論文の内容の要旨

論文題目 CaBaCo₄O₇の磁気相転移とピエゾ電気磁気効果

氏名 近江 毅志

本研究のまとめ

極性磁性体 CaBaCo₄O₇の磁気相図の解明とピエゾ電気磁気効果に関して研究を行った。 以下の二点が得られた結論である。

• CaBaCo₄O₇の中間温度相を反強磁性相と決定し、反強磁性-フェリ磁性相転移の際に巨大 電気分極変化及び急峻な結晶格子の歪みが生じることを明らかにした。

• CaBaCo₄O₇ において一軸応力による反強磁性-フェリ磁性相転移の存在とその転移の際 に磁化と電気分極が大きく変化することを明らかにした。CaBaCo₄O₇のピエゾ電気磁気効 果は従来のマルチフェロイック物質の 100 倍以上の大きさであった。

序論

圧電効果に代表される非共役な外場によって物性が変化する現象は、小型の高効率電源 や省エネルギーデバイスなどの技術開発のための応用が期待され、広い分野で研究の対象 とされてきた。このような物性が非共役な外場に応答する現象のことを交差相関応答と呼 ぶ。物質の持つ弾性と誘電性の結合といえる圧電効果が Pierre Curie と Jacques Curie に より初めて発見された 1880 年[1]はまさしく交差相関応答が技術の発展の中核となる時代 の幕開けと言えるだろう。

交差相関応答に関連した研究対象の一つにマルチフェロイック物質と呼ばれる物質群が ある。これは強誘電性、強磁性、強弾性という三つの強的秩序の内二つ以上を併せ持つ物質 群で、しばしばそれらの性質同士が強く結合し交差相関応答を示す。例えば物質の電気分極 の磁場に対する応答及び磁化の電場に対する応答は電気磁気効果と呼ばれる。らせん磁性 体 TbMnO3 における磁気秩序由来の巨大電気分極とその磁場によるフロップ現象が発見 されて以降[2]、磁気構造と誘電性の関係の整理を通じて電気磁気的性質の結合の増強や光 に対する特殊な応答に関する研究[3]など、現代において電気磁気効果に関する研究は多岐 にわたる。

さて近年電気磁気効果を背景とする交差相関応答の発展の一つに物質の弾性を変調させ

電気的磁気的性質を制御することが注目を集め始めている。物質の弾性とは格子系の歪み に関する性質であり、歪みは共役な外場である応力によって制御できる。応力による交差相 関応答としては電気分極を制御する圧電効果や磁化を変調させる圧磁効果が知られる。応 力による磁気的変調としては他にもスキルミオン相といったトポロジカルな磁気相の一軸 応力による制御などが知られる[5]。

電気磁気効果を発現する物質に応力を加えると圧電効果と圧磁効果の両方が同時に生じ うる。これはピエゾ電気磁気効果と呼ばれる[5]。ピエゾ電気磁気効果は研究の対象となっ て日が浅いが、マルチフェロイック DyFeO₃[5]などの物質で報告されており、磁化と電気 分極が一軸応力に対して線形な変調を示すことが報告されている。これらの物質において は一軸応力によって格子を変形させ磁化や電気分極の発現が許されない対称性から許容さ れる対称性に変化させることで磁化や電気分極を生じさせることをコンセプトとしている。 しかしこの機構で現れるピエゾ電気磁気効果の大きさについて、応力に対する電気分極や 磁化の変化割合である圧電効果係数と圧磁効果係数はそれぞれ従来の物質に比べ 1/100 程度であった。

本研究ではピエゾ電気磁気効果を従来の物質以上に増強することを目標にマルチフェロ イック材料の開拓および一軸応力印加装置の作製を行った。応力による物性変化の増強の ために応力誘起磁気相転移とそれに付随する圧電効果に着目した。理由は一般に相転移付 近の臨界状態では物性応答が巨大化するためである。応力によって相転移を誘起するため に強力な磁気弾性結合を持ち、磁気フラストレーションが強くいくつかの相が競合しやす い物質が適すると考えた。そこでそれらの条件を満たし、誘電性と磁性の間に強い結合を持 っ CaBaCo₄O₇というマルチフェロイック物質にスポットライトを当てた。

直方晶の空間群 *Pbn*2₁ に属する極性磁性体 CaBaCo₄O₇ は *c* 軸方向に自発電気分極が現 れる結晶構造を持つ。磁性イオンである Co は酸素の四面体に囲まれて三角格子(T)とカ ゴメ格子(K)を形成し、それらが交互に *c* 軸方向に積層している。そのため、強い磁気フラ ストレーションの存在が示唆されている[6]。CaBaCo₄O₇ は *T*_c \simeq 60 K で直方晶の *b* 軸を容 易軸としたフェリ磁性転移を示す。その際軸長も不連続に変化し、強い磁気弾性結合が期待 される[7]。マルチフェロイックという観点で最も特筆すべきは、 CaBaCo₄O₇ はフェリ磁 性相転移に伴ってこれまで報告のある物質で最大の 17 mC/m² に達する磁気秩序由来の電 気分極変化を示す点である[8]。この巨大な電気分極変化はフェリ磁性相において交換歪み 機構により CoO₄四面体が変形することで説明される[9]。従来は常磁性-フェリ磁性相転移 において巨大な電気分極変化が生じると考えられていた。しかし近年 *T** \simeq 69 K における 物性異常が報告され、*T*_c直上に中間温度相の存在が示唆された[8]。この中間温度相が磁気 秩序相であるか、それ以外の相であるのかの決着は未だについておらず、 CaBaCo₄O₇の電 気磁気的特性と相転移の関係は完全には明らかになっていない。

