# 共鳴X線磁気散乱法によるFe/FeGd/Fe 膜の磁気構造

児玉 謙司<sup>a</sup>\*,細糸 信好<sup>b</sup>,早崎 有一<sup>a</sup>,大河内 拓雄<sup>c</sup>,石橋 晃一<sup>a</sup> <sup>a</sup>奈良先端科学技術大学院大学・物質創成科学研究科 <sup>b</sup>奈良先端科学技術大学院大学・物質科学教育研究センター <sup>c</sup>京都大学・化学研究所

## 背景と目的

現在広く磁気デバイスに利用されている磁性 ナノ薄膜は、スピンバルブ膜に代表されるような 少ない積層構造になっている。それらの磁性評価 方法として、表面については LEEM、PEEM によ る観察が最近の論文で示されている。しかし、内 部に埋もれた層の磁気構造を評価することは困 難である。

近年、元素選択的に磁性を調べる手法として硬 X線を用いたX線磁気円二色性(XMCD)が良 く用いられる。実験の際に下地としてポリイミド を使うことが多いが、実用素子はSi等の基板上 に作られており、透過法による測定は難しい。も う一つの実験方法として共鳴X線磁気回折 (RXMD)がある。しかし数層の積層構造からな る磁性薄膜は磁気ブラッグ反射を生じないため、 従来の手法では磁気測定を行うことはできない。

そこで本研究では、Si 基板上の Fe/FeGd/Fe 三 層膜を対象に埋もれた層の磁気情報の測定法を 開発する事を目的とし、大きく分けて2つの実験 を行った。一つ目は、二次元 CCD 検出器を用い た共鳴 X 線磁気散乱測定である。数層膜では逆 空間における強度分布が比較的小さいことを利 用して CCD 検出器によって磁気散漫散乱のマッ ピングを行った。二つ目は微小角領域の強い磁気 シグナルを利用した測定である。微小角領域にお いて散乱配置での磁気ヒステリシス測定を行っ た。

## 試料

Fe/FeGd/Fe 三層膜の FeGd 合金層は、Fe と Gd 原子の磁気モーメントが互いに反平行に配列す るフェリ磁性体である。合金層を適当な組成比に 設定するとGd原子の磁気モーメントの方向が正 味の磁気モーメントの方向に一致する。また、三 層膜のFe層のモーメントとFeGd層の正味のモ ーメントは反強磁性結合になり人工フェリ磁性 体を形成する。Fe層の全磁気モーメントが合金 層の全磁気モーメントより大きい場合、試料に弱 い外部磁場を印加すると、Fe層の磁気モーメント トは磁場に平行、合金層のGd磁気モーメントは 反平行に配列する。印加磁場を強めていくに従っ て、Gd原子の磁気モーメントは少しづつ回転し、 最終的に磁気モーメントは磁場に対してほぼ平 行に配列する。このようにFe層とFeGd層の磁 化配置は外部磁場によって aligned、twisted、ferro と変化する。



図1 Fe/FeGd/Fe 三層膜の磁化過程

試料は Si (111) 基板上に真空蒸着によって作 製した。上下の Fe 層は 14 nm である。成長レー トは 0.18 A/S である。FeGd 合金層は同時蒸着に より作製した。 膜厚は 30 nm、組成比は Fe<sub>60</sub> Gd<sub>40</sub>atom%に設定した。Gd レート: 0.34 Å/s、Fe レート: Gd レート×0.53 となるように制御して 目的とする組成を得た。ベース真空度は 9.8× 10<sup>-11</sup> torr、成長中の真空度は: 3.0×10<sup>-10</sup> torr であった。

図 2 に振動試料型磁力計(VSM)で測定した ヒステリシス曲線を示す。磁場は面内に印加して いる。940Oe 付近に折れ曲がりが確認できる。以 降、緩やかに磁化は増加し、3500 Oe 付近で飽和 に達する。aligned、twisted、ferro と変化する様子 が分かる。



図2 VSMによって測定した Fe/FeGd/F 三層膜の ヒステリシス曲線

# CCD 検出器を用いた磁気散漫散乱測定

Gd 原子の磁気モーメントの捩れによって生じ る 3 つの磁気構造のうち、aligned、twisted の 2 つの状態について磁気散漫散乱のマッピングを 比較するために CCD 検出器を用いた GdL3 吸収 端(*E*=7.243 keV) 共鳴 X 線磁気散乱実験を行っ た。測定の模式図を図 3 に示す。図のような配置 の場合 CCD の受光面に応じて A-B の範囲のエバ ルト球が切り取られる。矢印方向に試料を回転さ せ露光を繰り返すことで散漫散乱マップが測定 できる。



