

تحلیل پراکندگی پرتوهای X تشدید یافته در لبه K ی Mn در $Nd_{0.5}Sr_{0.5}MnO_3$

عبدالله محمدی تبار^۱، محمد ابراهیم قاضی^۱ و هادی عربشاهی^۲

۱. دانشکده فیزیک دانشگاه صنعتی شاهرود

۲. گروه فیزیک دانشگاه تربیت معلم سبزوار

(دریافت مقاله: ۸۵/۱/۲۲؛ دریافت نسخه نهایی: ۸۶/۱/۲۰)

چکیده

مطالعه بر روی پدیده‌هایی چون نظم بار، اسپین و اریبتال در منگنیتها در سالهای اخیر توجه بسیار زیادی را به خود جلب کرده است. با استفاده از سینکروترونهای امروزی مطالعه این پدیده‌ها امکان پذیر شده است. چرا که به وسیله آنها می‌توان پرتو x با شار فوتونی بالا، انرژی و قطبیدگی دلخواه تولید کرد. در این مقاله با محاسبه فاکتور پراکندگی، شدت قله‌های ناشی از نظم اریبتال و بار در ترکیب $Nd_{0.5}Sr_{0.5}MnO_3$ با توجه به ساختار آن و مدلی که معرفی گردیده است، محاسبه شده است. سپس وابستگی شدت این قله‌ها به انرژی فوتون فرودی و دوران نمونه حول بردار پراکندگی مورد بررسی قرار گرفته است.

واژه‌های کلیدی: نظم بار، نظم اریبتال، منگنیت، پراکندگی اشعه x تشدید یافته

۱. مقدمه

متناوب اسپین، بار و اریبتال را در دماهای پایین، در بعضی ترکیبات منگنز، نیکل و مس را نشان می‌دهند. این ترکیبها در حالت بدون آرایش حفره‌ای ($x=0$)، مثل $NdMnO_3$ ، $PrMnO_3$ ، $LaMnO_3$ در همه دماها عایق هستند. این مواد می‌توانند با یونهای دو ظرفیتی (مثل Sr^{2+}) آرایش یابند، و نتیجه این آرایش ایجاد حفره در سیستم می‌باشد و حرکت این حفره‌ها می‌تواند خاصیت فلزی را برای ماده فراهم آورد. اثرهای هیبریداسیون و برهمکنش الکترونها بر توزیع حفره‌ها تأثیر می‌گذارند و باعث می‌شوند که در دمای گذار نظم بار (T_{CO})، حفره‌ها در نوارهای تناوبی نظم بگیرند. نظم بار پدیده‌ای است که در گستره وسیعی از مواد، شامل عناصر مغناطیسی، مشاهده شده است و به معنای جایگزیدگی حاملهای بار الکتریکی در موقعیتهای خاصی در شبکه بلور است. این در دمایی کمتر از T_{CO} اتفاق می‌افتد و نظمی را در

کشف ابررسانای دمای بالا در اکسیدهای مس در سال ۱۹۸۶ [۱] و مقاومت مغناطیسی فوق العاده بزرگ (CMR) در سال ۱۹۹۳ در برخی از اکسیدهای فلزات واسطه [۲] باعث شد که تلاش وسیعی برای مطالعه اکسیدهای عناصر واسطه صورت گیرد. اثر MR مشاهده شده در منگنیت‌های^۲ با ساختار پروسکایت بسیار بزرگتر از مقدار مشاهده شده در دیگر مواد است، لذا عبارت CMR برای آن، مورد استفاده قرار گرفت. این اثرها در اکسیدهای فلزات واسطه با آرایش حفره‌ای مشاهده شده‌اند و باعث شد که تحقیقات وسیعی بر روی این مواد هم به صورت تئوری و هم به طور تجربی با استفاده از تکنیکهای مختلفی از جمله پراکندگی پرتوهای X ، پراش نوترونی و الکترونی انجام پذیرد. این آزمایشها شواهدی از وجود نظم

