極低温ローレンツ電顕法による スキルミオン格子の可視化

Observation of Skyrmion Lattice by Cryo-Lorentz Transmission Electron Microscopy

于 秀珍^a, 小野瀬佳文^{a, b}, 金澤 直也^b, 永長 直人^{b, c}, 十倉 好紀^{a, b, c}, 松井 良夫^d

Xiuzhen Yu, Yoshinori Onose, Naoya Kanazawa, Naoto Nagaosa, Yoshinori Tokura and Yoshio Matsui

> ^a独立行政法人科学技術振興機構・ERATO・ +倉マルチフェロイックスプロジェクト ^b東京大学大学院工学系研究科 ^c独立行政法人理化学研究所基幹研究所 ^d独立行政法人物質材料研究機構

- 要 旨 スキルミオン(Skyrmion)と呼ばれる渦状のスピン状態 は、1960年代に素粒子物理学者(Skyrme)により予言 されていた。物質中にスキルミオンが存在すると、特異 な電磁気効果を誘起することが期待されているが、その 生成過程および基本構造ははっきり分かっていない。そ こで今回我々は、非中心対称性のB20型立方晶構造を持 つらせん型磁性体 Fe_{0.5}Co_{0.5}Siに着目し、電子顕微鏡の磁 界型レンズの垂直磁場を巧みに制御することにより、ら せん型スピン構造を、渦状スキルミオン構造に変化させ、 更にこれをローレンツ電子顕微鏡像として可視化するこ とに世界で初めて成功した。
- キーワード: ローレンツ電顕法, 強度輸送方程式法, スキルミオ ン格子

によって実際に確認されている.このらせん磁気構造物質に、 僅かな磁場を印加すると、スキルミオン(Skyrmion)格子 と呼ばれる新規な磁気構造が出現することが、中性子小角散 乱実験を基に主張されていた⁷⁾.スキルミオンは素粒子分野 の理論研究者である Tony Skyrme⁸⁾ が提唱した,トポロジカ ルなスピン配列状態である.具体的には、図1cに模式的に 示す「渦状」のスピン配列であり、渦の中心ではスピンは外 部磁場と反対方向を、一方外側ではスピンは外部磁場と同一 方向に整列する^{8~10)}.しかしながら三次元のバルク状態で は、スキルミオンの規則配列構造は必ずしも安定ではなく⁷⁷、 中性子小角散乱実験では、T_N 直下の僅か数ケルビンの狭い 温度領域でのみ観察されていた^{7,11)}.一方,試料を薄膜化す ることによって、元のらせん磁気構造を特定面内に制限し, これに磁場をかけることによって、2次元のスキルミオン格 子が比較的安定に存在しうることが、モンテカルロ・シミュ レーションおよびローレンツ電顕観察によって判明し た^{12,13)}. らせん磁性体から、磁場印加によるスキルミオンへ の変化機構、更には単一スキルミオンの磁気構造の詳細な知 見を得ることは、今後スキルミオンを磁気デバイスへ応用す る上で非常に重要である.

通常,強磁性体や反強磁性体のスピン秩序の平均的な状態 を調べるには、中性子回折がよく使われる¹⁴⁾.しかし、スキ ルミオン格子の欠陥や単一スキルミオンの構造を知るには、 実空間観察が必要不可欠であると考えられるが、これまで報 告例はなかった.高い空間分解能を持つローレンツ電子顕微 鏡法¹⁵⁾は、磁気構造の局所観察能力に優れており、特に位 相計測法(TIE)と併用することによって、磁化の空間分布 をナノレベルで可視化することが出来る^{12,16)}.今回、我々は 冷陰極電界放出型電子銃を備えた、300 kV 分析電子顕微鏡 (Hitachi HF-3000S)の磁界型対物レンズの励磁を制御して、 らせん磁性体 Fe_{0.5}Co_{0.5}Si に百ガウスオーダーの磁場をかけ、 スキルミオン格子を生成させ、さらにこれをローレンツ電顕

図1 らせん磁性体 (a-b), スキミオン (c-d) の三次元模式図 (a, c) とモンテカルロ・シミュレーションにより理論的に得られ た2次元スピンテクスチャー (b, d). 矢印は磁化を示す.

