科学研究費補助金研究成果報告書

平成22年 4月10日現在

研究種目:基盤研究	(C)			
研究期間:2007~2008	8			
課題番号:19560661				
研究課題名(和文)	微粒子などの微細構造を利用した $lpha$ "-Fe $_{16}N_2$ の磁気異方性の研究			
研究課題名(英文)	Study on the magnetic anisotropy of $\alpha"\mathcal{-}Fe_{16}N_2$ with nanostructured materials			
研究代表者				
喜多 英治(KITA EIJI)				
筑波大学・大学院数理物質科学研究科・教授				
研究者番号:80134203				

研究成果の概要:

稀少金属を含まない高磁気異方性を持つ強磁性材料として鉄窒化物α"-Fe₁₆N₂ に着目し、磁 気異方性評価のため、20nm 単相微粒子を磁場中配向することにより高配向試料を作製した。 トルク測定の詳細な解析により磁気異方性の大きさを評価し、Mu = 6.1x10⁶erg/cm³を得た。さ らに微粒子試料のサイズを拡大することによりバルク状試料を得る手法開発を試みた。130nm 程度のγ'-Fe₄N 試料を得る手法として、窒化と還元を繰り返す多段窒化法を開発に成功した。

交付額

(金額単位:円)

	直接経費	間接経費	合 計
2007年度	2, 300, 000	690, 000	2, 990, 000
2008年度	1, 200, 000	360, 000	1, 560, 000
年度			
年度			
年度			
総計	3, 500, 000	1, 050, 000	4, 550, 000

研究分野:工学

科研費の分科・細目:材料工学・金属物性 キーワード:電子・磁気物性

1. 研究開始当初の背景

近年、情報化社会の発展には磁気記録、特 にハードディスクの画期的な大容量化が大 きく寄与している。この大容量化に伴いバッ クアップ・システムに対しても大容量化が要 求される。すなわちテラバイトを超す巨大な データーをバックアップする手段が要求さ れる。磁気テープは録音録画用にはその使命 を終えた記録様式ではあるが、大きな容量と コスト面から、データー保存用メディアとし ては大きな意味を持っていて、ハードディス クのバックアップとして最適なものである。 磁気テープは微粒子強磁性体を用いて記 録材料として発展してきた。記録密度の高密 度化を図るためには、微粒子サイズの微細化 や保磁力の大きな材料の開発が行われてい る。今までの針状粒子を用いたままサイズを 縮小することは、磁性粒子の体積の減少から 超常磁性などの磁化の不安定さを招く。また 形状磁気異方性に依存する保磁力は磁化の 大きさに制限され、さらなる増大は見込めな い。一軸結晶磁気異方性を持つ材料で球形の 微粒子が利用できれば、記録波長を短くする ことができ、記録密度を向上させることがで きる。

このような強い結晶磁気異方性を持つ材

料が記録媒体として注目されている。なかで も FePt ナノ粒子がその牽引役である。FePt は L10 規則構造をとると面心立方晶から正 方晶に歪み、107 erg/cm³ を超える非常に大 きな磁気異方性を示す。また鉄窒化物である α"-Fe₁₆N₂ もその規則相であるα"-Fe₁₆N₂ 相 では正方晶にひずむ。この規則相は、α-Fe を 超える巨大磁気モーメントを持つ物質とし て活発な研究が行われた。また最近、 α"-Fe₁₆N₂ 超微粒子の生成が報告され[1]、薄 膜と同様に通常のバルクの生成過程とは異 なり、比較的低温で生成されることがわかっ た。磁気異方性に関しては単結晶では、107 erg/cm³ 程度[2] が報告されていて、微粒子 試料でも 4.1 x10⁶ erg/cm³ の一軸異方性[3] を持つ事が、我々の研究で明らかになった。 すでにこの材料を利用した磁気記録媒体の 開発が始められている[4]。

