建設・改造ヒームラインを使って 新郎 164特集 ---

新 BL-16A を利用した ZnO ベース希薄磁性半導体の XMCD 測定

東京大学大学院新領域創成科学研究科 片岡 隆史 東京大学大学院理学系研究科 藤森 淳

1. はじめに

磁性体にX線を照射したとき,その吸収強度が円偏光 の回転方向により異なる性質をX線磁気円二色性(XMCD) という[1]。近年,放射光光源の発展に伴い,より高感度 のXMCD実験が可能になっている。特に軟X線を用いた XMCD実験は,磁性体において磁性を担う電子状態につ いての情報を元素選択的に得ることのできる有効な方法 であり,スピントロニクス材料をはじめとする新規機能 性磁性材料の開発・物性解明などにおいて利用されてい る。近年は,ナノ磁性体,有機金属錯体,希薄磁性半導体 (diluted magnetic semiconductor: DMS)などの希薄磁性材料 のXMCD研究も盛んに行われているが,磁性イオンの希 薄さ故に,それらの明瞭な XMCD スペクトルの観測は困 難なことが多かった。

PFでは、2007年夏より始まった新 BL-16A 軟 X 線分 光ビームラインの建設が完了し、2008年10月からはユー ザー利用実験も開始された。新 BL-16Aのアンジュレー タとビームライン光学系の高性能性(高輝度・高偏極度) を生かせば、従来検出が困難、あるいは不可能だった微 小な二色性の検出が可能になると期待される。このこと は、新 BL-16A における XMCD 実験により、従来、明瞭 な XMCD スペクトルの観測が容易でなかった DMS など の希薄磁性材料の物性研究が飛躍的に進歩することを意味 する。我々は、新 BL-16A ビームラインを使って、ZnO に Mn 原子を希薄にドープした DMS(ZnO:Mn)において明瞭 な Mn 2*p*-3*d* XMCD シグナルを観測した。本稿では、この 結果と得られた Mn の局所電子状態に関する知見について 報告をする。

2. ZnO ベース希薄磁性半導体の XMCD 研究

DMS は半導体に少量の磁性イオンを添加して得られる 磁性体であり、スピントロニクス材料として期待されてい る [2,3]。DMS は半導体と磁性体との双方の機能を備えた 特異な磁気的・電気的性質を示すため、不揮発性メモリや 光アイソレータなどへの応用が期待されているが、実用化 のためには DMS が室温以上の高温で強磁性を示すことが 必須である。第一原理計算 [4] や Zener の *p-d* 交換相互作 用モデルを用いた理論計算 [5] によれば「*p* 型 ZnO:Mn は 室温強磁性を示す」という予測が得られており、実際に ZnO:Mn 薄膜において、室温を越えた強磁性現象が観測さ れている [6]。強磁性の起源としては、Zn サイトを置換し た Mn 3*d* と O 2*p* 軌道が *p-d* 混成を起こし、その結果、ホ

ールを介して Mn 3d スピンが揃うという p-d 交換相互作 用モデル [5,7] と, Zn サイトを置換した Mn 3d 同士が二重 交換相互作用を引き起こすという d-d 交換相互作用モデル [4] が提唱されている。これらのモデルは物質中の伝導キ ャリアが強磁性を担うことから、ZnO:Mn がスピントロニ クス材料として有用であることを示唆している。しかしこ のモデル以外に、室温強磁性は Zn サイトを置換した Mn²⁺ 由来ではなく, MnO₂(Mn⁴⁺)や Mn₂O₃(Mn³⁺)などの強磁性 を示す析出不純物によるものであるという報告もある [8]。 このように、ZnO:Mnの室温強磁性の起源は解明されてお らず, 強磁性に関連した電子状態, 電子的相互作用の解明 が望まれる。そこで我々は XMCD により, 元素選択的に Mn イオンの電子状態を調べ、ZnO:Mn において磁気的に 活性な Mn イオンの価数, 3d 電子配置などについての知 見を得た。さらに、得られた XMCD に対して磁気総和側 [9] を適用することで,スピン磁気モーメント (M_{snin}) と軌 道磁気モーメント (Morb.) をそれぞれ評価し, p-d 混成によ る Mn 3d-O 2p 間の電荷移動が大きいことを見出した。

実験に用いた ZnO:Mn 薄膜(Zn 原子数に対し2%程 度の Mn が存在)は、ZnO:Mn で初めて室温強磁性を報告 した Royal Institute of TechnologyのK. V. Rao グループよ り提供された[6]。同試料(膜厚~400 nm)はSi 基板上に RF/DC スパッタリング法により作製した。また、薄膜作 製時に窒素ガス($P_{N_2} = 1.5 \times 10^{-5}$ mbar)を導入した。これは N 不純物を薄膜中に導入し、ホールキャリアを生成するの が狙いである。XMCD シグナルは、APPLE-II 型アンジュ レータから得られる左/右円偏光を用いて測定した軟X線 吸収分光(XAS)スペクトルの差分をとることで得られた。 XAS/XMCD 測定は、H = 5 T の外部磁場を薄膜表面に対し 垂直に印加しながら行った。

Fig. 1 はこのように測定した ZnO:Mn の Mn *L*-edge XAS (a) と XMCD (b) の結果である。hv = 640 eV, 653 eV 付近の 構造は,それぞれ, Mn 2p 軌道のスピン・軌道分裂による 全角運動量 j = 3/2, 1/2 の内部準位から Mn 3d 軌道への電 子遷移に対応する。XAS, XMCD スペクトルは多重項構造 を示すが,これは配位子場中における Mn 3d 電子が局在 していることを示す [10]。つまり ZnO:Mn において, Mn はイオン的な状態にあることを示す。Fig. 1(c) は得られ た XMCD スペクトルとクラスターモデル [10] による理論 計算結果の比較である。これより,ZnO:Mn における多く の Mn イオンは 2 価 (d^5) で,酸素により四面体 (T_d) 配位さ れていることがわかる。この結果は,Mn イオンが Zn サ



