## 科学研究費助成事業

研究成果報告書

 

 平成 27 年 6月 4日現在

 機関番号: 12608

 研究種目:基盤研究(B)

 研究期間: 2012~2014

 課題番号: 24360007

 研究課題名(和文)強相関電子系酸化物での酸素介在磁性電子のX線共鳴磁気散乱研究

 研究課題名(英文) Resonant X-ray magnetic scattering studies on magnetic electrons in strongly-correlated electron oxides

 研究代表者 佐々木 聡(Sasaki, Satoshi)

 東京工業大学・応用セラミックス研究所・教授

 研究者番号: 10162364

 交付決定額(研究期間全体): (直接経費) 13,400,000円

研究成果の概要(和文):高エネ研放射光 PF-BL-6C実験ハッチ内に放物面多層膜X線ミラーを設置し、移相子と高精度AFC-5u型4軸回折計を制御した。これにより放射光X線を高効率で集光でき、X線共鳴磁気散乱強度が高精度で測定可能となった。

フェリ磁性化合物であるマグネタイについて、Fe K吸収端で微弱な共鳴磁気散乱信号を計測した。そのエネルギー依存 性から、分光法では観測不可能な電子軌道をA、Bサイト独立に観測できた。その結果は、Feと隣接酸素原子、さらに遠 方のFe原子との間で超交換相互作用が存在することを示唆する。更に、共鳴磁気散乱強度をフーリエ合成し、混成軌道 が関与する磁性電子密度分布を求めた。

研究成果の概要(英文): The X-ray mirror system was installed in the BL-6C experimental hatch of the Photon Factory, KEK, where various experiments on the resonant X-ray magnetic scattering (RXMS) become possible to study magnetic electrons with the focused X rays. A parabolic multilayer mirror was placed between the phase retarder and a high-precision AFC-5u four-circle diffractometer. The weak RXMS signal of magnetite, Fe304, was measured at Fe K absorption edge. It becomes clear that ferrimagnetic magnetite has the energy dependency in resonant magnetic scattering factors, suggesting the existence of specific electron orbits for A and B crystallographic sites. Super exchange interaction possibly exists between a transition-metal atom and oxygen and more distant atoms. The Fourier analyses using the RXMS data give the magnetic electron-density distribution and the information on such hybrid orbits related to the electronic transition of Fe atoms.

研究分野: 固体物理·X線結晶学

キーワード: X線共鳴磁気散乱 マグネタイト 放物面多層膜ミラー 磁性電子密度 不対電子軌道 フェリ磁性 超交換相互作用 放射光X線 1.研究開始当初の背景

原子中の少量の価電子や磁性電子が係わ る化学状態や磁気状態をX線で調べる場合、 その効果が微弱なため、一般のX線回折では 散乱能に充分な差がつかず観測が困難な場 合が多い。しかし、物質内電子の振動とX線 の振動との共鳴を利用すると、共鳴散乱によ り、X線散乱能(原子散乱因子)に有意義な 差をつけた結晶構造解析が可能になる。X線 の振動(エネルギー)が電子の束縛エネルギ ーに近い場合、電子はX線からエネルギーを 受け取って非占有軌道へ励起され、その後、 入射X線と同じエネルギーのX線を出して 元の束縛状態に戻る。共鳴散乱の利用には、 元素の吸収端が必要であり、充分な強度でエ ネルギーを選択できる放射光 X 線が用いら れる。

×線散乱の大部分は、×線の電場と電子の 電荷との相互作用による電荷散乱であり、中 性子回折法に比べ、磁気構造解析には不向き であると考えられてきた。しかし、×線吸収 端の近傍では、電子の電荷による共鳴散乱と 同様に、×線の磁気的相互作用による共鳴散 乱が現れる。そして、電荷散乱と磁気散乱の 干渉項の存在のため、電荷散乱強度の10<sup>-3</sup>程 度にまで増幅された共鳴磁気散乱強度が観 測される[1]。×線共鳴磁気散乱は、世界に先 駆けて並河ら[2]によって観測された。

X線共鳴磁気散乱による磁気構造研究は 徐々に進展してきた。共鳴磁気散乱には元素 選択性があり、複数の磁性元素を含む系にお いて、注目する元素にのみ着目した磁気構造 解析を行うことができる。例えば、Ba フェ ライト中の Fe 原子の磁気モーメントの傾き がX線でも得られている [3]。