この微粒子材料は低温で合成することが でき、高い磁気異方性を持つ磁性材料として の性能が引き出せれば、コスト面を含めて有 利な点が多い。また軽元素である窒素原子が、 磁気異方性にどのような影響を与えるかが 明らかになると高磁気異方性材料の開発指 針が得られ大変有意義である。

2. 研究の目的

この研究では、高保磁力・高磁束密度材料 として期待される鉄窒化物α"・Fe16N2 につい て、その磁気異方性に着目し、発生機構に関 する研究を行い、試料の作製状態や薄膜や微 粒子など強磁性体の次元性との関係を明ら かにする。また稀少金属を含まない高性能磁 性材料を実現させるため、磁性材料としての 基本性能の高いγ・Fe4N を含め、基礎物性研 究を容易とさせる試料の作製について種々 の検討を加える。

(1) 微粒子配向試料における磁気異方性定数の評価

まず磁気異方性を精細に調べるため、現在も っとも容易に試料が調整可能と考えられる ナノ粒子について、磁気異方性主軸が良く配 向させた試料について回転ヒステリシスを 測定し真の磁気異方性の検討を行う。すでに 単純な磁化過程やトルク測定につて検討を 行っているが、配向の影響を考慮に入れた解 析を行う。

(2) 大きな粒子や薄膜における単層資料の作製

磁気異方性などの物性定数の決定には単結 晶が最も適するが、それに代わるものとして は、が望ましい。現在、20nm 程度のα"-Fe₁₆N₂ 粒子単相試料が得られているが、強磁性部分 はさほど大きくない。この研究では ① 大きな粒径の単相微粒子窒化物 ② 薄膜における窒化鉄の単相化

を行い、より本質的な物性に対する知見を得

ることを目的とした。表面部分の酸化や歪み の影響の少ない試料を作製して、その磁化と 磁気異方性を評価する。粒径を大きくするだ けではなく、製作プロセス中での酸化を防ぐ 手段を検討し、配向試料を作製する。

試料作製の過程において微粒子窒化にお ける窒素拡散の役割を明かとするため、反応 時間と生成物の関係を調べ薄膜の窒化と比 較した。

3. 研究の方法

(1) 微粒子配向試料の磁気異方性

すでにα"-Fe16N2 相がほとんどを占める微粒 子の作製は多く報告されている。この粒子を バインダー中に分散させて磁場中で乾燥さ せることにより、磁場方向に磁化容易軸を配 向させた試料を作製しその保磁力から磁気 異方性の大きさを 2.6x10⁶ erg/cm³ と決定し た。[3]またトルク測定からは4.1x10⁶ erg/cm³ が得られた。これらの値は、薄膜での測定結 果 1.6 x10⁷ erg/cm³に比べると小さな値であ る。しかし微粒子試料は、薄膜とは異なり飽 和磁化の値が正しく求まるため、薄膜に比べ て精度が低いとは言えない。さらに正確に磁 気異方性を評価するために回転ヒステリシ ス解析をトルク測定に適用した。

(2) 微細構造を利用した単相試料の作製

窒化により単相試料が安定に作製できる ように試料作製を行った。窒化鉄微粒子を得 るために、金属鉄をアンモニア窒化する。金 属鉄微粒子は酸化鉄微粒子の還元により作 製するが、最終試料の粒子径は出発材料の酸 化物微粒子の形状に依存する。このため粒子 直径を 20nm から 150nm 程度に変化させた 酸化物微粒子を出発原料として調整した。

酸化物出発粒子を電気炉により約 400℃で 水素中還元することにより金属鉄を得た。還 元終了後、直ちにアンモニアと水素気流中の 熱処理によるアンモニア窒化を施した。単相 化を試みる化合物としては、強磁性材料とし て可能性の高い α "-Fe₁₆N₂ 及び γ -Fe₄N とし た。

アンモニア窒化法では表面層と内部で窒 素濃度に勾配を生じる可能性がある。このた め均一相を得る条件を求めることは容易で はない。そこで単相試料を得る方法として窒 化を行った後、水素アニールを施し、表面か ら過剰な窒素を除去した後、再度低温で窒化 を繰り返す多段階窒化を考案した。この手法 によりγ・Fe4N単相試料の作製に適用した。

