## π-d電子系 κ-(BDH-TTP)₂FeBr₄の物性

(東工大院理工、兵庫県立大院理 A)

〇工藤 智、宮崎 章、榎 敏明、椚田 憲一 A、圷 広樹 A、山田 順一 A

【序】有機伝導磁性体 κ-(BDH-TTP)。FeBr<sub>4</sub> は、平面対称型ド ナーBDH-TTPと磁性アニオン FeBr<sub>4</sub> から組成比 2:1 で構成さ れている[1]。Fig.1 に ab 面内における結晶構造を示した。

$$\begin{bmatrix}
S \\
S
\end{bmatrix}
\begin{bmatrix}
S \\
S
\end{bmatrix}
S$$
S
BDH-TTP

BDH-TTPからなる伝導層とFeBr4-からなる磁性層とが交互に積層しており、その面間にvdW半径 の和(3.8 Å)より小さい S...Br 接触(3.714 Å)が存在することから、伝導 π 電子と磁性 d 電子間に相 互作用が期待される。一方、Fig.2に示したように、アニオン層ではアニオン間におけるBr間距離は 4.047 Åと4.355 Åと、vdW 半径の和(3.9 Å)より大きいため、アニオン間の直接相互作用は小さ いと考えられる。電気伝導度は金属的で、室温で  $\sigma_{RT} = 37 \text{ S cm}^{-1}$ を持ち、抵抗率は温度の低下に 伴い減少し、約 100 K における最小値を経て増大していくが、測定最低温(~2 K)においても室温以 下の電気抵抗率をもつ(Fig. 3)。100 K以下における伝導度の増大は活性化型ではないことから、 この挙動は、エネルギーギャップが生じているのではなく、磁気散乱などの効果によるものだと考え られる。静磁化率は  $Fe^{3+}(S=5/2)$ により支配され、Weiss 温度  $\Theta=-6.3$  K の Curie-Weiss 則に 従う温度依存を示し、約4Kにおいてb軸を磁化容易軸とする反強磁性に転移する(Fig. 4)。このこ とは、アニオン間には vdW 半径の和より小さい接触が存在していないことから、磁気秩序状態の発 現には  $\pi$ -d 相互作用が必要であることを示唆している。本研究では、より詳細な物性解明を行うた めに、常圧における2Kの磁化過程、及び、高圧下の磁化測定を行った。

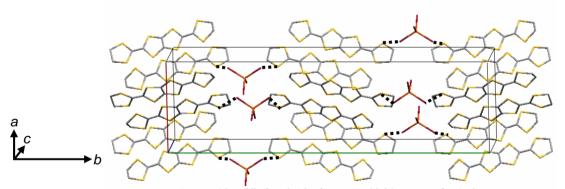
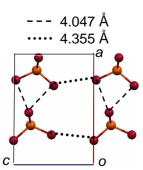


Fig. 1. ab 面内における結晶構造。点線が S...Br 接触(3.714Å)を表している。



0.9  $\sigma_{rt} = 37 \text{ S/cm}$ 0.8 0.7 0.6  $R_{\min} = ca. 100 \text{ K}$ 0.5 100 200 300 T/K

metallic

1

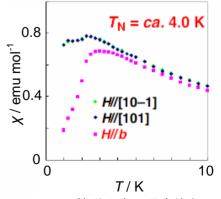


Fig. 2. アニオン層の構造。 Fig. 3. 電気抵抗率の温度依存。

Fig. 4. 静磁化率の温度依存。

【結果と考察】Fig.5に常圧、T=2Kにおける磁化過程を示 した。磁化困難軸である[101]、[10-1]方向に磁場を印加して いくと、磁化は直線的に増加していくが、B = 2.8 T において 僅かな磁化の立ち上がりが観測された(図中矢印)。また、容 易軸(b軸)では B = 1.3 T付近において、スピン転移に伴う 磁化の急増が見られ、さらに高磁場でも磁化の増大は収ま らずに困難軸の磁化を追い越した後、3.5 T 付近から飽和し 始め、5.4 Tにおいて困難軸の磁化と等しくなり、そのときの 磁化は 4.4 µ<sub>B</sub> と、飽和磁化の理論値(5 µ<sub>B</sub>)に近い値を示し た。容易軸の磁化が困難軸の磁化を追い越す原因として、 容易軸における反磁場による有効磁場の減少と、メタ磁性 であることが考えられる。先ず、反磁場係数の比は[101]: [10-1]: b = 2:3:21 であることから、容易軸に対する反磁 場の寄与が最も大きいものの、その値は外部磁場の 0.01% 程度であったため、反磁場の効果は非常に小さいことが明ら かとなった。次に、1.3 Tのスピン転移をメタ磁性転移として、 強い強磁性相互作用」など、弱い反強磁性相互作用」な、及び、 容易軸方向の強い磁気異方性 K が存在するモデルを考え ると、容易軸に磁場を印加すると、1.3 T において反強磁性 的結合が破られ、スピンが一気に容易軸方向を向くため磁 化はすぐに飽和し始める。一方、困難軸に磁場を印加すると、 磁気異方性のために磁化は飽和しにくいことから、容易軸が 困難軸を追い越していると解釈することが出来る。この実験 結果は強い強磁性相互作用の存在を示唆しており、金属的 錯体で初めての強磁性相互作用の発見の例である。

メタ磁性転移磁場  $B_c = 1.3$  T と、困難軸において見積もられた飽和磁場  $B_s = 4.4$  T を用いて、分子場近似により、 $J_2$  と、K を見積もった結果、 $\langle z \cdot J_2 \rangle = -0.3$  K  $(z \cdot 近接スピン数)$ 、K = 0.8 K が得られた。Fig. 6 に b 軸における高圧下静磁化率の温度依存性を示した。 $T_N$  は加圧に伴い増大し、10 kbar において約5.5 K に達した。また、磁化過程(Fig. 7)では、加圧に伴い、 $B_c$  が増大しながら、磁化の急増が抑圧されていく様子が観測された。これらの結果から、加圧に伴い $|J_2|$ が増大していることが分かる。さらに、Fig. 8 に示すように、 $T_N$  と  $B_c$  の圧力依存は、低圧側では小さく、高圧側では大きいという類似な挙動を持ち、この挙動に  $J_2$  の圧力変化が大きく効いていることが分かる。当日は、高圧下電気伝導度・磁気抵抗の結果についても発表する予定である。

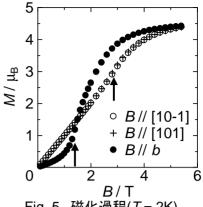


Fig. 5. 磁化過程(T = 2K)。

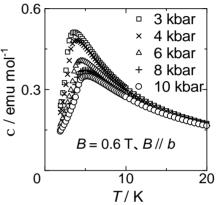


Fig. 6. 高圧下静磁化率。

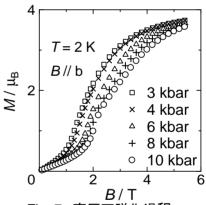


Fig. 7. 高圧下磁化過程。

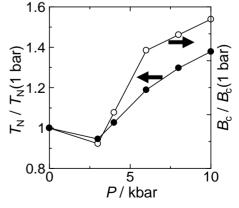


Fig. 8. T<sub>N</sub>、B<sub>c</sub>の圧力依存。

[1]椚田憲一·圷弘樹·中辻真一·菊池耕一·山田順一, 分子構造総合討論会 2004, 講演番号 4P018