## ダブルペロブスカイト型チタンフッ化物における

## スピン・軌道・格子の自由度の競合と幾何学的フラストレーション効果

反強磁性的な相互作用をもつスピンが配列する場合、隣り合うスピン同士は逆向きに並ぼうとする が、正三角形の頂点上にスピンがある場合には、全ての隣接するスピン同士が逆向きに並ぶことがで きない。このような効果から磁気秩序が抑制されることを幾何学的フラストレーションと言い、しば しば興味深い基底状態を引き起こす。また、スピン、軌道、格子あるいは電荷などの複数の自由度 をもつ系では、これらの自由度が複雑に絡み合い、新奇な秩序状態が現れる。そのため、幾何学的フ ラストレーションと複数の自由度を有する系が、近年非常に注目されている。このような舞台にある 系の基底状態に対する理解を深めるには、新規物質の開拓が非常に重要である。

京都大学大学院理学研究科化学専攻のグループは、幾何学的フラストレーションとスピン・軌 道・格子の自由度を有する新たな系として、ダブルペロブスカイト構造のフッ化物 *A*<sub>2</sub>*B*TiF<sub>6</sub> (*A*, *B* はアルカリ金属)に着目した。ダブルペロブスカイト化合物は酸化物の研究は盛んに行われてき たが、フッ化物の研究は未開拓である。*A*<sub>2</sub>*B*TiF<sub>6</sub>では、ペロブスカイト構造 *A'B'X*<sub>3</sub>において *A'* = *A*, *X* = F で、*B'*サイトに *B* と Ti が交互に配列した構造をもっており、磁性を担う Ti<sup>3+</sup>が面心立方格子 を形成している。面心立方格子は正三角形を基調としているので、幾何学的フラストレーション の効果が期待できる。また、Ti<sup>3+</sup>は *d*<sup>1</sup>の電子配置で、電子がどの *d* 軌道を占有するかという軌道の 自由度をもつ。さらに、ダブルペロブスカイト構造においては、イオンの組み合わせによってイ オン間に隙間が生じるため、格子の不安定性が存在する。このように、ダブルペロブスカイト *A*<sub>2</sub>*B*TiF<sub>6</sub>は幾何学的フラストレーションと軌道の自由度及び格子の不安定性をもちあわせており、 非常に興味深い系である。

フッ化物  $A_2BTiF_6$ は、A, B サイトのアルカリ金属の組み合わせにより、五つの化合物がダブル ペロブスカイト構造をとる。系統的な研究から、これらの五つの化合物は室温ではすべて立方晶 であるが、低温で格子の不安定性と電子系の自由度との絡みにより様々な相転移を起こすことが 明らかになった。格子の不安定性の大きさの評価としては変形トレランスファクター ( $t_m$ )が用 いられている。 $t_m$ は、ペロブスカイトの結晶構造の歪みの評価に用いられるトレランスファクタ ー (t)を、ダブルペロブスカイト用に適切に変形したものであり、 $t_m = 2^{1/2}(r_A + r_F)/(r_B + r_T + 2r_F)$ と定 義されている。ここで、 $r_A, r_B, r_{Ti}, r_F$ はそれぞれ A, B, Ti, Fのイオン半径である。隣り合うイオン 同士が接するときに  $t_m$ は1となり、立方晶構造が最も安定になる。また、Aイオンの周りに隙間 ができたときに  $t_m$ が1未満になり、 $t_m$ が1から小さくなるにつれ格子の不安定性は増加する。