遷移金属添加の M 型 Ba フェライト BaTiCoFe<sub>10</sub>O<sub>19</sub> は、c 軸に沿って大きな磁気 異方性を持つが、Fe<sup>3+</sup>を Ti<sup>4+</sup>と Co<sup>2+</sup>で置換す ると Fe のスピンが傾き、磁気異方性の低減 が知られている。また、中性子回折の実験か ら、2 種類の磁性イオン Co<sup>2+</sup>と Fe<sup>3+</sup>のスピン 配向が提案されている[4]。この系でX線共鳴 磁気散乱実験が行われた。円偏光反転で非対 称度を実験的に求める一方で、結晶構造因子 の共鳴磁気散乱寄与分を磁気構造のモデル 化から得ることで、磁気構造が議論されてい る。5 種類の陽イオンサイトで、非対称度の 実験値と計算値の残差因子を比較して、磁気 モーメントの大きさ(スピンの c 軸からの傾 き角)が見積られている[3]。

 J. P. Hannon et al. (1988) Phys. Rev. Lett. 61, 1245.
 K. Namikawa et al. (1985) J. Phys. Soc. Jpn. 54, 4099.
 M. Okube et al. (2010) AIP Conf. Proc., 1234, 871.
 J. Kreisel et al. (2001) J. Magn. Magn. Mater. 224, 17.

2.研究の目的

本研究の目的は、X線結晶構造解析から、 結晶内原子の磁気モーメントの大きさ・方 向・空間密度分布などのスピン情報を求める ことにある。特に、中性子回折からでは得ら れない電子非占有準位への電子遷移(電子軌 道)の情報や隣接原子と結合する電子の情報 に着目し、その磁気構造を入手することにあ る。遷移金属イオンと酸素間の超交換相互作 用やホッピング伝導と磁性電子の係りに関 する知見を同時に得ることで、次世代磁性材 料の開発に貢献できると考える。

3.研究の方法

(1) X 線共鳴磁気散乱(RXMS)

X線共鳴磁気散乱強度を求めるために、左 右円偏光でのブラッグ反射強度の差を、以下 のように非対称度と定義した。

 $\Delta I/2I = (I^+ - I^-)/(I^+ + I^-)$ 

I+ と I- は、ヘリシティが+1 と-1 のときのブラッグ反射強度である。<math>hkl 反射の積分反射 強度は、結晶構造因子 F(hkl)の絶対値の2乗 で定義され、電荷散乱や磁気散乱を区別する と、

 $I = |F_{ch}(hkl) \mp iF_{mag}(hkl) \mp iF_{rem}(hkl)|^2$ 

で与えられる[1]。 F<sub>ch</sub>(hkl)、 F<sub>mag</sub>(hkl)、 F<sub>rem</sub>(hkl)は、それぞれ結晶構造因子の電荷散 乱、磁気散乱、共鳴散乱による寄与である。 電荷散乱と磁気散乱は円偏光で変化しない ため、円偏光の入射でX線共鳴磁気散乱に寄 与する結晶構造因子は、以下のように書ける。 すなわち、

$$F_{\text{rem}}(hkl) = \sum_{j} (\boldsymbol{e} \times \boldsymbol{e}_{0}) \cdot \boldsymbol{z} (f_{\text{m}} + if_{\text{m}}') \exp(-W_{j})$$
$$\exp(2\pi i (hx_{j} + ky_{j} + lz_{j})$$

である。ここで、*e*は散乱波の偏光ベクトル、 *e*0 は入射波の偏光ベクトル、*z*は磁気モーメ ント(量子化軸方向)、*f*m+i*f*<sup>'m</sup>は原子散乱因 子の共鳴磁気散乱項、*W*<sub>j</sub>は Debye–Waller 因 子、*x*<sub>j</sub>, *y*<sub>j</sub>, *z*<sub>j</sub>は j 番目の原子の分率座標である。 以上から、RXMS の非対称度は、

 $\Delta I/2I = -4(\cos 2\theta)(1 - \cos 2\theta) \\ \{ (F_0 + F) F''_m + F''F'_m + F''F_{0,m} \} \\ /\{(1 + \cos^2 2\theta) |F|^2\},$ 

と記述できる。ただし、2*θ*は散乱角、*F*<sub>0</sub>, *F*<sub>0,m</sub>, *F*', *F*'', *F*''<sub>m</sub>, *F*''<sub>m</sub> は、Thomson 散乱因子、磁気 散乱因子、異常散乱因子と共鳴磁気散乱因子 の実数項と虚数項である。

