### 高品位鉄系非平衡粒子の作製および組織制御指針の構築

研究代表者 東北大学金属材料研究所 助教 吉年 規治

### 1. 緒言

近年、電子デバイスやパワーデバイスに用いられる電磁変換機器の高性能化が、省 エネルギーの観点から強く求められており、世界中でそれらの高効率化に関する研究 が進められている。現在、主流となっているケイ素鋼(Fe-Si 合金)は、高い飽和磁束密 度を発現し、かつ安価であるため、軟磁性材料市場において高いシェアを占めている が、トランスやモータの鉄損は国内で消費される総電力の約3.4%にも達し、ケイ素鋼 の鉄損改善<sup>1,2)</sup>も飽和状態に至っている。そこで現在、鉄系アモルファス材料などの非 平衡軟磁性材料に注目が集まっている。非平衡軟磁性材料の最大の特徴は、低周波か ら高周波領域にかけてのコアロスが低いことであり<sup>3)</sup>、各種デバイスにおける電磁エ ネルギーの変換電力ロスを最小限にすることができる。

現在までに、軟磁性材料として種々の鉄系アモルファス材料が開発報告されてきた が、その作製過程において急冷が必要となるため、その形状はリボン形状や粉末形状 に限られている。リボン材の場合、形状磁気異方性の影響が強く等方的に磁化させる ことができないという問題点があり、また、粉末材料の場合、圧粉成型過程において 充填率や混合する潤滑剤およびバインダーの影響が大きいといった問題点を有してい る。したがって、何れの材料の場合においても材料自身の磁気特性を厳密に評価でき ないといった欠点がある。そこで本研究では、無容器凝固法を用いて3次元的に等方 的な組織を有する完全球形状の粒子を作製し、単粒子での磁気特性評価を行うことを 目的とした。無容器凝固法の特徴としては、溶融金属の冷却の際の容器壁の影響がな く、試料が凝固する際に均一かつ均質な組織を形成するということが挙げられる。ま た、完全球形状の粒子であれば形状磁気異方性がなく、1つの粒子で磁気測定を行え ば粒子間の相互作用等の影響も無視することができ、材料の磁気特性の厳密な評価が 可能となる<sup>4</sup>。

本研究では、パルス圧力付加オリフィス噴射法と呼ばれる無容器凝固法を採用して アモルファス単分散粒子を作製した <sup>5)</sup>。高い濃度の鉄を含有するアモルファス粒子に 適切な熱処理を加えることで、ナノ結晶化させ、その組織変化が及ぼす磁気特性への 影響を詳細に調査した。Fe 系アモルファス合金に Cu を添加すると、アモルファス母 相中に Cu のクラスターが存在し <sup>6-9)</sup>、Cu のクラスターを避けるように鉄原子が拡散 するため、結晶化の際に核生成頻度を増加させ、結晶粒の微細化を促進させることが できる <sup>10)</sup>。その結果、ナノ結晶化により飽和磁束密度を向上させることができること が報告されている <sup>11)</sup>。ここでは Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>の合金に Cu の微量添加を行うことによ って、熱処理後の内部組織の微細化や α-Fe の析出頻度の増加を促進させ、磁気特性の 向上を目指す。そこで、本研究では Fe76Si9B10P5の合金に Cu を 0.25, 0.5 at%添加した(Fe76Si9B10P5)100-xCux(x=0.25, 0.5)を合金組成として選択し、無容器凝固法により単分散粒子を作製し、その後、熱処理を行い、Cu の添加が合金の内部組織と磁気特性にどのような影響を与えるかを調査した。

# 2. 実験方法

本研究では、粒状 Fe(99.99 %)、粒状 B(99.5 %)、粒状 Si(99.999 %)、粒状 Fe<sub>3</sub>P(99%) (いずれも (株)高純度化学製) を用いた。これらの原料を目的組成とな るように重量計算し、秤量した。秤量後、Ar ガス雰囲気中で高周波溶解により母合金 インゴットを作製した。その後、母合金インゴットを破砕し、パルス圧力付加オリフ ィス噴射法により単分散粒子を作製した。

作製した単分散粒子の粒径及び粒度分布は、正立型光学顕微鏡(BX-51、(株)オリン パス製)で得られた粒子画像を、画像解析ソフト(Win ROOF ver.6.5 (株)三谷商事製) を用いて測定した。

単分散粒子の内部組織構造は、X線回折法(以下 XRD、 RINT Ultima IV、(株)リ ガク製)により評価した。この時、ガラス板上に粒子数十個を接着剤で固定し、粒子赤 道部付近まで研磨を行った後、断面を XRD により内部構造を評価した。XRD 測定に は CuKa線を用い、管電圧 40 kV、管電流は 40 mA に設定し、 20 = 20~90°の範囲 を 1 °/min の速度で測定した。

