## 螢光 XAFS の実験技術 その | 金属蛋白質の螢光X線強度と 測定装置の配置との関係

佐藤文俊\*1, 飯塚哲太郎\*, 城宜嗣\*, 秦原裕司\*\*, 山口博隆\*\*\*, 大柳宏之\*\*\*

\*理化学研究所生体物理化学研究室 \*\*理化学研究所表面界面工学研究室 \*\*\*電子技術総合研究所電子基礎部

1. はじめに

Watson と Crick による DNA 二重らせんモデル の提唱. 並びに Kendrew や Perutz によるミオグ ロビン、ヘモグロビンの立体構造の解明を機に、 核酸や蛋白質、酵素の機能をその分子構造に基づ いて理解することは生化学者・生物物理学者にと って必須の研究課題となった。以来, NMR, ESR、赤外及びラマン分光などの各種分子分光法 がそれぞれの特徴を活かして、 生体物質の構造解 析手段として適用され,発展してきた。このよう な状況のもとで、我々はFe, Mn, Cu, Zn, Mg などの金属を活性中心に持つ種々の蛋白質や酵素 が生体内で重要な生理作用を受け持つことに注目 し、これら金属蛋白質・酵素の構造研究手段とし て、シンクロトロン放射光(SR)を光源とする螢 光X線分光法(螢光XAFS; fluorescence X-ray Absorption Fine Structure)<sup>1,2</sup> を採用した<sup>3,4</sup>。 螢光XAFSとは螢光X線吸収スペクトル中に現わ れる微細構造を解析することによって、 微量に含 まれる成分原子の局所構造を調べる手法である。 この方法を使えば、①活性中心である金属原子の みを選んでその金属周りの立体構造を解析できる こと、 ②金属蛋白質・酵素を溶液状態で測定でき

ること, さらに③X線透過型分光法に比べて約 1,000倍も感度がよいことなどから, X線結晶構造解 析が不得手とする分野で威力を発揮している<sup>3-10</sup>。

しかしながら,これほど高感度の測定手段を以 てしても、解析に耐えうるS/Nを持った金属蛋白 質の XAFS スペクトルを得るためには測定に数時 間も要するのが現状である。その理由は、蛋白質 や酵素などに含まれる金属原子は分子量数千~数 万の分子の中に1個程度と極微量にしか存在しな い上に、試料が通常10mM以下の濃度の溶液なの で,注目する金属原子の濃度が極端に低い希薄系 試料となるためである。また、このようなX線の 長時間の照射による試料の放射線損傷の問題も無 視することができない。S/Nの良いスペクトルを 短時間で得るには光源の強度を高める工夫も必要 であるが、試料から放出される螢光X線の強度を 高める工夫も必要である。ここでは金属蛋白質か ら放出される螢光X線の収量を具体的に計算し, 測定装置の配置を工夫すれば高い強度の螢光X線 が得られることを示す。この計算結果は実験デー タを良く再現することができた。さらに、金属の 種類を変えると螢光X線強度がどう変化するか、 また検出器の多素子化により感度はどのくらい向 上するかという問題にも解答を与える。

#### 2. 螢光X線の収量(計算)

具体的な計算を進めて行く上で選んだ試料は 5 mMのミオグロビン(Mb)水溶液である。Mb は筋組織に豊富に含まれているヘム蛋白質で,分 子量は約17,000, 1分子中に1個の鉄イオンを持 っている。Mbの役目はその鉄に酸素分子を結合さ せて、代謝に使われるまで酸素分子を貯蔵するこ とである。Mbは蛋白質・酵素一般の機能をより深 く理解する上でしばしば参照される、生物学では なじみの深い蛋白質の一つである。

