2C15

第一原理計算及び分子軌道計算によるイプシロン酸化鉄の電子構造の解明 (東大院・理<sup>1</sup>、CREST<sup>2</sup>) <u>吉清まりえ<sup>1</sup></u>,山田佳奈<sup>1</sup>,生井飛鳥<sup>1</sup>,大越慎一<sup>1,2</sup>

Study of the electronic structure of epsilon-iron oxide by first-principles calculation and molecular orbital calculation

(The Univ. of Tokyo,<sup>1</sup> CREST<sup>2</sup>) <u>Marie Yoshikiyo</u><sup>1</sup>, Kana Yamada<sup>1</sup>, Asuka Namai<sup>1</sup>, Shin-ichi Ohkoshi<sup>1,2</sup>

【序】酸化鉄 Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>には四種類の相(α相、γ相、β 相、ε相)が知られている[1]。その中のイプシロン 酸化鉄(ε-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>)は希少な相であるが、近年、室温 で20 kOe という金属酸化物では最大の保磁力を 示すことが見出された。E-Fe2O3の巨大保磁力が 見出されるまでは、酸化物として最大の保磁力は BaFe<sub>12</sub>O<sub>19</sub>の6 kOe であり、 $\epsilon$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>の保磁力はそ の3倍を上回っている。E-Fe2O3はその非常に強 い磁気異方性により、182 GHz という高周波領域 においてゼロ磁場強磁性共鳴による電磁波吸収 を示す。また、100K付近においてスピン再配列 現象を示すこともわかっている。しかし、その強 い磁気異方性の起源は明らかにされていなかっ た。本研究では、ε-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>の電子状態を理論計算 により初めて検討し、その磁気異方性の起源につ いて解明を進めたので、報告する[2]。

【計算】第一原理計算(周期構造計算)と分子軌道 計算(クラスター計算)の二種類の理論計算をおこ なった。第一原理計算では、Vienna *ab initio* Simulation Package (VASP)を用いて、 $\epsilon$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>の結 晶構造(図 1)をもとに固体状態の計算を行った。 なお、 $\epsilon$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> は磁性体であるため、スピンを考 慮した条件を用いた。一方、分子軌道計算では Discrete-Variational (DV)-Xa を用い、四種類ある



Fe サイト(Fe<sub>A</sub>、Fe<sub>B</sub>、Fe<sub>C</sub>、Fe<sub>D</sub>)のそれぞれについて、その配位環境を考慮した計算を行った。六配位のFe<sub>A</sub>, Fe<sub>B</sub>, Fe<sub>C</sub>についてはFeO<sub>6</sub>クラスターとして、四配位のFe<sub>D</sub>についてはFeO<sub>4</sub>クラスターとして取り出し、その分子軌道を調べた。

【結果と考察】第一原理計算から得られた状態密度では、ε-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>の価電子帯が酸素の2p、 伝導帯が鉄の3dとなっており、Fe3dバンドが大きく分裂した電荷移動型の絶縁体であ ることが明らかになった(図 2)。バンドギャップは約 1.6 eV であり、バンド分散図からは、 間接遷移型のギャップであることが示唆された(図 3)。また、スピン状態を調べるために、 様々なスピン配置での計算を行った。その結果、(Fe<sub>A</sub>, Fe<sub>B</sub>, Fe<sub>C</sub>, Fe<sub>D</sub>) = ( $\beta$ ,  $\alpha$ ,  $\alpha$ ,  $\beta$ )というフ ェリ磁性のスピン配置が最もエネルギー的に安定であり、これまでに報告されている結 果とも一致した[3]。

ここで、磁気軌道を形成している Fe3d バンドに着目し、その電荷密度分布を調べた。 その結果、Fe3d と O2p との間に強い混成が観察された(図 4 上、左下)。一方、各 Fe サ イト周りの配位環境を考慮した分子軌道計算からも Fe イオンと O イオンの間に強い混 成が見られ(図 4 右下)、その混成は Fe イオン周りの歪みが大きいほど強くなっているこ とが分かった。配位構造が大きく歪んだ Fe<sub>B</sub> サイトで最も強く混成しており、Fe の軌道 に対して約 20% も O の寄与があった。

通常、Fe イオンの電子配置は半閉殻の Fe<sup>3+</sup>( $d^5$ )であり、軌道角運動量 L はゼロである。 しかし、第一原理計算及び分子軌道計算の双方から観察された Fe3d と O2p 間の混成に より O イオンから Fe イオンへの電荷移動が誘起され、 $\epsilon$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>の Fe イオンの電子配置は  $d^{5+q}(q$  は移動した部分電荷)となっていることが推測される。したがって、O イオンから Fe イオンへの電荷移動により L が生じることで、スピンー軌道相互作用を通じて磁気異 方性が誘起され、それが  $\epsilon$ -Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> が示す巨大保磁力の起源の一つであることが示唆された。



図 3. ε-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub>のバンド分散図。 3 つのバンドはそれぞれ下から 占有 Fe3d、O2p、非占有 Fe3d。



図 4. 第一原理計算により得られた ε-Fe<sub>2</sub>O<sub>3</sub> の電荷密度分布および分子軌道計算から得 られた Fe サイト周りの分子軌道。

S. Sakurai, A. Namai, K. Hashimoto, S. Ohkoshi, *J. Am. Chem. Soc.*, 131, 18299 (2009).
M. Yoshikiyo, K. Yamada, A. Namai, S. Ohkoshi, *J. Phys. Chem. C.*, 116, 8688 (2012).
J. Tucek, S. Ohkoshi, R. Zboril, *Appl. Phys. Lett.*, 99, 253108 (2011).