(2) 放射光実験

X線共鳴磁気散乱をうまく使うと、通常の 実験室X線では散乱能の差が小さくて区別 し難い磁性イオンに対し、散乱能に充分な差 をつけた結晶構造解析が可能になる。X線吸 収端近傍構造(XANES)領域で散乱因子の 差を利用すると、分光法を取り入れたX線 回折実験や結晶構造解析が行える。このと き、特別な非占有準位への電子遷移や電子軌 道を含んだ磁気情報が必要となる。そのため 共鳴磁気散乱には、充分な強度でエネルギー を選択できる放射光X線が不可避である。エ ネルギー分解能は、測定したい現象とX線強 度測定時の安定度で決まるが、本研究では  $\Delta E/E \sim 10^{-4}$ 程度が最低でも必要である。

実験の特徴をまとめる。吸収端では試料に よる吸収が大きくなり回折強度が弱くなる ため、高強度のX線が必要である。一方、円 偏光アンジュレータなど特殊な場合をのぞ き、共鳴磁気散乱強度の測定には円偏光を き、共鳴磁気散乱強度の測定には円偏光を してダイヤモンド完全結晶を用いる場合、円 偏光生成効率と純度(円偏光度)の問題から、 発散光は利用できない。完全結晶のブラッグ 反射を利用する場合、平行性のよいビームで なければ、反射率が低くなってしまう。この ため、ビームラインに設置されている集光光 学系を用いても強度の増大には繋がらず、新 たなミラー集光系が移相子の後方に必要で ある(図1参照)。



図1 X線共鳴磁気散乱実験の概念図(PFの ビームライン BL-6C)。BM = 偏光電磁石光 源、SL = スリット、M = 分光器、XPR = X 線移相子、PMr = 放物面ミラー、FD = 4 軸 回折計( $2\theta, \omega, \chi, \phi$ サークル)、C = 結晶、 SC = シンチレーション検出器、Lp = 直線偏 光X線、Cp = 円偏光X線。

(3) X線集光と多層膜ミラー導入

共鳴磁気散乱強度測定のため、透過型移相 子を通過した後に集光することを考え、放射 光を擬平行光線とみなして放物面多層膜ミ ラーを採用した。通常の4軸回折計を用いて 測定するために、その集光ビームが4軸回折 計に最適にコリメートされているかどうか が重要である。



図 2 BL-6C 内 AFC-5u 型 4 軸回折計前方 に設置された多層膜放物面ミラー。

放射光実験施設の BL-6C 実験ハッチ内に、 図 2 に示すような放物面多層膜ミラーシステ ムを設置した。光軸前方(左側)に移相子が あり、ミラーチャンバーはリガクAFC-5u型 4軸回折計の前方に位置する。AFC-5u回折 計はハッチ内の大型4軸回折計架台上に設 置されており、ハッチ内前方の移相子で生成 された円偏光X線がミラーチャンバーに入 射される。そして、多層膜ミラーにより反射 され、AFC-5uのコリメータを通過した後に、 試料結晶に照射される。ミラーを含めた光軸 調整は、架台の水平回転および水平移動が利 用できる。



図3 多層膜放物面ミラーの幾何。

放物面ミラーによる集光システムの詳細 を図3に示す。透過型移相子で円偏光X線を 生成し、その移相子を通過した平行X線を後 方で集光する。すなわち、放射光を擬平行光 線とみなし、放物線 h<sup>2</sup>=2rz(縦軸:h、横軸: z、頂点の曲率半径:r)で集光する。

ミラー本体は格子面間隔が  $33 \sim 40$  Å の W/Si 多層膜製で、設計波長は Fe K吸収端近 傍である。大きさは 40 mm (L) × 20 mm (W) で、反射率は 65 %である。波長 $\lambda$  = 1.79 Å で の放物線曲率は 0.11838 であり、ミラー中心 でのブラック角は $\theta_B$  =  $1.39^\circ$ となる。また、 +20 mm、中心、-20 mm 位置での格子面間 隔は、それぞれ 32.90 Å、36.78 Å、40.29 Å と なっている。

ミラーの評価実験は、共鳴磁気散乱測定に 利用する BL-6C ビームラインで行った。直 線偏光 X 線を透過型(001)ダイヤモンド移相 子で円偏光に変換した。Fe K 吸収端の波長 ( $\lambda = 1.74352$ Å)および Cu 特性 X 線の波 長( $\lambda = 1.54058$ Å)での集光状態を評価した (図4)。