単分散粒子の熱分析には示差走査熱量計(以下 DSC、Q-2000、(株)TA インスツル メント製)を用いた。測定は約 50 ml/min の高純度 Ar ガス流中で昇温速度 0.67 K/s に て行った。

最後に、熱処理前後の粒子の磁気特性について、1 つの球状粒子を用いて振動試料 型磁力計により評価した。粒子 1 つを接着したセロハンテープを測定用の石英管ロッ ドに固定し、印加磁場は-12 kOe~12 kOe の範囲で設定し測定を行った。

### 3. 結果と考察

# 3-1. 単分散粒子の内部組織と熱処理によるナノ結晶化

図1にパルス圧力付加オリフィス噴射法で作製した(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>および (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子のSEM画像を示す。



図1 パルス圧力付加オリフィス噴射法で作製した粒子の SEM 画像 (左) (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub> (右) (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>

SEM 観察結果より、作製した粒子はどちらも非常に滑らかな表面状態を有している ことが確認され、結晶化の体積収縮に伴うくぼみ等も見られなかった。また、画像分 析による粒度分布測定により、(Fer<sub>6</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>の粒子の平均粒径は274 µm、 真球度は99%、粒径の標準偏差は6 µm、(Fer<sub>6</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>の粒子の平均粒径は 275 µm、真球度は99%、粒径の標準偏差は6 µm であり、2 種類の粒子とも非常に優 れた真球度を有していることが確認された。以上の結果から、本研究で作製した (Fer<sub>6</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>および(Fer<sub>6</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>粒子は均一粒径でかつ高真球で あることが明らかとなった。

次に、作製した組成(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子と(Fer6Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単 分散粒子の粒子断面の内部構造評価を行った。図 2 に作製した粒子の断面の XRD パ ターンの分析結果を示す。



図 2 未熱処理の単分散粒子の粒子断面 XRD パターン

この図より、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.75Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子はアモルファス構造特有のブロー ドパターンが見られたが、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.5Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子は微小な  $\alpha$ -Fe のピークが 確認され、わずかに結晶相を含んでいることが明らかとなった。ここで、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.75Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子の平均粒径は 274  $\mu$ m、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.5Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子の平均 粒径は 275  $\mu$ m であり、ほぼ同一粒径であることから、粒子作製時の冷却速度はどち らもほぼ同じであったと推定される。したがって、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.5Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子 は合金のガラス形成能が低いために、急冷凝固時に結晶化が発生したものと考えられ る。

図 3 に(Fer6Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) <sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子と(Fer6Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) <sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子の昇 温過程における DSC 熱分析曲線を示し、表 1 に Cu を添加した単分散粒子のガラス転 移温度 *T<sub>g</sub>*、結晶化温度 *T<sub>x</sub>*、発熱量 *ΔH*を示す。



(左) (Fe76Si9B10P5)99.75Cu0.25 (右) (Fe76Si9B10P5)99.5Cu0.5

組成	$(Fe_{76}Si_9B_{10}P_5)_{99.75}Cu_{0.25}$	$(Fe_{76}Si_9B_{10}P_5)_{99.5}Cu_{0.5}$
ガラス転移温度 $T_g$	790 K	_
第一結晶化温度 T <sub>x1</sub>	828 K	798 K
第二結晶化温度 T <sub>x2</sub>	875 K	834 K
発熱量 ⊿H	114 J/g	54 J/g

