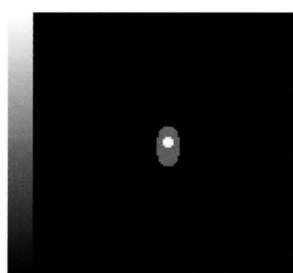


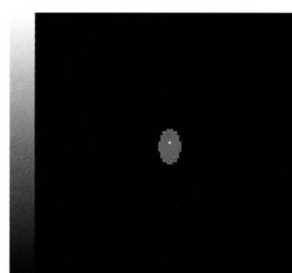
図4 3次元数値ファントムの形状
ボクセル数は $128 \times 128 \times 128$ で、1辺は20cm。楕円体の組み合わせで作られている。



(a) 3次元数値ファントムを $z=0$ の位置で、 xy 平面を2次元画像で表示したもの

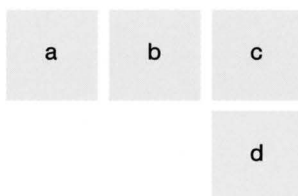


(b) 同じく $z=1$ の位置で、 xy 平面を2次元画像で表示したもの

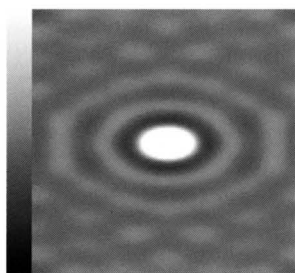


(c) 同じく $z=2$ の位置で、 xy 平面を2次元画像で表示したもの

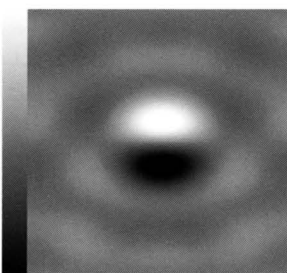
図5 3次元数値ファントムを z の位置を変えて xy 平面で2次元画像として表示したもの



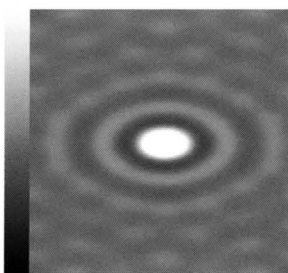
(d) 同じく $z=3$ の位置で、 xy 平面を2次元画像で表示したもの



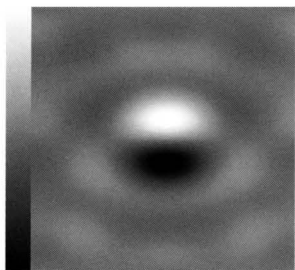
(a) z 方向の位相エンコード $m=0$ における実部の計測データ



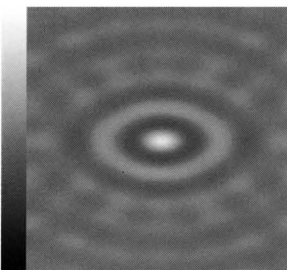
(b) z 方向の位相エンコード $m=0$ における虚部の計測データ



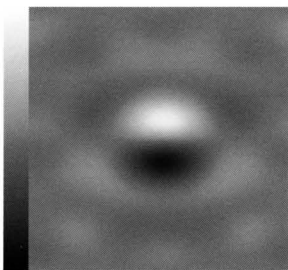
(c) z 方向の位相エンコード $m=10$ における実部の計測データ



(d) z 方向の位相エンコード $m=10$ における虚部の計測データ

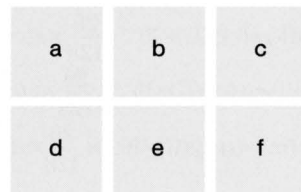


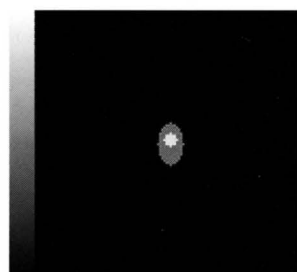
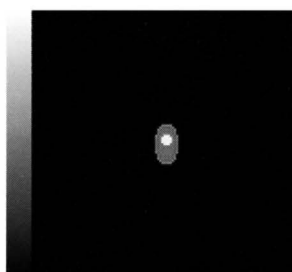
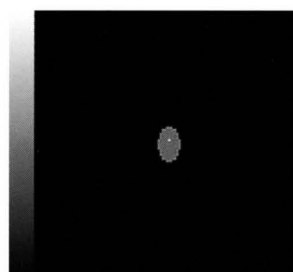
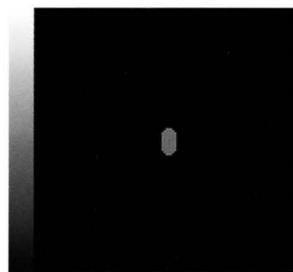
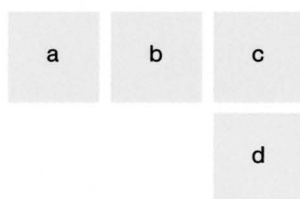
(e) z 方向の位相エンコード $m=20$ における実部の計測データ



(f) z 方向の位相エンコード $m=20$ における虚部の計測データ

図6 計測の勾配磁場 G_x を 0.12 G/cm 、サンプリング間隔を 0.1 ms として、数値ファントムから作成した計測データの画像
時間軸 k を横軸、 y 方向の位相エンコードの大きさである l を縦軸として、画像で表したもの。