Figure 1

Mn *L*-edge XAS spectra of ZnO:Mn at room temperature recorded using circularly polarized x-rays (a) and their difference spectrum, i.e., XMCD spectrum, and its integration (b). Here, μ^+ and μ^- refer to XAS spectra for photon helicity parallel and antiparallel to the Mn 3*d* spin, respectively. (c) Comparison of the experimental XMCD spectrum at H = 5 T with theoretical one calculated using the cluster model of T_a symmetry.

イトを置換することを意味し,ZnO:Mnの強磁性は,強磁 性を示す MnO₂(Mn⁴⁺)や Mn₂O₃(Mn³⁺)などの析出不純物に よるものではないことを支持する。また,今回得られた XMCD スペクトルに対し,磁気総和則 [9]を適用すること により,スピン磁気モーメントと軌道磁気モーメントの 比 (*M*_{orb}/*M*_{spin})が~0.15-0.20であることが明らかになった。 この結果は Mn の多くが d⁵の電子配置を有することを考 慮にいれると非常に大きな値であり [11],*p*-d 混成を通じ た Mn 3*d*-O 2*p* 間の電荷移動が大きいことを示唆している [12]。このようにアンジュレータとビームライン光学系の 高性能性(高輝度・高偏極度)を生かすことにより得られ る明瞭な XMCD スペクトルから,電子構造に関する多く の有益な情報が得られることがわかった。

3. おわりに

新 BL-16A 軟X線分光ビームラインを用いた,DMS の XMCD 研究について紹介させていただいた。アンジュレ ータ,光学系の高性能化により,希薄磁性体であるDMS においても明瞭な XMCD シグナルが可能となっている。 このことにより,DMS 中の磁性原子の局所電子構造(価数, 配位状態),軌道間の相互作用(*p-d* 混成)が明らかになる。 これらの情報は,新規機能性磁性材料の基礎的理解や,そ れらの開発の上で有益な設計指針を提供するものと期待さ れる。今後,新 BL-16A 軟X線分光ビームラインにおいて は,XMCD 測定によるナノ磁性体,強相関電子系物質お よび磁気的無秩序物質の研究,時間分解 XMCD による表 面磁性ダイナミクスの研究などが行われると聞いている。 材料科学分野において,新 BL-16A における電子状態研究 の重要性は今後ますます高まっていくと考えられる。

謝辞

本研究を遂行するにあたり新 BL-16A 軟X線分光ビー ムラインの建設にご尽力いただいた KEK-PFの雨宮健太先 生,山本樹先生をはじめ、PF スタッフの皆様に感謝いた します。XMCD実験にご協力いただいた KEK-PFの小出常 晴先生,朝倉大輔氏,純良試料の提供をしていただいた Royal Institute of Technology の K. V. Rao 先生に感謝いた します。なお,XMCD実験は課題番号 2008G010 の下で 行いました。

本研究は科研費特定領域「スピン流の創出と制御」 (19048012),量子ビーム基盤技術開発プログラム「軟X線 の高速偏光制御による機能性材料の探究と創製」,文部科 学省グローバル COE プログラム「未来を拓く物理科学結 集教育研究拠点」の支援の下に行われました。

参考文献

- B. T. Thole, G. van der Laan, and G. A. Sawatzky, Phys. Rev. Lett. 55, 2086 (1985).
- [2] H. Ohno, Science 14, 951 (1998).
- [3] J. K. Furdyna, J. Appl. Phys. 64, R29 (1988).
- [4] K. Sato and H. Katayama-Yoshida, Jpn. J. Appl. Phys. 40, L334 (2001).
- [5] T. Dietl, H. Ohno, F. Matsukura, J. Cibert and D. Ferrand, Science 287, 1019 (2000).
- [6] P. Sharma, A. Gupta, K. V. Rao, F. J. Owens, R. Sharma, R. Ahuja, J. M. Osorio, G. B. Johansson and G. A. Gehring, Nat. Mater. 2, 673 (2003).
- [7] Q. Wang, Q. Sun, P, Jena, and Y. Kawazoe, Phys. Rev. B 70, 052408 (2004).
- [8] M. A. García, M. L. Ruiz-González, A. Quesada, J. L. Costa-Krämer, J. F. Fernández, S. J. Khatib, A. Wennberg, A. C. Caballero, M. S. Martín-González, M. Villegas, F. Briones, J. M. González-Calbet and A. Hernando, Phys. Rev. Lett. 94, 217206 (2005).
- [9] C. T. Chen, Y. U. Idzerda, H.-J. Lin, N. V. Smith, G. Meigs, E. Chaban, G. H. Ho, E. Pellegrin and F. Sette, Phys. Rev. Lett. 75, 152 (1995).
- [10] A. Tanaka and T. Jo, J. Phys. Soc. Jpn. 63, 2788 (1994).
- [11] J.-Y. Kim, T. Y. Koo and J.-H. Park Phys. Rev. Lett. 96 047205 (2006).
- [12] T. Koide, H. Miyauchi, J. Okamoto, T. Shidara, T. Sekine, T. Saitoh, A. Fujimori, H. Fukutani, M. Takano, and Y. Takeda, Phys. Rev. Lett. 87, 246404 (2001).