実験配置を図4に示す。測定には円偏光を用い、 試料面内に磁場を印加する。 $\pm 500 \text{ Oe} (\text{aligned})、$  $\pm 1500 \text{ Oe} (\text{twisted}) で測定を行った。<math>\omega$ は 0~ 1.4 °の区間において 0.04 °刻みで変化させて 散乱強度測定を繰り返した。露光時間 10 秒、1 つの $\omega$ あたり5回測定を行った。



## 図4 実験配置

得られたデータから散乱データが確認できる ピクセル領域を切り出し、露光回数分足し合わせ、 モニター強度での規格化、強度補正を行う。その 後異なるωのデータをつなぎ、マッピングを行う。

円偏光の±ヘリシティ(右円偏光を+と定義)、 ±磁場(X線進行方向と同じ向きを+と定義)の組 み合わせから4パターンの電荷散乱強度マップ が得られる。一例として印加磁場500 Oeにおけ る+ヘリシティー、+磁場の電荷散漫散乱強度マ ップを図5に示す。図からスペキュラーラインが 確認できる。また微小角領域に特徴的な構造を表 すであろう散乱領域がある。このような散乱が逆 空間のどこに現れるかを予想するのは困難であ り、一次元的なスキャンの繰り返し測定では現実 的な時間で発見することは難しい。CCD 検出器 により広範囲のマッピングを行い、特徴的な場所 を APD などの検出器を用いて精密に測定するな どの利用方法をすることで効率の良い散漫散乱 実験を行うことが可能である。

図3 CCD 検出器を用いた散乱測定



図 5 電荷散乱マップ(+ヘリシティ、+磁場@ +500Oe)

図 6 に磁気散漫散乱強度マップを示す。(a) ~ (d) はそれぞれ+500、-500、+1500、-1500 Oe を印加 した場合において+ヘリシティから-ヘリシティ の強度を引いたマップである。マップの領域は $\omega$ =1.2~1.4 °、2 $\theta$ =2.4~2.8 °である。各図の左 下から右上の方向にある模様はスペキュラー反 射の強度差に相当する。

(a)、(b)の図中に示す1と1'付近の散乱はほ ぼ同じ位置に存在するが強度差を比較した場合 に符号が反転している。2と2'、3と3'を比較し た場合、また(c)、(d)を比較した場合でも同様 に符号の反転が見られる。

(a) と(c)、(b) と(d) を比較した場合スペ キュラーに沿った強度振幅の様子が異なってい る。これは印加磁場に応じて生じる磁気構造の変 化を表す。ここで示した他に磁気散乱シグナルが 検出できる領域もある。

図 5 に示すような広範囲の領域の磁気散乱を 精度よくマッピングするにはアテネータの厚さ に応じた強度補正をより正確に行う必要がある。 しかし磁気散漫散乱シグナルは非常に弱いため、 理想的にはアテネータ無しで測定するほうが好 ましい。つまりスペキュラー反射を隠しながら測 定を行えば空間全域を同じ条件にしてデータ処 理が行える。今回の実験は20固定(検出器固定) で行ったが、常に20=2ωとなるように検出器を 移動すれば、スペキュラー部分をカットしながら その他の領域の測定が可能になる。



図 6 磁気散漫散乱マップ、作図領域: ω=1.2~ 2.4 °、2 θ = 2.4~4.8 °(a):+500 Oe、(b):-500 Oe、(c):+1500 Oe、(d):-1500 Oe

## 磁気反射率ヒステリシス測定

図 7 に示すように、 $\omega$ =0.8°、2 $\theta$ =1.6°に固定 して、磁場を変化させながら±helicity に対応する APD と IC のカウントを測定する。



図7 実験配置

+ヘリシティに対応する APD カウントを AP、-ヘリシティに対応する APD カウントを AM とと する。同様に IC に対するカウントを BP、BM と 定義する。磁場 H に対応する反射率偏極度を以 下の式で定義する。

$$P_{\prime\prime(\perp)}(H) = \frac{AP_{\prime\prime(\perp)}(H)/BP_{\prime\prime(\perp)}(H) - AM_{\prime\prime(\perp)}(H)/BM_{\prime\prime(\perp)}(H)}{AP_{\prime\prime(\perp)}(H)/BP_{\prime\prime(\perp)}(H) + AM_{\prime\prime(\perp)}(H)/BM_{\prime\prime(\perp)}(H)}$$