۱. Colossal Magnetoresistance

۲. Manganite

CMR، دو پدیده جالب دیگر، نظم بار (CO) و نظم اوربیتال (OO) نیز مشاهده شده است. در منگنایتها مقدار آلیش، x ، تناسب اتمهای Mn را در حالت اکسیداسیون $+4$ و $+3$ کنترل می کند. آزمایشهای بسیاری نشان داده اند که خواص الکتریکی، مغناطیسی و ساختاری منگنایتها با تغییر در غلظت حاملهای بار، تغییر می کند. یون Mn^{3+} چهار الکترون در تراز $3d$ خود دارد. برهمکنشهای الکترونی بین این چهار الکترون و میدان بلوری (ناشی از یونهای اکسیژن مجاور) باعث شکافتن این ترازهای $3d$ با تبهگنی پنج گانه به دو زیرلایه انرژی می شود. سه تا از این الکترونها تراز انرژی پایین تر t_{2g} ، با تبهگنی سه گانه، را اشغال می کنند و الکترون باقی مانده تراز انرژی بالاتر e_g ، با تبهگنی دوگانه، را اشغال می کنند. این حالت بسیار ناپایدار است و این منجر به اثر شناخته شده یان-تلا (J-T) می شود که سیستم انرژی خود را از طریق شکافتن این حالت دوگانه به دو زیر لایه انرژی کاهش می دهد. تبهگنی دوگانه برای الکترون e_g بدین معنی است که دو اوربیتال برای اشغال کردن وجود دارد، این، دو درجه آزادی اسپینی و اوربیتالی را ناشی می شود. در منگنایتها با ساختار پروسکایت، دافعه کولنی، اثر یان-تلا بر روی ترازهای انرژی الکترون e_g ، برهمکنش الکترون-شبکه، و برهمکنش تبادل دوگانه^۴ نقش بسیار مهمی را در بسیاری از حالتها متفاوت ماده، مخصوصاً در ثبات حالت نظم بار بازی می کنند [۳]. اعوجاج ساختمان هشت وجهی MnO_6 نیز به علت اثر J-T تأثیر بسزایی در گذار فاز مرتبه اول فلز-نارسانا (MI)^۵ در این ترکیبات بازی می کند [۷].

حساسیت پراکندگی پرتو X به نظم اوربیتالی در اکسیدهای عناصر واسطه هنگامی افزایش می یابد که انرژی پرتو X فرودی بر لبه جذب عنصر مورد نظر تنظیم شود. نتایج آزمایشهای انجام شده بر روی $LaMnO_3$ [۸]، $La_{0.9}Sr_{0.1}MnO_3$ [۹] و $Nd_{0.9}Sr_{0.1}MnO_3$ [۱۰، ۱۱] وجود قله های نظم بار و اوربیتال

بلور به وجود می آورد که البته بستگی به میزان آلیش حفره های سیستم دارد. از نظر تاریخی مشاهده نظم بار در منگنایتها برای اولین بار توسط ولان و کوهرل^۱ صورت گرفت [۳]. در بعضی از ترکیبات در دماهای کوچکتر از دمای T_{so} (دمای گذار نظم اسپین) اسپینهای یونها و T_{oo} ، اربیتالها نیز می توانند منظم شوند که به ترتیب نظم اسپین و اربیتال نامیده می شوند. دمای گذار به این حالات منظم در ترکیبات مختلف متفاوت می باشد.

قله های متناظر با نظم بار می توانند با پراش پرتوهای X آشکار سازی شوند اما شدت آنها 10^{-3} - 10^{-4} بار کوچکتر از قله های براگ هستند. ضمن این که قله های نظم اوربیتال و اسپین، به اندازه ضریب 10^{-6} کوچکتر از این مقدار هستند [۴]. تکنیکهای جدید پراکندگی پرتو X، با استفاده از منابع دارای شار فوتونی زیاد (سینکروترون)، برای آشکار سازی ساختار و رفتار مغناطیسی مواد، در طی ده سال اخیر توجه زیاد دانشمندان را به خود جلب کرده است. پراکندگی پرتوهای X تشدید یافته^۲ (که هنگامی اتفاق می افتد که انرژی پرتو X فرودی بر لبه جذب عنصر مورد مطالعه منطبق شود) حساسیتهایی نشان می دهد که مستقیماً منجر به تعیین ساختار مغناطیسی می شود. تعیین دقیق قطبیدگی پرتوهای ورودی و خروجی مسیر جدیدی برای تعیین ساختار مغناطیسی باز کرده است و اجازه جداسازی سهم اسپین و اوربیتال را در پراکندگی فراهم نموده است.