図1に半導体検出器を使用したエネルギー分散 型螢光XAFSの模式図を描いた。単色化したSRリ ングからの放射光を試料に入射・吸収させると, 二次遷移によって,試料から螢光X線が四方に放 出される。この螢光X線も検出器に到達するまで に試料による吸収を受けて、その強度が弱まる。 従って、MbとX線収量を計算するためには、それ ぞれ入射X線、螢光X線のエネルギーでのMbのX 線吸収係数 $\mu$ [cm<sup>-1</sup>]を求める必要がある<sup>1.2</sup>。こ こでは検出される螢光X線の強度にのみ注目し, 簡単のためMbの水分子を構成してる各原子間で, 励起・放出された電子波の干渉効果を無視して<sub>µ</sub> を計算した。このとき,吸収係数を原子の密度ρ  $[g/cm^3]$ で割った質量吸収係数 $\mu/\rho[cm^2/g]$ が 次のような加成性を満たすので,

$$\frac{\mu_{\rm T}}{\rho_{\rm T}} = \sum_{\rm i} g_{\rm i} \cdot \frac{\mu_{\rm i}}{\rho_{\rm i}} \tag{1}$$

これより試料全体の質量吸収係数 $\mu_{T}/\rho_{T}$ を計算す ることができる<sup>11</sup>\*'。ここでg<sub>i</sub>は構成原子の各質量 分率である。5mMのMb水溶液ではMb, 1分子 (C<sub>817</sub>H<sub>1292</sub>FeN<sub>214</sub>O<sub>226</sub>S<sub>2</sub>)当たりに換算して平均 111111個のH<sub>2</sub>O分子が存在するので,これからg<sub>i</sub> を計算し, 既存値である各原子の質量吸収係数 μ /ρ<sup>110</sup>から試料全体のX線吸収係数を算出すればよ い。我々はFe K吸収端近傍のXAFSを想定して ここで κ<sub>Fe</sub>は鉄の励起効率と検出効率を含んだ定数



螢光 X 線検出の模式図。 θ 及び φ は そ れ ぞ れ 入 図 1 射X線I。並びに螢光X線I、が試料の表面となす角 度を示し, αは試料の厚みを示す。

いるので、入射X線のエネルギーEをK吸収端直後 に、螢光X線のエネルギーE<sub>1</sub>をK<sub>a</sub>のエネルギーに とって, 各エネルギーでの試料全体のX線吸収係 数を計算したところ $\mu_{T}(E) = 15.6 \text{cm}^{-1}, \mu_{T}(E_{t}) =$ 21.1cm<sup>-1</sup>という値が得られた。ここで試料全体の 密度  $\rho_{T} = 1.09 \text{g/cm}^{3}$ とした。

次にこの試料のX線吸収係数 μ<sub>T</sub>を使用して螢光 X線の収量I<sub>t</sub>を計算する。 I<sub>t</sub>は入射X線強度I<sub>0</sub>と 注目している鉄の吸収係数μ<sub>Fe</sub>(E)に直接比例するの は明かであるが、先に述べたように試料の厚み α によるX線の吸収補正を行う必要がある<sup>1,2</sup>。ま ず,入射X線を試料面に対してθの角度で照射 し、角度 φ で 螢光 X 線を検出すると 仮定する (図 1)。ただし $\theta$ ,  $\phi$ は特に同一平面上になくても よい。入射X線及び螢光X線の強度は紫外・可視 光などと同様にLambertの法則に従って減衰する ので, これらを試料の厚さαに渡って評価すれ ば、試料全体の吸収補正項が得られる。このよう にして得られた吸収補正項付きの螢光X線収Itは検 出器の見込む立体角Ωに対して,検出部位の直径  $i \alpha / \sin \theta$ 以上のとき次式で与えられる,

$$dI_{t}(\theta,\phi) = \mu_{Fe}(E)\kappa_{Fe} \int_{0}^{\frac{\alpha}{\sin\theta}} (I_{0}e^{-\mu_{T}(E)}) e^{-\mu_{T}(E_{f})} \frac{\sin\theta}{\sin\phi} dt \cdot \frac{d\Omega}{4\pi}$$
$$= \frac{I_{0}\mu_{Fe}(E)\kappa_{Fe}\text{cosec}\theta}{\mu_{T}(E)\text{cosec}\theta + \mu_{T}(E_{f})\text{cosec}\phi}$$
$$\times (1 - e^{-(\mu_{T}(E)\text{cosec}\theta + \mu_{T}(E_{f})\text{cosec}\phi)\alpha}] \frac{d\Omega}{4\pi}$$
(2)