五つの化合物が示す様々な相転移は $t_m$ によって以下のように整理することができる。まず、 $t_m$  が最も1に近く立方晶構造が安定と予想される Rb<sub>2</sub>NaTiF<sub>6</sub>は、24 K において1 軸に縮んだ正方晶 (a > c) に構造相転移する(図 1a)。これは $d^1$ の軌道の自由度を消失させるヤーンテラー歪みで あると考えられる。一方 $t_m$ が小さく、格子の不安定性の大きな二つの化合物 Rb<sub>2</sub>KTiF<sub>6</sub>および Cs<sub>2</sub>RbTiF<sub>6</sub>は、それぞれ 230 K および 115 K で超周期構造をもつ正方晶 (a < c) へ変化する(図 1b)。これらの低温構造では格子の隙間を埋めるように TiF<sub>6</sub>の八面体が回転しているので、これら の相転移は格子の不安定性由来であると考えられる。





図 1 (a) Rb<sub>2</sub>NaTiF<sub>6</sub> (b) Cs<sub>2</sub>RbTiF<sub>6</sub> (c) K<sub>2</sub>NaTiF<sub>6</sub>の格子定数と440回折の温度依存性。(b)の挿入図中の逆三角形は超格子 反射を示している。格子定数とミラー指数 は (a) と (b) については立方晶構造での 単位格子に基づいており、(c) については それぞれの温度での結晶系における単位格 子に基づいている。図中の"cubic", "tetra", "ortho"はそれぞれ立方晶、正方晶、斜方晶 を意味している。

さらに  $t_m$ が中間の二つの化合物では、格子の不安定性と電子系の自由度との競合によって特異な相転移が出現する。Cs<sub>2</sub>KTiF<sub>6</sub>は、詳細は明らかではないが 12 K で何らかの秩序状態を形成する。 この 12 K という温度は五つの化合物の中で最も低い相転移温度である。また K<sub>2</sub>NaTiF<sub>6</sub>は、170 K と 110 K で逐次構造相転移を示す(図 1c)。この逐次構造相転移は以下のように解釈することがで きる。170 K での正方晶への変化は、超周期構造はないものの  $t_m$ が小さい Rb<sub>2</sub>KTiF<sub>6</sub>および Cs<sub>2</sub>RbTiF<sub>6</sub>と同様に c 軸が伸びる格子変形であることから、格子の不安定性を反映した結果だと考 えられる。一方、110 K での斜方晶への変化は、近似的に 1 軸に縮んだ正方晶構造とみなせるので、 Rb<sub>2</sub>NaTiF<sub>6</sub>の場合に類似した  $d^1$ のヤーンテラー歪みであると考えられる。

以上のようにそれぞれの化合物の低温での構造は異なるが、磁化率の温度依存性の解析から、 以下に示すように磁気的な振る舞いは似通っていることが明らかになった。これらの化合物は全 て、高温では有効磁気モーメントは*S* = 1/2、*g* = 2のときの計算値に近い値をもち、ワイス温度は 約–40 K である。およそ 40 K の反強磁性的な相互作用が働いているにも関わらず磁気秩序を示さ ず、スピンフラストレーション効果が働いている。またそれぞれの化合物の相転移温度よりも低 温では、有効磁気モーメントが減少するとともに、ワイス温度がおよそ 0 K になり磁気的相互作 用がほとんど消失する。これらの低温の特異な振る舞いは、相転移温度以下で生じる TiF<sub>6</sub>の八面 体の歪みとそれに伴う軌道の占有状態の変化によるものであると考えられ、スピンフラストレー ションと関連があると論じられている。この成果は、日本物理学会が発行する英文誌 Journal of the Physical Society of Japan (JPSJ)の 2013 年 10 月号に掲載された。

## 原論文

Competition between Spin Frustration, Lattice Instability, and the Jahn-Teller Effect in S = 1/2Geometrically Frustrated Double Perovskite Fluorides  $A_2BTiF_6$  (A = K, Rb, Cs; B = Na, K, Rb) Masato Goto, Hiroaki Ueda, Chishiro Michioka, and Kazuyoshi Yoshimura: J. Phys. Soc. Jpn. 82 (2013) 104709

問合せ先:後藤 真人(京都大学大学院理学研究科) 植田 浩明(京都大学大学院理学研究科) 吉村 一良(京都大学大学院理学研究科)