۲. منگنایتها

منگنایتها دارای فرمول عمومی $Ln_{1-x}A_xMnO_3$ می باشند که در آن Ln یکی از لانتانیدهای سه ظرفیتی مثل Nd, Pr, La می باشد و A عنصر قلیایی خاکی دو ظرفیتی مثل Ca, Sr و Ba است. این ترکیبات دارای ساختار پروسکایت هستند و مواد ایده آلی برای مطالعه بر روی فیزیک دستگاههای الکترونی با همبستگی شدید هستند. مطالعه روی منگنایتها از سال ۱۹۵۰ آغاز و با مشاهدات تجربی CMR در $Nd_{0.5}Pb_{0.5}MnO_3$ [۵] و $La_{0.7}Ba_{0.3}MnO_3$ [۶] دوباره قوت گرفت. علاوه بر کشف

۳. Jahn-Teller

۴. Double exchange

۵. Metal-Insulator transition

۱. Wollan & Koehler

۲. Resonance X-ray scattering

دست می آیند:

$$F(h, \circ, \circ) = F(\circ, k, \circ) = \begin{bmatrix} f_{\perp} + f_{\text{II}} - \nu f & \circ & \circ \\ \circ & f_{\perp} + f_{\text{II}} - \nu f & \circ \\ \circ & \circ & \nu f_{\perp} - \nu f \end{bmatrix}$$

$$F(\circ, k_{\parallel}, \circ) = \begin{bmatrix} \circ & f_{\perp} - f_{\text{II}} & \circ \\ f_{\perp} - f_{\text{II}} & \circ & \circ \\ \circ & \circ & \circ \end{bmatrix}. \quad (7)$$

شدت پراکندگی پرتو X تشدید یافته از رابطه زیر به دست می آید [۱۴]:

$$I(\varphi, \varphi_A) = \sum_{\lambda_i} \left| \sum_{\lambda_f} M_{\lambda_i \lambda_f}(\varphi_A) \cdot A_{\lambda_i \lambda_f}(\varphi) \right|^2 \quad (8)$$

که در آن λ_i و λ_f نشان دهنده قطبش پرتو X فرودی و پراکنده شده هستند. $M(\varphi_A)$ ماتریس پراکندگی آنالیزور و A به صورت زیر می باشد [۱۴]:

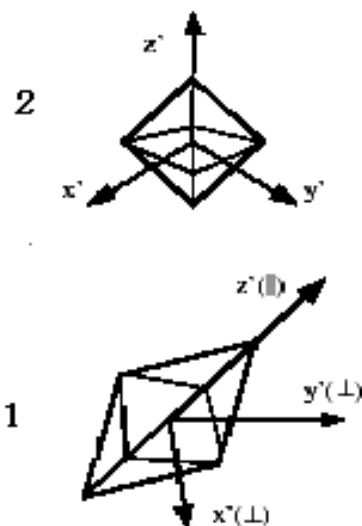
$$M(\varphi_A) = F_A \begin{pmatrix} \cos \varphi_A & -\sin \varphi_A \\ \sin \varphi_A \cos \nu \theta_A & \cos \varphi_A \cos \nu \theta_A \end{pmatrix}, \quad (9)$$

$$A_{\lambda_i \lambda_f}(\varphi) = \frac{e^{\nu}}{mc^{\nu}} \vec{e}_{k_f \lambda_f} [U(\varphi) V F V^+ U^+(\varphi)] \vec{e}_{k_i \lambda_i}^+. \quad (10)$$