表1 単分散粒子のガラス転移温度 Tg、結晶化温度 Tx、発熱量 ΔH

図より、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子はガラス転移による吸熱反応が見られ、 ガラス転移温度は 790 K であることが分かった。また、その後結晶化による発熱ピー クも確認され、第一結晶化ピーク温度 *T*<sub>x1</sub>は 828 K、第二結晶化ピーク温度 *T*<sub>x2</sub>は 875 K であることが分かった。ここで、(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子の過冷却液体 温度領域 ΔTは 38 K と求められ、この温度域では過冷却液体状態となることが分かっ た。また、(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子の結晶化ピークは Fe76Si9B10P5 単分散 粒子と比較をして、第一および第二結晶化ピークがより明瞭に分かれているため、結 晶化が a-Fe の析出から化合物相の析出へと結晶化が段階的に進行していくものと考 えられる。また、(Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子はガラス転移温度を示さず、第一 結晶化ピーク温度 Tx1は 798 K、第二結晶化ピーク温度 Tx2は 834 K であることが分 かった。ここで、(Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子の第一結晶化ピークの面積は第二 結晶化ピークの面積よりも小さいことが分かる。本研究において Fe76Si9B10P5 単分散 粒子の第一結晶化温度 Tx1が 828 K、(Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子の第一結晶化 温度 Tx1が 798 K であったことから Cu の添加量が 0.5 at%まで増加すると第一結晶化 ピークが低温側にシフトすることが確認された。また、(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分 散粒子の結晶化による発熱量 ΔH の値は 114 J/g と求められ、Fe76Si9B10P5の発熱量 79 J/g と比較をすると、(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子の発熱量は高い値を示し ていることが分かる。一方で、(Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5単分散粒子の発熱量 ΔHは 54 J/g であり、Fe76Si9B10P5や(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25と比較して小さい値を示している。こ れは、図2で示したように(Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5単分散粒子の内部には結晶相がわず かに含まれているため、結晶化による発熱量が減少したと考えられる。そのため、Cu の添加量を 0.5 at%まで増加をすると、合金の熱的安定性は Fe76Si9B10P5 単分散粒子 や(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子よりも低下していることが明らかとなった。以 上の結果を踏まえて、(Fer6SigB10P5) 99.75Cu0.25単分散粒子の熱処理温度は 685 K, 790 K,830 K,840 K,875 Kと設定し、(Fe76Si9B10P5)99.5Cu0.5 単分散粒子の熱処理温度は 800 K, 820 K, 834 K, 860 K と設定しそれぞれ熱処理を行った。

図4に685K,790K,830K,840K,875Kで熱処理をおこなった(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) 99.75Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子の断面のXRDパターンおよび、800K、820K、834K、860K で熱処理を行った(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)99.5Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子の断面のXRDパターンを示す。



図 4 熱処理後の単分散粒子の断面 XRD パターン (左) (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub> (右) (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>

図4より、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>単分散粒子を685 Kで熱処理を行うと内部組 織はアモルファス構造を維持しており、790 K以上の温度において a-Fe を主相とする 結晶相のピークが現れていることが確認された。また、830 K以上の温度においては Fe-B系化合物相のピークが見られたことから、熱処理温度の増加に伴って Fe-B系化 合物相の析出が進行していることが分かった。また、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>単分散粒 子においては、800 K以上の温度において a-Fe 相のピークが観察され、820 K以上 の温度で熱処理を行うと全ての温度において a-Fe と Fe-B系化合物相が析出している ことが明らかとなった。

# 3-2. 単分散粒子の磁気特性と熱処理による変化

優れた軟磁気特性を発現するための理想的なナノ結晶組織には、主に次の3つの条件が挙げられる。

①ナノ結晶相の粒径が 20 nm 以下になると、結晶磁気異方性の平均化が起こり、保磁力が低下する。

②ナノ結晶相が bcc 構造かつ強磁性である a-Fe 単相であれば、磁気特性は向上する。 ③ナノ結晶粒界に残留アモルファス相が存在すると、磁化が容易になり鉄損が低下する。

本研究で作製した単分散粒子は熱処理により微細な α-Fe ナノ結晶が優先的に析出 することが前節までに確認されたため、優れた磁気特性を発現することが期待できる。 そこで、本研究では1つの球状粒子を用いた VSM による磁気特性評価を行った。

図5にFe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub>、(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub>単分散粒子の 熱処理温度と飽和磁束密度の関係を示す。



図5 単分散粒子の熱処理温度と飽和磁束密度の関係

未熱処理(As-Quenched)の粒子の飽和磁束密度を比較すると、Fe76Si9B10P5単分散粒 子の飽和磁束密度は 1.49 T、(Fe76Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子は 1.53 T、 (Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) <sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub> 単分散粒子は 1.55 T であり、Cu の添加量が増加する毎に As-Quenched 粒子の飽和磁束密度の値がわずかに増加した。ここで、(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25粒子は As-Quenched 状態でヘテロアモルファス構造に起因する鉄の結晶核 (クラスター)の数密度が増加したために、飽和磁束密度の値が増加したと考えられ る。また、Cuを 0.5 at%まで増加した場合においては図 2 で示したように XRD にお いて As-Quenched で結晶化のピークが見られており、Fe76Si9B10P5と比較してナノ結 晶化が既に進行しているために、やや高い飽和磁束密度の値を示したと考えられる。 すなわち、As-Quenched 状態であってもすでに熱処理を行ったものと同様な内部組織 構造となっている可能性がある。また、(FereSigB10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子と (Fe76Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子は熱処理を行うとナノ結晶化に伴い、飽和磁束密度 の値は増加し、(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25単分散粒子を840 K で熱処理を行うと最大飽 和磁束密度は 1.69 T を達成した。また、Cu を添加した粒子は合金組成中の鉄濃度は 減少しているにも関わらず、Fe76Si9B10P5単分散粒子の 1.64 T よりも高い飽和磁束密 度を示していることが分かる。これは、Cu を添加した粒子は粗大な結晶相の析出量が 減少し、また α-Fe の析出頻度が増加しているために高い飽和磁束密度を示したものと 考えられる。しかし、(Fe76Si9B10P5)99.5Cu0.5 単分散粒子の最大飽和磁束密度は 1.65 T を示し、(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子よりも飽和磁束密度が低い値を示していることが分かった。これは、図2で示したように(Fer6Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子はAs-Quenched ですでにわずかな結晶化が進行しているために熱処理を行った際に a-FeからFe-B系化合物相への相変態が生じ、強磁性の a-Feの析出量の減少と常磁性のFe-B化合物相の析出が進行し、結果として飽和磁束密度の値が増加しにくくなったためと考えられる。以上の結果から、組成Fer6Si9B10P5にCuを0.25 at%添加した粒子が最も高い飽和磁束密度を示すことが明らかとなった。