で、銅のK<sub>a</sub>を基準に規格化されている ( $\kappa_{\infty} = 1$ )<sup>12</sup>。 我々が想定した試料では、その厚み  $\alpha \ge 0.6$ mm 以上とすれば希薄系の近似が成り立ち、(2) 式は

$$dI_{\rm f}(\theta,\phi) = \frac{I_{\rm g}\mu_{\rm Fe}(E)\kappa_{\rm Fe}{\rm cosec}\theta}{\mu_{\rm T}(E){\rm cosec}\theta + \mu_{\rm T}(E_{\rm f}){\rm cosec}\phi} \frac{{\rm d}\Omega}{4\pi} \quad (3)$$

となる。ちなみに、(3)式における角度依存項は

$$F(\theta, \phi) = \frac{\operatorname{cosec}\theta}{\mu_{\mathrm{T}}(E)\operatorname{cosec}\theta + \mu_{\mathrm{T}}(E_{t})\operatorname{cosec}\phi}$$
$$= \left[\mu_{\mathrm{T}}(E) + \mu_{\mathrm{T}}(E_{t})\frac{\sin\theta}{\sin\phi}\right]^{-1}$$
(4)

であり、当然のことながらこれは吸収補正項その ものである。つまり、より高い螢光X線シグナル を得ることはこの吸収補正項をなるべく大きくす ることにほかならない。最も螢光X線が強くなる のは sin  $\theta$  / sin  $\phi \rightarrow 0$  の時であることは明らかであ る。この理想的な最高強度と、通常の螢光 XAFS 測定方法<sup>1,2)</sup> すなわち $\theta$ 及び $\phi$ を45<sup>°</sup> に取ったと きの強度とを(3) 式において $\Omega$ /4 $\pi$ が小さいとして 積分して比較してみると、

 $\frac{I_{\rm f}(0^{\circ},\phi)}{I_{\rm f}(45^{\circ},45^{\circ})} \approx 2.4$ 

倍も強くなることになる。もちろん $\theta$ を0°にする ことは不可能であるし、(2)式導入時の仮定にも 反するので、より現実的な値として $\theta$ を10°にとる と

 $\frac{I_{\rm f}(10^\circ, 90^\circ)}{I_{\rm f}(45^\circ, 45^\circ)} \approx 1.9$ 

倍となる。つまり、この結果は試料を入射X線に 対して少し傾けるだけで、Mbの螢光X線強度は通 常の測定( $\theta = 45^\circ$ ,  $\phi = 45^\circ$ )で得られる強度に 比べて約2倍になることを示唆している。

### 3. MbのFe螢光XAFS強度の角度依存性 (実験との比較)

以上の結果を踏まえて,実際に Mbの Fe K 吸収 端における XAFS スペクトルの強度を θ 及び ø を かえて測定し、上記の計算を評価した。試料は pH7.0, 10mMリン酸緩衝液中の5 mMのMbで, 温度80Kにて測定した。螢光X線シグナルは立体 角 $\Omega/4\pi = 0.0156$ のSi半導体検出器でカウントし, 測定条件をそれぞれ(a) $\theta = 25^\circ$ ,  $\phi = 65^\circ$ , (b)  $\theta = 30^{\circ}$ ,  $\phi = 60^{\circ}$ , (c)  $\theta = 35^{\circ}$ ,  $\phi = 55^{\circ}$ , (d)  $\theta = 40^{\circ}$ ,  $\phi = 50^{\circ}$ , (e)  $\theta = 45^{\circ}$ ,  $\phi = 45^{\circ}$ に選んだ。その結果を図2に示す。(4)式で予想 されるように  $\sin \theta / \sin \phi$ が小さくなるにつれて 螢光X線強度が強くなっており、それに従ってス ペクトルのS/Nが良くなっている。例えば7.12~ 7.14keVの吸収端微細構造に注目すればその分解 能が上がっていることが分かる。図2の挿入図に 条件(e) でのXAFS強度を基準にした螢光X線強 度の*θ*, φ依存性を描いたが, (4) 式で得られた