図 4 多層膜放物面ミラーにより集光された X線。( $\lambda = 1.74352$ Å.  $2\theta = 0.53^\circ$ )。

放物面ミラーによりビームが集光される ことを確認した後、集光制御システムの最適 化をはかり、4軸回折計による積分反射強度 測定のシステムを整備した。本実験では、遷 移金属元素の吸収端で強相関電子系酸化物 の多数のプラッグ反射をAFC-5uで測定した。 その反射強度データから共鳴磁気散乱の寄 与を分離した。

(4) 共鳴磁気散乱実験

Fe Kや Co Kなどの遷移金属元素 K吸収 端で、散乱角  $20 \le 161^\circ$ までの角度範囲で、ブ ラッグ反射強度を測定した。なお、連続強度 測定に先立ち、Ho や Tb 単結晶試料で共鳴磁 気散乱による磁性超格子反射を観測し、シス テムの有効性を確認した。

強度測定については、吸収の大きい吸収端 近傍で円偏光反転を行うことを除けば、通常 の精密構造解析実験と大きな違いはない。直 径数十µm 程度の球に整形した単結晶試料を 希土類磁石にマウントし、磁区を揃えた上で ゴニオメーターヘッドに搭載した(磁場:0.18 T)。低温実験では、窓材が無く観測領域を広 く確保できる窒素吹き付け型低温装置を用 いた。

AFC-5u は、小型のため4つの制御軸の交 差精度が特に優れている。全軸にエンコーダ が取り付けられており、平行性の高い放射光 であっても、3次元反射強度データを高精度 に測定できる。直線偏光を円偏光に変換して いるため、水平振りの既存の4軸回折計がそ のまま利用できる。このように、測定空間の 全域にわたり、RXMSの高精度測定を担保し た。

- 4.研究成果
- (1) 電子軌道と共鳴磁気散乱

一般に磁気構造を研究する場合、偏極中性 子が利用される。共鳴磁気散乱の特徴は、内 殻電子がスピン分極した外殻電子軌道へ遷 移した後に元のエネルギー準位に戻る散乱 過程を利用するため、非占有準位の電子スピ ン偏極情報が得られるところにある。本研究 では、典型的なフェリ磁性酸化物であるマグ ネタイト Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>について、サイトを区別しな がら磁性電子軌道に注目し、共鳴磁気散乱の X線強度変化を解析した。

マグネタイトのイオン分配は、A と B サイ ト間で、[Fe<sup>3+</sup>]<sup>A</sup> [Fe<sup>2+</sup>]<sup>B</sup> [Fe<sup>3+</sup>]<sup>B</sup> O<sub>4</sub> という逆ス ピネル型である。スピネル構造では、*a*<sup>3</sup> 軸に 沿って-A-B-A-B-の特別な配列があるため、 Fe<sup>3+</sup>スピンは超交換相互作用をもち、A と B サイトで反平行に配置する。

Fe K吸収端 XANES 領域で、円偏光を左 右反転することにより、マグネタイトの RXMS 強度を測定した。ブラッグ反射の指数 間には、スピネル構造特有の規則性が存在す る。例えば、266 反射と 026 反射の結晶構造 因子は、

 $F(266) = (13.8 f_B - 26.8 f_0) \exp(-W)$ 

 $F(026) = (7.56f_{\rm A} - 0.06f_{\rm B} - 0.26f_{\rm o})\exp(-W)$ 

と簡略化できる。 fA, fB, fB は、A、B サイト と酸素イオンの原子散乱因子である。式 と 式 より、酸素原子からの寄与を除くと、266 反射では B サイトからの寄与が、026 反射で は A サイトからの寄与が大部分を占めるこ とがわかる。これらの反射について、左右円 偏光でのブラッグ反射強度差から、式 に基 づいた非対称度を実験的に求めた。図5 に、 その非対称度のエネルギー依存性を示す。前 吸収端領域に着目すると、 *ΔI/2I* プロファイ ルは、A サイト寄与と B サイト寄与の反射で 正負逆転しており、図5下部に示す磁気円二 色性(XMCD)スペクトルとも大きく異なって いる。