4. 研究成果

(1) α"-Fe₁₆N₂ 微粒子試料の磁気異方性 ①磁気異方性の実験的決定

窒化を行った微粒子状試料 M1, M2, M3 と M1, M2 をテープ状に塗布し磁場によって異方 性主軸を一方向に配向させた試料も測定に

用いた。以下、M1, M2, M3 微粒子試料、M1, M2 配向試料とする。

その他、配向度の低い M2 配向試料、ビデ オテープも比較・参考のために測定を行った。 それぞれ以下、M2 低配向試料、ビデオテープ と呼ぶ。

まず、すでに報告した実験結果をまとめる。



図1 M2 配向試料の保磁力の角度依存性[2]

図1は、配向した試料の印加磁場を配向方向 から傾けたときの磁化曲線と保磁力の変化 を示す。一軸磁気異方性を持つ単磁区粒子の 磁化が一斉回転する磁化過程モデルでよく 説明が付く。同じ図に示したビデオテープは、 一軸磁気異方性をもつ針状微粒子を用いて いるが、一斉回転モデルではなくファニング モデルなどが当てはまり、角度が小さい付近 での保磁力の減少がその特徴である。保磁力 の大きさから

$H_C = \frac{2K_0}{M_T}$

見積もった磁気異方性の大きさKuは2.3 x10⁶ erg/cm³ であった。ただし磁化過程には一斉 回転モデルを仮定しているが、このモデルが どの程度正しいかは定かではなく、磁気異方 性定数を小さく見積もっている可能性は高 い。次に磁気トルクの測定を行った。



図2 磁気トルクの磁場依存性[2]

磁気トルクによる磁気異方性定数の算出に おいては磁区や磁化過程の影響を抑えるこ とができる。図2にはトルク曲線をフーリエ 変換し、sin20、sin40、sin60成分に分解し て、その振幅を L_{20} 、 L_{40} 、 L_{60} 、と表した。横 軸には印加磁場の二乗の逆数をとることに より、0における値が磁場無限大の場合の値 に外掃することを意味する。このトルク値か ら 4.1 x10⁶ erg/cm³ の一軸異方性が算出さ れた。

このように典型的な静的磁気測定により 得られた磁気異方性定数は、いずれも薄膜単 結晶で得られた値 1.6 x10⁷ erg/cm³より小さ い。この差異の一つの原因は、微粒子試料で は完全に磁気容易軸を配向させることは困 難であり、容易軸分散による減少があると考 えられる。飽和磁化と残留磁化の比(角型) が90%を超える試料ではあるが特に一軸異方 性の保磁力には分散の影響が大きい。そこで 分散の影響を最も受けにくいと考えられる、 トルク測定おける回転ヒステリシスの解析 を行った。



図3 M2 試料の回転ヒステリシス

この目的に必要なデーターは、種々の磁場強 度でのトルクの履歴曲線であり、その履歴面 積を算出することから始まる。もし完全に磁 化が磁場の方向に向いてしまうほど強い磁 場の元では、磁場を右回りと左回りで回転さ せたときの差はほとんどない。磁場の大きさ が小さくなって磁気異方性の影響が出はじ めると右回転と左回転で磁気トルクに差が ではじめる。図3に印加磁場4k0eから7.5 k0eまでの磁気トルクの測定結果を示す。こ のデーターから履歴面積を算出し、測定磁場 の逆数に対してプロットしたのが図4であ る。



図4 回転ヒステリシスの磁場変化



図 5 回転ヒステリシスの磁場変化(高磁場 部分)