図2 Mbの螢光 XAFS スペクトル。試料面に対する X線の入射角(θ)並びに検出方向(φ)の角度 とMbの螢光X線との関係。pH7.0,10mMリ ン酸緩衝液中の5mM MbのXAFS スペクトル をX線吸収端構造(XANES)領域において, 80Kで測定した。θ及びφはsinθ/sinφ=(a) 0.47,(b)0.58,(c)0.70,(d)0.84さ らに(e)1.00となるように選んだ。挿入図は sinθ/sinφとXAFS強度との関係を,sinθ/sinφ = 1.00での強度を基準に描いた。実線は(4)式 で計算した理論曲線を示す。

理論曲線(実線)と良く一致している。このこと から,我々のMbの螢光X線収量に対する評価は正 しいと確信した。

これまで試料だけのX線吸収係数を計算してき たが、実際に螢光X線強度に影響する因子はそれ だけではない。例えば試料と検出器の間の空気や 試料冷却装置の窓材料(ポリイミド)などによる X線の吸収の影響は、X線のエネルギーが低いほ ど如実に現れる。つまり、これらの因子は測定対 象とする原子の種類に大きく依存することにな る。そこで、我々の系でもXAFS対象金属を変え て螢光X線強度がどのように変化するのか考察し てみた。

#### 4. 螢光X線強度のXAFS対象金属依存性

先に述べたようにMbは鉄を活性中心に持ってい る。この鉄を原子番号25~30の金属(Mn, [Fe], Co, Ni, Cu, Zn) に置換した Mb を想 定し,2節と同じ試料条件で,各々のX線吸収係 数を求めた(表1)。これらの値を使用して各原 子のK吸収端直後の螢光X線収量を(3)式で計算 し,結果を図3にまとめた。ただし,各原子のκ は文献12-14の値を使用した。この図は天然のMb (Feを持っている)における、 $\theta = 45^{\circ}$ 、 $\phi = 45^{\circ}$ での螢光X線収量を基準にして、各金属Mbの螢光 X線収量を描いたものである。(4) 式で明らかな ように、金属の種類に関係なく sin  $\theta$  / sin  $\phi \rightarrow 0$ になるにつれて螢光X線強度が強くなっている。 注目すべき点は、置換金属の原子番号が大きくな るにつれMbの螢光X線強度が高くなっていること である。それは、一般に原子番号が大きな金属ほ ど吸収端におけるX線のエネルギーが高いため, 波長が短くなって物質を透過しやすくなるからで ある (表1及び(3)式)。従って,原子番号が大 きな金属を持つ蛋白質ほど高強度の XAFS スペク トルが得られることになる。

XAFS対象金属の原子番号が大きいことは、も う一つのメリットをもたらす。やはり、X線のエ

表1 (1)式で計算した,活性中心に様々な金属(原 子番号=25~30)を持つ5mM Mbの吸収係 数μ[cm<sup>-1</sup>]

Mb	$\mu_{T}$ (E) (cm <sup>-1</sup> )	$\mu_{T}$ (E) (cm <sup>-1</sup> )	$\mu_1 (E)^4$ [cm <sup>-1</sup> ]
Mn	19.91	26.76	0.131
Fe <sup>#</sup>	15.59	21.07	0.116
Со	12.35	16.71	0.108
Ni	9.87	13.39	0.095
Cu	7.97	10.83	0.091
Zn	5.71	8.83	0.083

**‡** μ<sub>1</sub>(E)は活性中心である金属のX線吸収係数 (i = Mn ~Zn)。 # 天然 Mb。

 $\theta = 0^{\circ}$ 0  $\Delta \phi = 90^{\circ}$ 10 S 4 0 8 5  $\theta = 15^{\circ}$ 4  $P\phi = 75^{\circ}$ e φ)/If,Fe  $\theta = 30^{\circ}$  $\phi = 60^{\circ}$  $\theta = 45^{\circ}$ f,i(θ,  $\phi = 45$ 2 0 Mn Fe Co Ni Cu Zn i (原子)

図3 様々な金属(原子番号=25~30)を活性中心に 持つMbの真空中での螢光X線強度。螢光X線強 度は(3)式で計算した。すべての螢光X線強度 は各原子のK吸収端直後で比較し、天然 Mb (FeMb)のθ=45°、φ=45°での強度を基準に 描いた。