図5 7反射のRXMS非対称度(上)とXMCD とXANES(下)のエネルギー依存。

入射×線エネルギーが前吸収端XANESの 中央(*E* = 7.109 keV)であるときには、 XMCD 分光法では磁気モーメントが相殺さ れ、その信号はゼロに近いのがわかる。一方、 共鳴磁気の結晶構造解析では、Aサイト寄与 の026反射やBサイト寄与の266反射が夫々、 大きな正と負ピークをもって観測できる。こ のようにフェリ磁性結晶の共鳴磁気散乱で は、ブラッグ反射強度がサイト独立に測定で きるため、磁気モーメントの空間配置を求め るのに適している。



図 6 マグネタイトにおける共鳴磁気散乱因 子 f'mのエネルギー依存と対応する DOS の 電子軌道 (左)(Anisimov *et al.* (1996)によ る LSDA 計算)。

結晶構造因子 F(hk)は原子散乱因子 fの関 数である。式 と式 より、共鳴磁気散乱因 子 f'mを実験的に求めた。026 反射 (A サイ ト寄与)と 266 反射(B サイト寄与)の Fe K 前吸収端近傍における f'm のエネルギー依存 を図 6(左)に示す。一般にX線回折で用い られる原子散乱因子は、電子軌道分布をフー リエ変換したものである。共鳴磁気散乱の原 子散乱因子  $f'_m$ の符号はAとBサイトで反対 である。これは磁気モーメントの反転を示唆 し、1s-3d 電子軌道の電子遷移のスピン分極 に対応する。この  $f'_m$ から、up-spin で4配位 の e と  $t_2$ 軌道に、down-spin で6配位の  $t_{2g}$ と  $e_g$ 軌道に不対の空軌道が存在することが わかる。この実験結果は LSDA 計算(図 6 左) と一致している。

(2) 電子密度分布解析

X線回折は電子雲の観察を得意とする。結 晶構造解析により、回折強度データを逆フー リエ変換すると電子密度分布が求まる。従来 は、全原子の電子をまとめた形で電子密度情 報を求めていたが、本研究から、例えばE =7.109 keV のX線を選べば、そのときの電子 遷移が関係する  $e \ge t_{2g}$ 軌道の電子の分布が 求まるようになった。E = 7.113 keV では、A サイトを占める Fe<sup>3+</sup>の  $t_2$ 軌道が観測できる。

マグネタイトの不対スピンの電子密度分 布を求めるため、ここでは反射強度の左右円 偏光での差をフーリエ変換した。このとき、 磁性電子密度は

 $\Delta \rho_{\rm spin}(\mathbf{r}) = \rho_{\rm obs}(\mathbf{r})^{\rm left} - \rho_{\rm obs}(\mathbf{r})^{\rm right}$ =  $V^{-1}\Sigma \left[F_{\rm obs}(\uparrow,hkl) - F_{\rm obs}(\downarrow,hkl)\right]$ =  $\exp\{-2\pi i(hx_i + ky_i + lz_i)\}$ 

で与えられる。式 では測定値 Fobsの差から 差フーリエ合成を行っているため、級数打切 り誤差を小さくできる上に、左右円偏光での 変化量以外の測定系統誤差を打ち消せる。



図 7 マグネタイトの磁性電子密度図(E = 7.109 keV) B サイト:(0,0,1/2),(1/4,1/4,1/2),(1/2,1/2),(3/4,3/4,1/2),(1,1,1/2)。B サイトと酸素の中間に負のピーク(青色)が出現。

マグネタイトの磁性電子密度分布を図7に 示す。このX線エネルギーでは $e \ge t_{2g}$ 空軌 道の情報が含まれる(図6参照)。図7の(002) セクションでは、左下から右上にかけて、ジ グザグに-B-O-B-O-が配列している。B サイ トのFe と酸素原子の間に、負の磁性電子密 度が観測され、p - d混成の存在が示唆される。 この方向は、 $Fe^{2+} \ge Fe^{3+} \ge O$ 間で電子ホッピ ングが起こる方向でもあり興味深い。

以上のように、エネルギー選択的かつサイ ト選択的に、不対電子分布を観測する試みは 新しく、電子スピン遷移と関連づけるところ に研究意義がある。分光と回折を融合させた 解析技術として、優れた磁気構造解析用プロ ープに発展することを期待する。

5.主な発表論文等

(研究代表者、研究分担者及び連携研究者に は下線)

〔雑誌論文〕(計 8件)

(1) <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2014) Site-specific electronic structures of ferrimagnetic  $Fe_3O_4$  measured by resonant X-ray magnetic scattering, *Journal of Applied Crystallography* **47**, 1387–1394, doi:10.1107/S1600576714013302, 査読有.