図4および図5では配向させた試料 (aligned)と配向の度合いの低い試料 (random)についてのデーターを示した。強 度は異なるが両者の形状はほぼ同じである。 ここでピークを示す磁場Hgをヒステリシス が0となる磁場Hgを求めるとそれぞれ4k0e、 8k0eとなった(図5)。このHgを微粒子一個 の固有の一軸異方性磁場と考えると、 Hg=2Kg/Mg より磁気異方性が見積もれ、 Kg=6.1×10⁶ erg/cm³が得られた。また配向 度に依らず同じ値が得られたことも注目す べき事である。



トルクと磁気異方性定数の関係式を用いて 求めたが、磁気異方性を見積もるためには強 磁性成分の実質的な体積が必要である。試料 には強磁性と常磁性の鉄原子が含まれるた め、強磁性部分の体積あたりの磁化をメスバ ウアー効果の測定結果から得られる強磁性 原子分率を用いて求めた質量磁化(196±10 emu / Felg)と理論密度を用いて求めた。磁 化の大きさを測定データーから決定できる ことは、微粒子試料を用いた研究の長所であ り、薄膜試料に対して優位性を持つ。

一方,磁化曲線の結果から得られた異方性 定数 = 2.3 × 10[®] erg/cm³ となる.この値 はトルク測定からの見積もりよりも小さい。 理想的な S-W モデルの保磁力の角度依存性に は、測定方向が異方性主軸方向からずれると、 急激に保磁力が減少する.容易軸に分布があ る試料では、主軸方向が中心からずれた部分 は、真の保磁力から大きく減少するため配向 度は保磁力に大きく影響する。

次に磁気異方性には粒径依存性がないも のと仮定し、強磁性部分であるα"-Fe16N2の 一軸異方性定数 🚛 を推定してみた。微粒子 試料では磁気異方性主軸の分布がトルクの 大きさに影響する。磁場冷却方向からの主軸 の角度を θ とすると分布を考慮に入れたト ルクには[1- 1005-6]2の補正項[5]がかか り、トルクの大きさは減少する。磁化曲線の 角形(約0.9)から ••• を大雑把に見積もる と、測定値は真の値からおよそ 30%程度減少 する。トルクから得られたKunは4.1 x10⁶ erg/cm³であるので、真のXu1は 5.9 x10⁶ erg/cm³と推察することができる。この大き さは回転ヒステリシスの解析から求めた大 きさKu = 6.1×10⁶ erg/cm³にほぼ等しく、微 粒子試料の真の異方性定数と判断して良い と考える。

本研究の結果は単結晶 α "-Fe₁₆N₂(001)薄膜 の結果(K_{II} =1.6×10⁵ erg/cm³, K_{III} = 0.4×10⁵ erg/cm³)[2]と比べると 1/2~1/3 程度であるが,スパッタ法による 単相配向 薄膜の結果(K_{II} =6.1×10⁶ erg/cm³)とは同 程度の大きさである。異方性主軸の配向度の 不充分さを考慮に入れても単結晶との強度 の違いは明かである。またこの違いは α "-Fe₁₆N₂相の規則度や薄膜試料に特有な結 晶の歪みによる一軸異方性、試料に依存する 磁化の大きさに起因すると考えられる。

磁気異方性の起源について

α"-Fe₁₆N₂ に見られた磁気異方性の発生原 因として,一軸に伸張した結晶構造が関係し ていると推測でき、これにはいくつかの機構 が考えられる。窒化鉄は原子番号の大きな元 素を含まないため、スピン軌道相互作用の大 きい元素が寄与するような機構は考えられ ない。最近,我々は鉄3価だけで構成される マグへマイトについて、立方晶から一軸に伸びた構造を持ち、空孔が規則化することを見つけ、伸張した c 軸を容易軸とする一軸異方性($\sim 5 \times 10^{\circ}$ erg/cm³)を観測した。この酸化物が鉄 3 価イオンしか含まないため、軌道角運動量の影響は小さいと考え、双極子和の計算から磁気異方性の大きさが双極子相互作用で説明できることを示した。そこで α "-Fe₁₆N₂においても結晶構造から影響が予想できる双極子相互作用の磁気異方性への寄与を見積もることとした。