//(⊥)は磁場の印加方向を表す。実験配置から、// 磁場条件では磁場に平行なGd磁気モーメントが、 ⊥磁場条件では磁場に垂直なGd磁気モーメント が磁気散乱に関係する。測定に使用したX線エ ネルギーは7243 eVである。また、Moフィルタ なしでAPDカウントレートはおよそ200万 cps であった。測定時間は一つのX線へリシティに 対して2×30 sである。測定プログラムの制約か ら、ヘリシティを+-+-と最低2回変化させる 必要があったので、30 sの測定を続けて2回行っ た。磁場を変化させるために磁場電源のポテンシ オメータを手作業で変化させた。磁場の範囲は +1500 Oe~-1500 Oe である。

測定した偏極度 P//(1)の結果を図 8 に示す。デ ータの平均は何らかの偏りのため0 にならない。 図 8 下はデータの平均が0 になるように偏りを 補正した結果である。黒点のプロットは磁場に平 行な Gd 磁化成分(縦磁化成分)、白点のプロッ トは磁場に垂直な Gd 磁化成分(横磁化成分)の 磁場変化に対応する。両成分とも Hsp~800 Oe 付 近で明瞭な折れ曲がりが観測され、この磁場でス ピンフロップを起こしていることが分かる。 |H|<Hspの磁場領域では、保磁力以下の磁場領域 を除いて P」はほぼ一定であり、P」はほぼ0であ る。これは、FeGd 合金中の Gd 磁化が磁場と colinear であることを示している。定量的な解析 を行わないと平行か反平行かは決められないが、 磁場を増すとIP』が減少することからから考える とおそらく反平行であろう。|H|>Hsp の領域では P」成分か観測され、Gd 磁化が磁場に対して傾い ていることを示している。H=1500 Oe では P//は 0に近くなっており、平均的な Gd 磁化方向は磁 場に垂直に近い。このことは、P」の値からも確認 できる。Gd 磁化がねじれているかどうかは磁気 反射率プロファイルを定量的に解析しないと結 論できない。



Gd 磁化の挙動をベクトル的に見るために x 軸 に  $P_{//}$ 、y 軸に  $P_{\perp}$ をプロットする。結果を図 9 に 示す。興味深いことは、縦磁化成分が磁化反転す ると、横磁化成分も反転することである。つまり、 Gd 磁化反転(すなわち GdFe 合金磁化の反転) は、 $(M_{//}, M_{\perp}) \rightarrow (-M_{//}, M_{\perp})$ ではなく、 $(M_{//}, M_{\perp})$  $\rightarrow (-M_{//}, -M_{\perp})$ というように起こっている。なぜ、 Gd 磁化ベクトルが右図の第二象限と第四象限に のみ存在するかは不明である。

磁化ベクトルの挙動を詳しく見るため黒三角点 に着目する。磁化反転直後は横磁化成分が少し残 っているが磁場を増すと横成分は減少し、500 Oe 付近でほぼ磁場に反平行になる。その後は、やや 横磁化成分が現れるが、Hsp以下の磁場では横磁 化成分は大きくない。しかし、磁場が Hsp を超 えると横磁化成分が急速に大きくなる。図の円は P=0.004の円である。この円周上に沿って Gd 磁 化ベクトルが回転すると、Gd 磁化は一様な回転 を行っていることになる。実際には、1500 Oe 付 近の  $P_1$ は0 Oe 付近の  $P_0$ に比べてやや小さく、 Gd 磁化のねじれ、または、不均一な Gd 磁化回 転が起きていることを示唆している。

#### まとめ

CCD 検出器を用いて Fe/FeGd/Fe 三層膜の aligned、twisted 各状態の磁気散漫散乱のマッピン グに成功した。測定配置を工夫してより精度の高 いデータが得られるようにすることが今後の課 題である。2次的に高精度なデータが得られれば、 比較的弱い磁気シグナルを示す 3d 金属の測定に もチャレンジできる。

Fe/GdFe/Fe 三層膜の反射率磁場ヒステリシス測 定に成功した。この方法は、通常の XMCD と異 なり、基板上の膜でも容易にヒステリシス測定が 可能である。また、磁場の方向を X 線ヘリシテ ィに平行、垂直の二つの測定を組合わせると、注 目する元素の磁化をベクトル的に観測できる。た だし、偏極率 P に関係するのは磁気構造因子で あり、P の変化には磁化の大きさの変化と磁気構 造の変化の両方の寄与があることに注意する必 要がある。今回は、ω=0.8°、2θ=1.6°の条件で 測定を行ったが、角度を変えて同様の測定を行え ば、磁気構造をより正確に決めることができる可 能性がある。



図9 ベクトル表示