(2) <u>佐々木聡</u> (2014) 放射光と結晶構造解析 (1980年代), *日本の結晶学(II)*, 29-31, 査読 有.

(3) <u>佐々木聡</u> (2014) 放射光で測定した磁気 構造, *日本の結晶学*(II), 99-100, 査読有.

(4) <u>奥部真樹</u>, <u>佐々木聡</u> (2014) 共鳴散乱と結 晶構造解析, *日本結晶学会誌* 56, 158-165, 査 読有.

(5) <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2013) Accurate determination of anomalous scattering factor near Fe *K* absorption edge, *Journal of Physics: Conference series* **425**, 202002-1,4, doi: 10.1088/1742-6598/425/ 20/202002, 査読 有.

(6) <u>M. Okube</u>, A. Kinoshita, J. Yoshizaki, T. Toyoda and <u>S. Sasaki</u> (2013) Spin orientation in (Ti-Mn) Ba ferrite estimated from resonant X-ray magnetic scattering, *Journal of Physics: Conference series* **425**, 102005-1,4, doi: 10.1088/1742-6598/425/10/ 102005, 査読 有.

(7) <u>M. Okube</u>, T. Yasue and <u>S. Sasaki</u> (2012) Residual-density mapping and site-selective determination of anomalous scattering factors to examine the origin of Fe *K* pre-edge peak of magnetite, *Journal of Synchrotron Radiation* **19**, 759-767, doi: 10.1107/50909049512031147, 査読有.

(8) <u>M. Okube, S. Sasaki</u>, A. Yoshiasa, L. Wang, T. Nakatani, H. Hongu, K. Murai, A. Nakatsuka and R. Miyawaki (2012) Local structure of Zn in Cretaceous-Tertiary boundary clay from Stevns Klint, *Journal of Mineralogical and Petrological Sciences* **107**, 192-196, doi: 10.2465/jmps. 110606, 查読有.

〔学会発表〕(計18件)

(1) <u>奥部真樹</u>, <u>佐々木聡</u> (2015) X線共鳴磁 気散乱を用いた Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> の電子密度分布解析, 第32回PFシンポジウム, <u>つくば国際会議</u> 場(茨城県・つくば市), 2015 年 3 月 17 日, p. 39.

(2) <u>S. Sasaki, M. Okube</u> and S. Takayasu (2014) Magnetic electron density in Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub> examined by RXMS at Fe K edge, 23rd Congress and general assembly of the International Union of Crystallography (IUCr2014), Montreal (Canada), August 9, 2014; Acta Crystallogr. A **70**, C1555.

(3) <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2014) Site-specific RXMS study on the magnetic electron of magnetite, 23rd Congress and general assembly of the International Union of Crystallography (IUCr2014), Montreal (Canada), August 11, 2014; Acta Crystallogr. A **70**, C1368.

(4) R. Matsumura, <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2014) Substitution effect in high- $T_c$ mercury-based cuprate superconductor, 23rd Congress and general assembly of the International Union of Crystallography (IUCr2014), Montreal (Canada), August 11, 2014; Acta Crystallogr. A **70**, C1364.

(5) Y. Aoyagi, <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2014) Distribution of mixed-valence ions in  $Mn_{1+x}Fe_{2-x}O_4$  ferrites, 23rd Congress and general assembly of the International Union of Crystallography (IUCr2014), Montreal (Canada), August 11, 2014; Acta Crystallogr. A **70**, C1354.

(6) Y. Sasaki, <u>M. Okube, S. Sasaki</u> and T. Toyoda (2014) Resonant X-ray magnetic scattering study of Ti-Mn-doped Ba ferrites, 23rd Congress and general assembly of the International Union of Crystallography (IUCr2014), Montreal (Canada), August 9, 2014; Acta Crystallogr. A **70**, C1465.

(7) <u>奥部真樹</u>, <u>佐々木聡</u> (2014) マグネタイトの Fe K 共鳴磁気散乱と電子密度分布, *日本結晶学会*, <u>東京大学(</u>東京都・文京区), 2014年11月1日, p. 28.