双極子和の計算には磁性原子の格子点位 置と磁気モーメントが必要となる.結晶格子 点の位置は少し古いが Jack によるデーター を使った。磁気モーメントの大きさは中性子 回折で決定されるべきであるが、残念ながら 測定に充分なバルク試料が実現できていな い。このため Mössbauer 効果の内部磁場と磁 気モーメントの関係を用いた。現在のところ、 伸張したc軸方向が容易軸となる一軸磁気 異方性 (~ 10[®] erg/cm³) が発生することが分か った。また双極子相互作用による磁気異方性 は、c軸方向への伸張の効果より、c軸に沿 った磁気モーメントの大きさの違いに大き く依存する傾向が見られた。その大きさは実 験で観測される一軸異方性を全て説明でき るものではない。双極子相互作用も部分的な 寄与があると考えられるが異方的な構造に 起因する電子状態が軌道角運動量を有限な ものとしている可能性が高い。

(2) 窒化物微粒子おける単相化の試み

① γ -Fe₄N 単相試料作製(多段窒化法) アンモニア窒化法は鉄窒化物を得る一般 的な手法であるが、単相の化合物を得る条件 は簡単に生えられない。この研究では 100nm 程度の微粒子において窒素単相を得るため 窒化と水素還元を繰り返す多段階窒化を行 った。磁化測定と Mössbauer 分光用の試料は 雰囲気を窒素置換したグローブボックス中 でエポキシもしくはワニスで封入し、酸化を 防止した。

まず 130 nm Fe₃0₄ 粒子を出発物質とした γ' -Fe₄N 単相試料作製を行った。出発物質を 673K で 2.5h 還元処理し α -Fe 単相の微粒子を 得た。この鉄微粒子を 230 °C、24 h の窒化 を行った場合、完全に α -Fe が消失し、 γ' -Fe₄N を主相とし僅かに ϵ -Fe₃N が混入した粒子が 生成した。205 °C以下では少量の α'' -Fe₁₆N₂ の生成が見られた。

そこで γ' -Fe₄N 生成の最適窒化条件を 230 °C 24 h として(M1)この粒子に対し還元 と窒化を行った。230 °C 1.75 h のアニール で ϵ 相に起因する反射が消失し、 α -Fe のブロ ードな反射が現れた(M2)。このことからこの 窒化鉄粒子は γ' 相をコアとし ϵ 相が表面に存 在するコアシェル型構造をとり、水素アニー ルにより表面窒素原子が脱離しα-Fe になっ たと考えられる。



水素アニール時間 h_1 と窒化時間 h_2 を変えて 二次窒化を行った結果を図6に示す。処理条 件は時間を (h_1, h_2) と表して M3 (1, 24), M4 (1.75, 24), M5 (2, 24), M6 (1.75, 18), M7 (1.75, 12) である。水素アニール Ih 205 °C 18 h の条件 (M6) で最も γ '-Fe₄N 単相に近い試料 が得られた。これにより多段窒化法が単相化 に有効であることが示せた。残念ながら α "-Fe₁₆N₂ についてはまだ確定した手法を見 出せておらず、今後の検討課題とする。

② 鉄微粒子窒化反応における窒素拡散

室温にて Mössbauer 分光で観察した結果 から強磁性体成分の化合物相生成量を同定 した。これには化合物により内部磁場の大き さが異なることを利用する。ただし ϵ 相が生 成した場合は、常磁性となる事があり注意が 必要である。



図7 窒化鉄試料の窒素拡散

この生成量を用いて窒化過程における活性

化エネルギーを検討した。窒化温度を変えて α -Fe 粒子を 24 h 窒化し、生成物の変化を調 べた。130 nm 試料の窒化では 230°C でほぼ 完全に窒化し、 γ 相が主であった。180 nm 粒 子では 320°C でほぼ窒化し、 ϵ 相が増大した。 このように粒径が 50 nm 異なることで窒化温 度が 100°C 程変化した。