در روابط فوق F_A فاکتور پراکندگی ساختار مربوط به بلور آنالیزور، F فاکتور پراکندگی ساختار نمونه در مختصات متصل به بلور (xyz) ، زاویه پراکندگی آنالیزور که مقدار آن 90° گرفته می شود، φ_A زاویه سمتی آنالیزور (که برای پراکندگی σ صفر درجه و برای پراکندگی π نود درجه می باشد)، V ماتریس تبدیل دستگاه مختصات متصل به بلور به دستگاه مختصات آزمایشگاهی یعنی $(\hat{e}_1, \hat{e}_2, \hat{e}_3)$ و θ زاویه پراکندگی بازتاب مورد نظر است. U ماتریس چرخش بلور حول بردار پراکندگی است که با توجه به شکل ۲ و با انتخاب محور z در راستای بردار پراکندگی $(\vec{q} = \vec{k}_f - \vec{k}_i)$ ، می توان U را بدین صورت نوشت:

$$U(\varphi) = \begin{pmatrix} \cos \varphi & \circ & -\sin \varphi \\ \circ & 1 & \circ \\ \sin \varphi & \circ & \cos \varphi \end{pmatrix} \quad (11)$$

پراکنده هستند که در دستگاه مختصات آزمایشگاهی با توجه به شکل ۲ برای قطبیدگیهای σ و π پرتوهای فرودی و پراکنده عبارتند از:



شکل ۳. هشت وجهیهای Mn^{+2}O_6 (شماره ۱) و Mn^{+4}O_6 (شماره ۲) که در شکل ۱ با شماره های ۱ و ۲ مشخص شده اند.

ناهمسانگردی) و f_{\perp} (فاکتور پراکندگی عمود بر راستای ناهمسانگردی) می باشد، یعنی:

$$f_{\nu} = f_{\bar{\nu}} = \begin{bmatrix} f & \circ & \circ \\ \circ & f & \circ \\ \circ & \circ & f \end{bmatrix}, \quad f_{\parallel} = \begin{bmatrix} f_{\perp} & \circ & \circ \\ \circ & f_{\perp} & \circ \\ \circ & \circ & f_{\parallel} \end{bmatrix}, \quad (5)$$

$$f_{\pi} = \begin{bmatrix} f_{\perp} & \circ & \circ \\ \circ & f_{\perp} & \circ \\ \circ & \circ & f_{\parallel} \end{bmatrix}.$$

در این مدل با توجه به نتایج تجربی فرض شده است که راستای ناهمسانگردی با محورهای xyz بلور، زاویه 45° می سازد. پس ماتریسهای فوق را می توانیم با استفاده از ماتریسهای دوران در دستگاه متصل به سلول واحد xyz به شکل زیر بنویسیم:

$$f_{\parallel} = \gamma_{\parallel} \begin{bmatrix} f_{\perp} + f_{\text{II}} & f_{\perp} - f_{\text{II}} & \circ \\ f_{\perp} - f_{\text{II}} & f_{\perp} + f_{\text{II}} & \circ \\ \circ & \circ & \nu f_{\perp} \end{bmatrix},$$

$$f_{\nu} = f_{\bar{\nu}} = \begin{bmatrix} f & \circ & \circ \\ \circ & f & \circ \\ \circ & \circ & f \end{bmatrix},$$

$$f_{\pi} = \gamma_{\pi} \begin{bmatrix} f_{\perp} + f_{\text{II}} & f_{\text{II}} - f_{\perp} & \circ \\ f_{\text{II}} - f_{\perp} & f_{\perp} + f_{\text{II}} & \circ \\ \circ & \circ & \nu f_{\perp} \end{bmatrix}. \quad (6)$$

با جایگذاری در معادلات ۲ تا ۴ فاکتورهای ساختار چنین به

زاویه بین بردار قطبیدگی پرتو X و جهت محور نا همسانگردی اتم بستگی دارد. در محاسبات انجام شده $\delta_{chem} = 0/V$ eV و $\delta_{anis} = 1/6$ eV انتخاب [۱۵] و از داده‌های تجربی بخش حقیقی f' و موهومی f'' فاکتور پراکندگی برحسب انرژی، مربوط به نمونه‌های LaMnO_3 و CaMnO_3 استفاده شده است [۱۶]. لازم به ذکر است که در نمونه اول یونهای Mn به شکل Mn^{3+} و در نمونه دوم به شکل Mn^{4+} می‌باشند.