(8) <u>S. Sasaki, M. Okube</u> and G. Fujinawa (2013) Parabolic mirror focusing for structure analyses with resonant X-ray magnetic scattering, *Asian Crystallographic Association (AsCA'13)*, Hong <u>Hong Kong Univ. Sci. Tech.</u> (Hong Kong), Dec. 8, 2013, P-081.

(9) <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2013) Energy-dependent study of resonant X-ray magnetic scattering to spin-resolve the ferrimagnetic structure of Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>, *Asian Crystallographic Association (AsCA'13)*, <u>Hong</u> <u>Kong Univ. Sci. Tech.</u> (Hong Kong), Dec. 8, 2013, P-079.

(10) S. Takayasu, J. Yoshizaki, <u>M. Okube</u>, T. Toyoda, N. Igawa and <u>S. Sasaki</u> (2013) Site preference and magnetic structure of M-type BaTiMnFe<sub>10</sub>O<sub>19</sub> ferrite determined by X-ray and neutron diffraction methods, *Asian Crystallographic Association (AsCA'13)*, <u>Hong Kong Univ. Sci. Tech.</u> (Hong Kong), Dec. 9, 2013, P-078.

(11) <u>奥部真樹・佐々木 聡</u> (2013) 共鳴散乱法 を用いた異常散乱因子の席選択的決定, 物構 研サイエンスフェスタ・第 30 回 PF シンポジ ウム, <u>つくば国際会議場(</u>茨城県・つくば市), 平成 25 年 3 月 14 日, p. 34.

(12) <u>佐々木聡, 奥部真樹</u>, 藤縄剛 (2013) X

線共鳴磁気散乱用放物面ミラー集光システ ムの開発(2), *日本結晶学会*, <u>熊本大学(</u>熊本 県・熊本市), 2013 年 10 月 12 日, p. 83.

(13) <u>奥部真樹</u>, <u>佐々木聡</u> (2013) X線共鳴磁 気散乱法によるマグネタイトのフェリ磁性 の研究, *日本結晶学会*, <u>熊本大学</u>(熊本県・ 熊本市), 2013 年 10 月 12 日, p. 24.

(14) 高安俊一, 吉崎隼平, <u>奥部真樹</u>, 豊田丈 紫,井川直樹, <u>佐々木聡</u> (2013) 中性子とX線 による BaTiMnFe10O19 の席占有率決定と磁 気構造解析, *日本結晶学会*, <u>熊本大学</u>(熊本 県・熊本市), 2013 年 10 月 12 日, p. 48.

(15) <u>M. Okube</u> and <u>S. Sasaki</u> (2012) Accurate determination of anomalous scattering factor near Fe K absorption edge, *The 11th International Conference on Synchrotron Radiation Instrumentation (SRI '11)*, Lyon (France), July 12, 2012, TH-U-P-21.

(16) J. Yoshizaki, A. Kinoshita, <u>M. Okube</u>, T. Toyoda and <u>S. Sasaki</u> (2012) Spin canting in (Ti-Mn) Ba ferrite estimated from resonant X-ray magnetic scattering, *The 11th International Conference on Synchrotron Radiation Instrumentation (SRI '11)*, Lyon (France), July 11, 2012, WE-J-P-09.

(17) 佐々木聡, 奥部真樹, 藤縄剛 (2012) X
 線共鳴磁気散乱用放物面ミラー集光システムの開発(1), *日本結晶学会*, <u>東北大学</u>(宮城県・仙台市), 平成24年10月25日, p. 55.
 (18) 奥部真樹, 佐々木聡 (2012) マグネタイ

(18) <u>奥部真樹</u>, <u>佐々木</u>穂 (2012) マクネタイ ト Fe<sub>3</sub>O<sub>4</sub>の席選択的異常散乱因子の決定と電 子分布, *日本結晶学会*, <u>東北大学</u>(宮城県・ 仙台市, 平成 24 年 10 月 25 日, p. 55.

【図書】(計 1件) <u>佐々木聡(</u>分担),日本の結晶学(II),日本 結晶学会編,978-4-9903861-1-5,1-485,

2014.

〔その他〕 ホームページ(佐々木研究室) http://lipro.msl.titech.ac.jp/

6.研究組織

 (1)研究代表者
 佐々木 聡 (Satoshi Sasaki)
 東京工業大学・応用セラミックス研究所・ 教授
 研究者番号: 10162364

(2)研究分担者
 奥部 真樹 (Maki Okube)
 東京工業大学・応用セラミックス研究所・
 助教
 研究者番号: 10397060

(3)連携研究者