# 4. 結言

本研究では、無容器凝固法(POEM)により平均粒径 274 µm の(Fer6Si9B10P5) 99.75Cu0.25 単分散粒子と平均粒径 275 µm の(Fer6Si9B10P5) 99.5Cu0.5 単分散粒子を作製した。さらに、DSC の熱分析測定結果をもとに熱処理温度をそれぞれ設定し、内部組織 と磁気特性の評価を行った。その結果以下の結論を得た。

 ①XRD の解析結果より(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>) <sub>99.75</sub>Cu<sub>0.25</sub> 単分散粒子および(Fe<sub>76</sub>Si<sub>9</sub>B<sub>10</sub>P<sub>5</sub>)
<sub>99.5</sub>Cu<sub>0.5</sub> 単分散粒子は Cu の添加量の増加によって合金のガラス形成能が低下し、一部 結晶化が進行していることが明らかとなった。

②Cu を添加した粒子の熱処理を行うと、a-Fe をメインとする微細な結晶相が析出 しており、a-Fe の析出頻度の増加と常磁性の Fe-B 化合物の析出量が減少したことが 明らかとなった。

③VSM の測定結果より、Cu を 0.25 at%添加した粒子を 840 K で熱処理を行うと最 大飽和磁束密度は 1.69 T を達成し、鉄濃度が減少しているにも関わらず、磁気特性が 向上したことが明らかとなった。しかし、Cu を 0.5 at%まで増加をするとすでに As-Quenched の状態で析出していた結晶相の一部は、熱処理過程で常磁性の Fe-B 系 化合物へと相変態したために飽和磁束密度の値が増加しにくくなったことが明らかと なった。

④微細なナノ結晶相を析出させる手法や、ガラス形成能が高く粒成長が生じにくい 合金系を開発することにより、結晶粒径が 20 nm 以下の微細な α-Fe を大量に析出さ せることができれば、さらに高飽和磁束密度・低保磁力の、軟磁気特性に優れた単分 散粒子を実現する可能性があることが明らかとなった。

#### 謝辞

本研究は、公益財団法人 JFE21 世紀財団の技術研究助成の助成を受けて実施された ものであり、記して謝意を表します。

### 参考文献

1) 第155,156回西山記念技術講座テキスト(日本鉄鋼協会,1995)

- 2) 新日本製鐵, Nippon Steel Monthly, Vol. 141 (2004)
- X. Li, G. Lu, Z. Zhang, D. Ju, A. Makino: Journal of Alloys and Compounds 647 (2015) 917-920
- 4) 島田寛: Magnetics Jpn. Vol. 5, No. 2, (2010)
- 5) N. Yodoshi, R. Yamada, A. Kawasaki, A. Makino: Journal of Alloys and Compounds 643 (2015) S2-S7
- K. Sato, K. Takenaka, A. Makino, Y. Hirotsu: Physics Procedia 75 (2015) pp. 1376-1380
- A. Makino, Xue Li, K. Yubuta, C. Chang, T. Kubota, A. Inoue: Scripta Materialia 60 (2009) 277-280
- Xue Li, H. Kato, K. Yubuta, A. Makino, A. Inoue: Materials Science and Engineering 527 (2010) 2598-2602
- 9) S. Jafari, A. Beitollahi, B. Eftekhari Yekta, T. Ohkubo, Viktoria Budinsky, Mie Marsilius, S. Mollazadeh, Giselher Herzer, K. Hono: Journal of Magnetism and Magnetic Materials 401 (2016) 1123-1129
- T. Gheiratmand, H.R. Madaah Hosseini: Journal of Magnetism and Magnetic Materials 408 (2016) 177-192
- G.T. Xia, Y.G. Wang, J. Dai, Y.D. Dai: Journal of Alloys and Compounds 690 (2017) 281-286