(a) $z=0$ のときの xy 平面での
2次元画像(b) $z=1$ のときの xy 平面での
2次元画像(c) $z=2$ のときの xy 平面での
2次元画像(d) $z=3$ のときの xy 平面での
2次元画像図7 図6に示した計測データをもとにして、
3次元フーリエ逆変換で再構成した結果

$$s_{im}(t) = \sum_{x=-64}^{63} \sum_{y=-64}^{63} \sum_{z=-64}^{63} S(x,y,z) \sin[2\pi \times 42.58 \times 10^6 \times (0.12 \times 10^{-4} \times \frac{20}{128} \times x \times t + \frac{20}{128} \times y \times G_y t_y + \frac{20}{128} \times z \times G_z t_z)] \quad (11b)$$

となる。ここで、 $S(x, y, z)$ は数値ファントムの強度分布を表している。 x, y と z は、 $128 \times 128 \times 128$ ボクセルの数値ファントムの中心が $(0,0,0)$ となるようにボクセルに対応づけている番号である。数値ファントムの1辺は20cmに相当している、実際の画素の位置は、それぞれ $20/128 \times x$ (cm)と $20/128 \times y$ (cm)と $20/128 \times z$ (cm)になる。計測を0.1msごとに行い、 t_y と t_z を1msとし、位相エンコードの勾配磁場 G_y は $0.012G$ (Gauss) $=0.012 \times 10^{-4}T$ (Tesla)ごとに变化させて計測すると、

$$s_{re}(k,l,m) = \sum_{x=-64}^{63} \sum_{y=-64}^{63} \sum_{z=-64}^{63} S(x,y,z) \cos[2\pi \times 42.58 \times 10^6 \times \{a(k)+b(l)+c(m)\}] \quad (12a)$$

$$s_{im}(k,l,m) = \sum_{x=-64}^{63} \sum_{y=-64}^{63} \sum_{z=-64}^{63} S(x,y,z) \sin[2\pi \times 42.58 \times 10^6 \times \{a(k)+b(l)+c(m)\}] \quad (12b)$$

$$\begin{aligned} a(k) &= 0.12(G) \times 10^{-4} \times \frac{20}{128} \times x(\text{cm}) \times k \times 0.1(\text{ms}) \times 10^{-3} \\ b(l) &= 0.012(G) \times 10^{-4} \times \frac{20}{128} \times y(\text{cm}) \times l \times 1.0(\text{ms}) \times 10^{-3} \\ c(m) &= 0.012(G) \times 10^{-4} \times \frac{20}{128} \times z(\text{cm}) \times m \times 1.0(\text{ms}) \times 10^{-3} \end{aligned} \quad (12c)$$

となる。ここで、 k はサンプリング点を表し、 $-n/2$ から計測数 $n/2-1$ までの整数値をとり、 l と m は位相エンコードの大きさを表し、 $-n/2$ から $n/2-1$ までの整数値をとる。1点画像のときと同様に、この計測データの $m=1, m=0, m=-1$ の場合を、 k を横軸にとり、 l を縦軸にとって画像で表したものを図6に示す。図6(a),(b)が $m=0$ の実部と虚部、図6(c),(d)が $m=10$ の実部と虚部、図6(e),(f)が $m=20$ の実部と虚部である。

3次元フーリエ変換法では、計測データを3次元フーリエ逆変換すれば画像再構成になるので、先ほど示した計測データをもとに3次元フーリエ逆変換する。再構成像は、3次元の像になるが、3次元では表示できないので z の位置を固定して、 xy 平面で2次元の画像として表示する。その再構成の結果を図7に示す。図7(a),(b),(c),(d)は、それぞれ $z=0, z=1, z=2, z=3$ の場合の xy 平面の再構成像である。数値ファントムの画像と比較しても、ほぼ同じような画像が再構成されているのが分かる。

謝辞

本稿で使用了プログラムの開発は、東京都立保健科学大学特定プロジェクト研究「生体内可視化技術に関する教育研究支援プログラムの開発」によるものである。

ダウンロードされた論文は私的利用のみが許諾されています。公衆への再配布については下記をご覧ください。

複写をご希望の方へ

断層映像研究会は、本誌掲載著作物の複写に関する権利を一般社団法人学術著作権協会に委託しております。

本誌に掲載された著作物の複写をご希望の方は、(社)学術著作権協会より許諾を受けて下さい。但し、企業等法人による社内利用目的の複写については、当該企業等法人が社団法人日本複写権センター（(社)学術著作権協会が社内利用目的の複写に関する権利を再委託している団体）と包括複写許諾契約を締結している場合にあっては、その必要はございません（社外頒布目的の複写については、許諾が必要です）。

権利委託先 一般社団法人学術著作権協会

〒107-0052 東京都港区赤坂 9-6-41 乃木坂ビル 3F FAX：03-3475-5619 E-mail：info@jaacc.jp

複写以外の許諾（著作物の引用、転載、翻訳等）に関しては、(社)学術著作権協会に委託致しておりません。

直接、断層映像研究会へお問い合わせください

Reprographic Reproduction outside Japan

One of the following procedures is required to copy this work.

1. If you apply for license for copying in a country or region in which JAACC has concluded a bilateral agreement with an RRO (Reproduction Rights Organisation), please apply for the license to the RRO.

Please visit the following URL for the countries and regions in which JAACC has concluded bilateral agreements.

<http://www.jaacc.org/>

2. If you apply for license for copying in a country or region in which JAACC has no bilateral agreement, please apply for the license to JAACC.

For the license for citation, reprint, and/or translation, etc., please contact the right holder directly.

JAACC (Japan Academic Association for Copyright Clearance) is an official member RRO of the IFRRO (International Federation of Reproduction Rights Organisations).

Japan Academic Association for Copyright Clearance (JAACC)

Address 9-6-41 Akasaka, Minato-ku, Tokyo 107-0052 Japan

E-mail info@jaacc.jp Fax: +81-33475-5619