酸化物超伝導体に代表される「強相関物質」においては、 電子と結晶格子の強い相関効果による、電荷、軌道そしてス ピンの秩序現象がしばしば観察される^{1~3}. このような秩序 状態は、電磁気応答などの物性と深く関わっており、このた め従来にない新奇なスピン秩序状態とそれに起因する電気磁 気機能を探索することは、スピントロニクスの発展に多大な 寄与をもたらすことが期待されている⁴. 本稿で取り上げる $Fe_{0.5}Co_{0.5}Si$ は非中心対称性の B20 型立方晶構造を持つらせん 磁性体(図 1a) であり、スピンが三次元的にらせん配列し ていることは、中性子回折⁵⁾ や、ローレンツ電子顕微鏡観察⁶⁾

^a〒113-8656 東京都文京区本郷 7-3-1 TEL: 048-462-1111 (ext. 6434) E-mail: yu_x@riken.jp 2010年9月17日受付

像として可視化することに世界で初めて成功した^{12,13)}.本稿 はこの手法の概要を解説する.

2. ローレンツ電子顕微鏡法と磁場印加

従来我々がマンガン酸化物等の磁区観察に用いてきたロー レンツ電顕(Hitachi: HF-3000L)は、試料自身には磁場をか けない状態で、強磁性体の自発磁化を観察する方法であった。 しかし、今回取り上げるスキルミオンを観察するためには、 まずらせん型磁性体に垂直な磁場をかけて、スキルミオンに 変化させる必要がある.垂直磁場印加機構を有する専用電子 顕微鏡の開発例はいくつか報告されているが^{17,18)},今回我々 はあえて市販の汎用型電子顕微鏡をベースに、本来結像レン ズとして使われている磁界型対物レンズ(図2(a))の磁場 を利用し、弱いレンズ励磁によって、スキルミオン生成に必 要な弱い垂直磁場を発生することで、スキルミオン格子の ローレンツ電子顕微鏡法観察を試みた。TEM の通常観察モー ドでは高い倍率と原子レベル分解能を得るために、レンズ電 流を大量に流し、焦点距離を短くするのが一般的である. こ の場合図2(a)の青色の結像光路のように、加速電圧300kV の場合、試料面ではおよそ2T-3Tの強磁場が発生しており、 試料の磁化は一般に飽和してしまう. スキルミオンもこのよ うな強磁場下では存在できない.一方、図2(a)の水色で示 した結像光路のように、レンズ電流を減らすと、試料面での 磁場が減少し、うまく制御すればスキルミオン生成条件(数 百ガウス)を得ることが原理的に可能となる.また焦点距離 が長くなる,言い換えればカメラ長が長くなることによって, 回折図形の拡大倍率が相対的に増大するため、試料中の自発 磁化に対応した電子線の偏向の検出がより容易になる.つま り、対物レンズ電流を減少させることによって、スキルミオ ンを生成させ、かつそれをローレンツ観察することが可能に なると考えられる. 図2(b)は、ローレンツ電顕法による磁 性体の観察原理を模式的に示す. 試料内部の、入射電子線と 平行な磁化成分は,電子線の偏向に寄与せず,磁気コントラ ストは現れない.一方、入射電子線と垂直な磁化成分(薄い 試料の面内成分)には、ローレンツ力が働くため、電子線は 偏向され,収束像(明るい)や発散像(暗い)が像面に形成 され、磁気コントラストが得られる. ローレンツ顕微鏡では、 このコントラストから観測面に平行な磁化の情報を得ること が出来る.

本研究では、浮遊帯域溶融法(FZ)¹⁹⁾によって作製した単 結晶 Fe_{0.5}Co_{0.5}Si 試料を 20 nm 程度まで薄くし、電顕観察用 の液体ヘリウムホルダに取り付けた後、市販の冷陰極電界放 出型電子顕微鏡(日立 HF-3000S, 300 kV)の対物レンズ電 流を変化させ、らせん磁性体に垂直な磁場を印加しながら、 磁区構造の観察を行った.磁化分布を求めるため、位相計測 法・強度輸送方程式法(計算は QPt(HREM Ltd.)ソフトを 使用した)¹⁶⁾を用いて、焦点を外した二枚(アンダーフォー カスとオーバーフォーカス)のフレネル型ローレンツ電顕像 の位相変化を抽出し、磁化の空間分布マッピング像を得た.