本研究の目的と研究内容

本研究の目的は CaBaCo4O7 の磁気転移の詳細を調べ電気磁気応答の起源を追求するこ と及び一軸応力による巨大ピエゾ電気磁気効果の発現を目指すことである。磁気転移の詳 細を調べるために磁化や c 軸方向の電気分極、誘電率及び c 軸方向の歪みの温度依存性と 磁場依存性を測定し、磁気相図を作成した。さらに中間温度相の状態を調べるため中性子散 乱実験を行った。 電気磁気特性を明らかにした後、 一軸応力下での磁化測定及び電気分極測 定、誘電率測定を行いピエゾ電気磁気効果の検出を試みた。

CaBaCo₄O₇の磁気相図

磁化や c 軸方向の電気分極、誘電率及び c 軸方向の歪 みの温度依存性と磁場依存性の測定を系統的に行い、異 常が生じる温度と磁場をまとめたのが図 1 に示した磁 気相図である。T * ≃ 69 K の物性異常は常磁性 - 反強磁 性相転移に対応することを明らかにした。図 2(a)に中性 子散乱実験によって解いた反強磁性相の磁気構造を示 す。磁気構造は磁気空間群 P2a1121 によって図 2(c)の精 度で解くことができた。その特徴として図 2(b)のフェリ 磁性相と比較して三角格子上の Co の磁気モーメント のみが無秩序化していた。また磁気相図を作製すること で電気分極や c 軸の歪みが急峻に変化する反強磁性-フェリ磁性相の境界を明らかにした。磁場を大きくす るとフェリ磁性相転移温度の上昇と共に反強磁性相 の温度領域は縮小する。

CaBaCo₄O₇のピエゾ電気磁気効果

図3に62Kでの磁化(a)及び c 軸方向の電気分極 変化(b)の応力 σ₃₃依存性を示す。なお応力 σ₃₃による 対称性の低下は応力誘起磁気相転移を生じない限りは 起こらない。 $\sigma_{33}=0$ 下での常磁性相 (80K)、反強磁性 相(62 K)、フェリ磁性相(50 K)で応力を印加し比較を 行った。 80 K や 50 K では磁化と電気分極は応力に対 と計算強度の比較。 し線形に変化し、線形な圧電効果と圧磁効果が同時に生



図 1: CaBaCo₄O₇の磁場 **B** || b に おける磁気相図。Ferri, AFM, PM はそれぞれフェリ磁性相、反強磁 性相、常磁性相を示す。



図 2:(a)反強磁性相の磁気構造、 (b) フェリ磁性相の磁気構造 [6](c)反強磁性相(65K)にお ける中性子磁気散乱の観測強度

じた。それらと比較して 62 K では磁化と電気分極が共に応力に対し非線形に変化し、ヒス テリシスを示した。62 K で磁化は $\sigma_{33}=0$ の 0.05 $\mu_{\rm B}/{\rm f.}$ u.から $\sigma_{33}=250$ MPa では 0.6 $\mu_{\rm B}/{\rm f.}$ u. まで増加している。また反強磁性-フェリ磁性転移のエネルギー変化ΔUmと弾性的エネル

ギー変化 ΔU_{ε} をそれぞれ計算すると $\Delta U_{m} \simeq -1.74 \times 10^{-5}$ eV/f. u., $\Delta U_{\varepsilon} \simeq -1.59 \times 10^{-5}$ eV/f. u.と、よい一致を示し た。これらの結果は応力により反強磁性からフェリ磁性 に一次転移することを示唆する。次にピエゾ電気磁気効 果の大きさについて議論する。電気分極は磁気転移に伴 って4mC/m²だけ変化した。一次相転移の過渡状態とい える 30 MPa から 100 MPa で計算した圧電効果係数 (*d*) と圧磁効果係数(*d*_m)はそれぞれ、*d*=31.6 pC/N, *d*_m=0.2 Am/N となった。他のマルチフェロイック物質 DyFeO₃[6](*d*=0.61 pC/N, *d*_m=0.004 Am/N)と比べると *d*_e、*d*_mともに 100 倍程度であった。これらの結果より応 力による対称性の低下でなく、磁気相転移を誘起するこ とで大きなピエゾ電気磁気効果を発現させることに成功 した。

[1] P. Curie *et al.*, Bulletin de la Socit minralogique de France3 (1880).

- [2] T. Kimura *et al.*, Nature(London) **426**, 55 (2003).
- [3] Y. Tokura et al., Rep. Prog. Phys. 77, 076501 (2014).
- [4] Y. Nii *et al.*, Nat. Commun. **6**, 1 (2015).
- [5] T. Nakajima et al., Phys. Rev. Lett. 115, 197205 (2015).
- [6] V. Caignaert et al., Phys. Rev. B 81, 094417 (2010).
- [7] V. Cuartero et al., Inorg. Chem. 57, 3360 (2018).
- [8] V. Caignaert et al., Phys. Rev. B 88, 174403 (2013).
- [9] R. S. Fishman *et al.*, Phys. Rev. B **95**, 024423 (2017).



図 3:(a) 磁場 *B*⊥*c*,5000 Oe における磁化と(b)*B*=0 で の電気分極変化の σ₃₃ 依存 性。電気分極は(*T*=80 K, *B*=0, σ₃₃=0)を原点とした。