ここで拡散プロセスは以下の拡散方程式で 表せる。

$\frac{dx}{dz} = \Omega L_{eff}^{N} \frac{dz}{z}$ (1)

ここで χ は窒化深さ、 $D_{\mu\nu}$ は拡散定数、 Δc は窒素濃度の勾配、 τ は窒化時間、 Ω は γ' 相と ϵ 相の平均モル体積である。これを両辺 積分すると、

$$x^2 = 2\Omega\Delta c \left[D_0 \exp \left(- \frac{Q_{eff}^N}{MT} \right) \right]$$
 (2)

が得られる。ここで2000は活性化エネルギー である。メスバウア分光から得られた窒化相 の比率から窒化深さを算出し、その対数を温 度の逆数に対して図5 にプロットした。得ら れた直線の傾きより得られた活性化エネル ギーは 130 nm 粒子で 144.6 kJ/mol、180 nm 粒子で 151.7 kJ/mol であった。この値は多 結晶薄膜の窒化の場合に比べて 2~3 倍大き い。この原因の一つとして焼結防止に SiO, 表面被覆を用いたことにより、窒素侵入が抑 えられた可能性が考えられる。また球形の結 晶のため薄膜より歪みが大きいなど不完全 性が高く、窒素侵入を阻害する事も考えられ る。この解析では、微粒子表面からの窒素侵 入を平面的に扱ったが、球形の効果を正しく 取り入れた解析を進行中であり、終了次第論 文発表する予定である。

参考文献

 [1] A. Nagatomi, *et al.*, J. Jpn. Soc. Powder Powder Metall., 46, 151 (1999).
[2] H. Takahashi, *et al.*, IEEE. Trans. Magn., 35, 2982 (1999).
[3] 柴田謙一他、日本応用磁気学会誌, 30, 501 (2006).
[4] Y. Sasaki *et al.*, IEEE Trans. Magn., 41, 3241 (2005).
[5] R.W. Chantrell *et al.*, J. Magn. Magn. Mater. 38, 83 (1983).

5. 主な発表論文等 (研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔学会発表〕(計 6件)

 皆川真、岸本幹雄、<u>柳原英人、喜多英治</u>、
"高機能窒化鉄粒子の作製と活性化エネル ギー"、日本金属学会、2010年3月30日、筑 波大学

②皆川真、<u>柳原英人、喜多英治</u>、岸本幹雄、 "窒化鉄γ'-Fe₄N 球形粒子の生成と窒化過程 の解明"、日本磁気学会、2009 年 9 月 14 日、 長崎大学

 ③皆川真、岸本幹雄、<u>喜多英治、柳原英人</u>
"窒化鉄γ'-Fe₄N 粒子の作製と高純化"、日本 金属学会、2009年3月30日、東工大
④皆川真,<u>柳原英人</u>,<u>喜多英治</u>,岸本幹雄 "サブミクロンγ'-Fe₄N 球形粒子の生成と粒 径制御"、日本磁気学会、2008年9月14日、

東北学院大学 ⑤ 皆川真、岸本幹雄、<u>喜多英治、柳原英人</u>、 "サブミクロン Fe₃0₄ 粒子を用いた窒化鉄 γ'-Fe₄N 粒子生成"、日本金属学会、 2008 年 3 月 28 日、武蔵工業大学

 ⑥皆川真, <u>柳原英人</u>, <u>喜多英治</u>, 岸本幹雄、 "サブミクロンγ'-Fe₄N 粒子の生成と磁性"、 日本応用磁気学会、2007 年 9 月 11 日、学習 院大学

6. 研究組織

(1)研究代表者

喜多 英治(KITA EIJI)
筑波大学・大学院数理物質科学研究科・教授
研究者番号:80134203

 (2)研究分担者
柳原 英人 (YANAGIHARA HIDETO)
筑波大学・大学院数理物質科学研究科・准 教授

研究者番号:50302386

(3)連携研究者

なし