3. らせん状態の磁化分布

図3(a, b)は25K・無磁場条件でのFe_{0.5}Co_{0.5}Siのローレン ツ電顕像である.白黒の縞状(ストライプ)パターンが観察 されるが,アンダーフォーカス像(a)とオーバーフォーカ ス像(b)のコントラストが反転していることから磁気構造 を反映していることが分る.強度輸送方程式法(TIE)でこ れらのローレンツ像のz方向(電子線と平行)の位相変化を 計算することにより,試料面内の2次元磁化分布が得られる. 図3(c)にその結果を示すが,各カラーと矢印が磁化の方向 および大きさの対応関係を表している.この磁化分布はモン テカルロ・シュミレーションにより理論的に得られた2次元 系らせん磁気構造(図1b)とよく一致しており,Fe_{0.5}Co_{0.5}Si が極低温・無磁場条件ではらせん型スピン構造を持つことと 対応する.また,らせんスピンの繰り返し周期とその方向は, それぞれ90nmと[100]であり,中性子散乱実験の結果と 一致していることが分かった.



図 2 (a) 対物レンズ電流を変化させた時の電子顕微鏡の結像 光路図. (b) ローレンツ電顕法の模式図.



図3 Fe_{0.5}Co_{0.5}Si における, 自発的ならせん磁気構造. (a) オーバーフォーカス像. (b) アンダーフォーカス像. (c) 磁化分布.

4. 弱磁場印加によるスキルミオンの生成および消滅

図4には、T=25Kにおける様々な磁場におけるローレン ツ電顕像(オーバーフォーカス像)を示す.前章で述べた無 磁場のらせん磁気構造が観察された.このらせん磁気構造に、 徐々に磁場を印加すると、図4(b)、(c)に示すように縞状パ ターンが崩れ始め、同時にスキルミオンに対応する白い粒状 のパターンがところどころに現れ始める.このようならせん 磁性とスキルミオンとの共存相では比較的スキルミオン単体



図 4 Fe_{0.5}Co_{0.5}Si の, 25K におけるローレンツ電子顕微鏡像の 磁場変化.

が独立して運動しうることが期待できる. 磁場を 50 mT(500 ガウス)まで増加すると縞状パターンはほぼ完全に消失し, スキルミオンの三角格子が形成された. さらに磁場を 70 mT (700 ガウス)まで増加させると,スキルミオン格子が崩れ はじめ,スピンが外部磁場方向(試料と垂直方向)に沿って 揃った強磁性状態がところどころ現れ,スキルミオンと強磁 性相が共存している状態が観察された. さらに磁場を 80 mT (800 ガウス)まで増加すると,スキルミオンはほぼ完全に 消失,強磁性の単一ドメインが形成されるため,ローレンツ 像は一様なものとなる.

5. 単一スキンルミオン内の磁化分布

図5にT = 25Kにおける、磁場下(B = 50 mT)のローレ ンツ顕微鏡像(a-b)とその磁化分布(c)を示す.この図は 位相計測法・強度輸送方程式法を用いて、高分解能ローレン ッ実空間像(a-b)を解析することにより得られた磁化の面 内成分の空間分布マップである.図 5d は図 5c の拡大像で ある、色は磁化の方向を表しており、例えば磁化が右を向い ている場合には赤色が対応する.また、鮮やかな色ほど磁化 の面内成分が大きいことを示しており、黒い領域では磁化の 面内成分は存在しない、スキルミオンの直径とスキルミオン 格子の格子定数はほぼ等しく,およそ 90 nm である.実空 間観察したスキルミオン格子の磁化分布と、モンテカルロ・ シュミレーションにより理論的に得られた2次元系スキルミ オンの面内磁化成分(図1(c))は非常によく一致しており、 中心および外周のスピン方向が面に垂直であることが確認さ れた. 中心部と外周部の面積を比較すると, 外周部が大きい ため、外周部のスピンは磁場と同一の方向を、一方中心部で は磁場と反平行に整列していると考えられる.

6. 終わりに

今回我々は、らせん磁性体 Fe_{0.5}Co_{0.5}Si に対して、対物レン ズ磁場を巧みに印加することにより、電子顕微鏡内で渦状ス キルミオン格子を生成し、さらにこれをローレンツ電子顕微 鏡像として実空間観察(可視化)することに世界に先駆けて



図5 スキルミオン格子のローレンツ像 (a-b), TIE による磁化分布 (c) とその拡大像 (d).