ネルギーが高いことから、外的要因の影響を受け にくくなることである。入射X線並びに螢光X線 は空気によって散乱・吸収され、その影響は全体 の螢光X線収量の減衰項として働く。これはX線 のエネルギーが低いと無視できなくなり、例えば



図4 (A) 天然Mb (FeMb) 及び (B) 鉄を亜鉛で置 換したMb (ZnMb) のXANESスペクトル。測 定は両者とも $\theta$  = 30°,  $\phi$  = 60°, 温度80Kで 行なった。FeMbとZnMbのスペクトルはそれ ぞれ5回及び2回積算した。異なる吸収端での スペクトル強度を比較するため、入射X線強度  $\Gamma_{o}$ はイオンチェンバーによる吸収を考慮し、規 格化した値を用いた<sup>16)</sup>。このとき、イオンチェ ンバー内部は1気圧のN<sub>2</sub>ガスで満たされてお り、その長さは14cmであるとして計算した。 他の測定条件は図2のものと同じである。 ZnMbの螢光X線強度はFeMbのそれに比べれ て約7倍大きいことがわかる。

X線が空気中を通る全光路長を30cmとしてこの減 衰項を計算したところ, Fe K吸収端付近のエネ ルギー(~7keV)ではZnのそれ(~10keV)と 比べて1.8倍空気によって螢光X線強度が低下する ことが明かとなった。

そこで実際に螢光X線強度が原子の吸収端の違 いによってどの程度影響を受けるのかを鉄を亜鉛 に置換したMb (ZnMb)<sup>15)</sup> で観測し,天然のMb (FeMb) と比較した。試料を両者ともpH7.0, 10mMリン酸緩衝液中の5 mMのMbに調整し, 温度80Kで測定した。このとき入射X線強度を測 定するイオンチェンバーから試料→検出器に至る までX線が空気中を通る全光路長を30cmに設定し た。従って,空気によるX線の吸収を考慮に入れ て,図3の試料のみの効果(4.0倍)と掛け合わせ れば結局7.2倍ほどZnMbの螢光X線強度の方が FeMbのそれよりも高いと予想できる。図4にその FeMbとZnMbの各K吸収端近傍におけるXAFS スペクトルを示した。ただし,入射X線強度Lotイ オンチェンバーそのものによる吸収を考慮し、規 格化した値を使用した(図4説明参照)<sup>16</sup>。ZnMb のXAFSスペクトルはFeMbの7倍強度が強く、 理論からの予想と実験とはたいへん良く一致して いる。以上の結果は、CuやZnなどのXAFSスペ クトルの測定は非常に有利であることと同時に、 FeやMnなどの低エネルギー領域でのXAFSで は、試料のみならず外的因子によるX線の吸収効 果のために大きく螢光X線強度が低下することを 示している。従って、低エネルギー領域での XAFSスペクトルの測定にはイオンチェンバー・ 検出器一体型真空セル室を使用して、空気や装置 の一部によるX線の吸収といった試料に依存しな い要因をできるだけ低く押さえる工夫が大変有効 となる。

# 6. 検出器の多素子化による螢光強度の増加 加 ~ まとめにかえて~

Mbを例として金属蛋白質の螢光XAFSスペク トル強度とその測定装置の配置との関係について 簡単に報告した。試料面に対して入射X線をなる べく小さい角度で照射し,放出される螢光X線を 試料面に対して垂直の方向から検出することによ って,K吸収端後では通常の測定下に比べ約2倍 の強度のシグナルが得られるはずである。さらに FeやMnを含む蛋白質の測定では,空気などによ るX線の散乱・吸収に代表される外的要因を減ら すことができれば結局4~5倍のシグナル強度が 得られると結論した。その分,より良いS/Nを持 ったスペクトルを得ることもできるし,あるいは 測定時間を短くして試料のダメージを少なくする こともできる。