成功した.実空間観察により得られた2次元スキルミオンの スピン構造はモンテカルロ・シミュレーションにより理論的 に得られた2次元系構造とよく一致することが分かった.ス キルミオンは出発状態(無磁場)のらせん磁気構造に,百ガ ウスオーダーの磁場をかけることによって,徐々に生成する が,約500ガウスで,完全なスキルミオン三角格子となるこ とが確認できた.また,実空間観察という特性を生かして, 渦状スキルミオンと縞状らせん磁気,あるいは渦状スキルミ オンと強磁性の共存状態をナノレベルで観察することにも成 功し,相境界では単一のスキルミオンが独立に運動しうるこ となどの知見を得た.モンテカルロ・シミュレーションによ れば,スキルミオンは二次元系(薄膜)で特に安定に存在す ると予測されているため,薄膜試料を前提とする透過型ロー レンツ電顕法は,このような非線形のトポロジカルスピン構 造の解析に多大な貢献が出来ると期待される.

謝 辞

本稿で紹介した成果は科学技術振興機構・ERATO・十倉 マルチフェロイックスプロジェクト,物質・材料研究機構 (NIMS),東京大学,理化学研究所,韓国 Sung Kyun Kwan 大学との共同研究で得られたもので,2次元スキルミオンの スピン構造を計算して頂いた共同研究者 Jung Hoon Han 氏, Jin Hong Park 氏に感謝いたします.また電子顕微鏡のヘリ ウム冷却実験を補助して頂いた物質・材料研究機構の張偉珠 氏に感謝いたします.さらに有益な助言を頂いた,石塚和夫, 木本浩司,浅香透,原徹,金子良夫の各氏に感謝いたします. 最後に,物質・材料研究機構における,電子顕微鏡データの 取得にあたっては、文部科学省のナノテクノロジーネット ワーク(ナノネット)による支援を受けたことを付記します.

献

- 1) Wigner, E.P.: Phys. Rev., 46, 1002–1011 (1934)
- 2) Tokura, Y. and Nagaosa, N.: Science, 288, 462–468 (2000)

文

- 3) Tranquada, J.M. et al.: Nature, 375, 561–563 (1995)
- 4) 永長直人, 十倉好紀:日本物理学会誌, 64, 413 (2009)
- Ishikawa, Y., Tajima, K., Bloch, D. and Roth, M.: Solid State Commun., 19, 525–528 (1976)
- Uchida, M., Onose, Y., Matsui, Y. and Tokura, Y.: Science, 311, 359–361 (2006)
- 7) Mühlbauer, S. et al.: Science, 323, 915-919 (2009)
- 8) Skyrme, T.: Nuclear Physics, 31, 556–569 (1962)
- Rajaraman, R.: Solitons and Instantons. Elsevier North-Holland, Amsterdam (1987)
- 10) Sondhi, S.L., Karlhede, A., Kivleson, S.A. and Rezayi, E.H.: *Phys. Rev. B*, 47, 16419–16426 (1993)
- 11) Grigoriev, S.V. et al.: Phys. Rev. B, 76, 224424 (2007)
- 12) Yu, X.Z. et al.: Nature, 465, 901–904 (2010)
- 13)小野瀬佳文,于 秀珍,金澤直也,松井良夫,永長直人,十倉 好紀:固体物理,45,31 (2010)
- Marshall, W. and Loveesey, S.W.: Theory of Thermal Neutron Scattering. Oxford University Press, London (1971)
- 15) Grundy, P.J. and Tebble, R.S.: Adv. Phys., 17, 153-242 (1968)
- 16) Ishizuka, K. and Allman, B.: J. Electron Microsc., 54, 191-197 (2005)
- 17) Tonomura, A. et al.: Nature, 412, 620-622 (2001)
- 18) Grundy, P.J. and Herd, S.R.: Phys. Stat. sol. (a), 20, 295-307 (1973)
- 19) Onose, Y., Takeshita, N., Terakura, C., Takagi, H. and Tokura, Y.: *Phys. Rev. B*, 72, 224431 (2006)