ところで最近,半導体検出器を多素子化しその 立体角Ωを稼ぐことによって,希薄原子の螢光X 線強度を上げる努力がなされている。しかし,螢 光X線の強度は(3)式の角度依存性を持っている ので,多素子化した数に比例して螢光X線強度が 大きくなるということはない。むしろ試料面に対 して小さい角度で螢光X線シグナルを検出してい る素子(図1; φ→0°)では螢光X線強度が非 常に小さくなるため、欲しいシグナルがバックグ ランドノイズに埋もれてしまう可能性がある。し たがって、多素子化の目的はただやみくもに立体 角を稼ぐことに置くのではなく、むしろφ~90°付 近での螢光X線を効率良く測定することに重点を 置くべきである。例えば、一つの検出器では計数 率の限界のために検出器を試料に近付けられない 場合、検出器を多素子化することによって高計数 率化を図ることができる。

また,多素子化と平行して試料セルの形状に関 する工夫も有効である。一般に入射X線は空間的 に有限な広がりを持つため,試料から放出される 螢光X線もまた広い角度で分布することになる。 そこで,(3)式を考慮して,試料セルに曲率を持 たせ,その焦点上に検出器を配置させればφ=90° の最も強度が高い螢光X線を集光することができ る。以上のような工夫は金属蛋白質XAFSの測定 法の向上につながるだけではなく,次なる趨勢で ある時間分解XAFSへの糸口となるであろう。

#### 謝辞

本研究を遂行するにあたって,高エネルギー物 理学研究所放射光実験施設の松下正教授ならびに スタッフの方々にご援助をいただきました。ここ に記して,深く感謝の意を表します。また本研究 は科技庁基礎研究特別研究員制度並びに放射光特 別研究,振興調整費「新ビーム」の下で得られた研 究成果であることを記します。

#### 参考文献

- J. Jaklevic, J.A. Kirby, M.P. Klein and A.S. Robertson: Solid State Commun., 23, 679 – 682(1977).
- 2) P.A. Lee, P.H. Citrin, P.Eisenberger and B. M.

Kincaid: Rev. Mod. Phys., 53, 769-806(1981).

- H. Oyanagi, T. Iizuka, T. Matsushita, S. Saigo, R. Makino, Y. Ishimura and T. Ishiguro: J. Phys. Soc. Jpn., 56, 3381-3388(1987).
- Y. Shiro, F. Sato, T. Suzuki, T. Iisuka, T. Matsushita and H. Oyanagi: J. Am. Chem. Soc., 112, 2921-2924(1990).
- 5) P. Eisenberger, R.G. Shulman, B.M. Kincaid. G.S. Brown, and S. Ogawa: *Nature*, **274**, 30-34(1978)
- S. Pin, B. Alpert and A. Michalowicz: *FEBS Lett.*, 147, 106-110(1982).
- B. Chance, R. Fishetti and L. Powers: *Biochemis try*, 22, 3820-3829(1983).
- A. Bianconi, A. Congiu Castellano, P.J.Durham,
   S.S. Hasnain and S. Phillips: *Nature*, **318**, 685 -687(1985).
- M. R. Chance, L.J. Parkhurst, L.S. Powers and B. Chance: J. Biol. Chem., 261, 5689-5692(1986).
- A. Congiu Castellano, A. Bianconi, M. Dell'Aricca, S. Della Longa, A. Giovannelli, E. Burattini and M. Castagnola: *Biochem. Biophys. Res. Commun.*, 147, 31 - 38(1987).
- 11) "International Tables for X Ray Crystallograp hy" Vol. Ⅲ, Kynoch Press, Birmingham, England. 1962:
  - (a)B. Koch and C.H. MacGillavry: "X ray Ab sorption, "Sec. 3. 2. 1, p. 157-161.
    (b)Table 3. 2. 2E, p. 175-192.
- 12) R.D. Giauque, F.S. Goulding, J.M. Jaklevic and R.H. Pehl: *Anal. Chem.*, 45, 671-681(1973).
- 13) R.W. Fink, R.C. Jopson, H. Mark and C.D. Swift: *Rev. Mod. Phys.*, 38, 513-540(1966).
- 14) J.S. Hansen, H.U. Freund and R.W. Fink: Nuclear Phys., A142, 604-608(1970).
- 15) J. Feitelson and T.G. Spiro: *Inorg. Chem.*, 25, 861-865(1983).
- 16) 大柳宏之, 松下正: 固体物理, 18, 515-523(1983).