شکل ۴ (سمت راست) شدت پراکندگی ناشی از قله نظم بار (۰، ۰، ۳) را در کانال $\sigma - \sigma$ بر حسب تغییر در انرژی فوتون فرودی نشان می‌دهد. شکل برای دو زاویه سمتی متفاوت φ رسم گردیده است. تشدید در انرژی ۶۵۵۷ eV اتفاق می‌افتد که متناظر با لبه جذب K ی اتم منگنز می‌باشد.

در شکل ۵ (سمت راست) بستگی شدت این قله بر حسب زاویه سمتی (دوران نمونه حول بردار پراکندگی) رسم شده است. همان طور که شکل به خوبی نشان می‌دهد شدت قله وابسته به زاویه سمتی می‌باشد که ناشی از تغییرات چگالی اوربیتال e_g ی منگنز در صفحه ab می‌باشد. شکل به ازای انرژیهای متفاوت رسم شده است و همان طور که ملاحظه می‌گردد وقتی از انرژی تشدید دور می‌شویم، شدت کاهش می‌یابد تا این که در انرژی ۶۵۷۰ eV که دور از لبه جذب می‌باشد، شدت تقریباً ثابت و صفر می‌شود. لازم به ذکر است که شدت پراکندگی ناشی از نظم بار در کانال چرخیده $\sigma - \pi$ در مقابل $\sigma - \sigma$ خیلی کوچک و تقریباً صفر می‌باشد.

حال به بررسی نتایج حاصل از بازتاب ناشی از نظم اوربیتال می‌پردازیم. نمودار شدت بر حسب انرژی و زاویه سمتی برای قله (۰، $k/2$ ، ۰) در شکل‌های ۴ و ۵ (سمت چپ) نشان داده شده است. تشدید در انرژی حدود ۶۵۵۷ eV اتفاق می‌افتد که به خوبی بستگی به انرژی را نشان می‌دهد. لازم به ذکر است همان طور که معادله (۱۵) نشان می‌دهد شدت این قله در کانال $\sigma - \sigma$ صفر می‌باشد. وابستگی شدت به زاویه سمتی نیز نشان می‌دهد که ماکزیم شدت در انرژی تشدید اتفاق می‌افتد و به طور مشابه وقتی از انرژی لبه جذب K ی اتم منگنز دور می‌شویم شدت تقریباً صفر خواهد شد.

$$\bar{e}_{k_i\sigma} = (1 \ 0 \ 0), \quad \bar{e}_{k_f\sigma} = (1 \ 0 \ 0), \quad (12)$$

$$\bar{e}_{k_i\pi} = (\sin\theta_s \ \cos\theta_s \ 0), \quad \bar{e}_{k_f\pi} = (-\sin\theta_s \ \cos\theta_s \ 0).$$

البته ذکر این مطلب ضروری است که سهم مربوط به پراکندگی تامسون چون یک جمله ثابت مستقل از انرژی است و تنها باعث ایجاد یک شدت زمینه می‌شود، در محاسبات در نظر گرفته نشده است.

۳.۱. محاسبه شدت پراکندگی از قله نظم بار (h, 0, 0) در کانال

$\sigma - \pi$ و $\sigma - \sigma$

با استفاده از روابط ذکر شده فوق برای قله (h, 0, 0) داریم:

$$I_{(h,0,0)}^{\sigma\sigma} = \left[F_A \frac{e^2}{mc^2} \right]^2 \left[(f_{\perp} + f_{\parallel} - 2f) \sin^2 \varphi + 2(f_{\perp} - f) \cos^2 \varphi \right]^2 \quad (13)$$

به طور مشابه برای کانال $\sigma - \pi$ ، با جایگذاری مقادیر متناظر نتیجه می‌شود:

$$I_{(h,0,0)}^{\sigma\pi} = \left[F_A \frac{e^2}{mc^2} \right]^2 [(f_{\perp} - f_{\parallel}) \sin \varphi \cos \varphi \sin \theta]^2. \quad (14)$$

۳.۲. محاسبه شدت پراکندگی از قله نظم اوربیتال (0, k/2, 0)

در کانال $\sigma - \pi$ و $\sigma - \sigma$

$$\Rightarrow I_{(0,k/2,0)}^{\sigma\sigma} = 0, \quad (15)$$

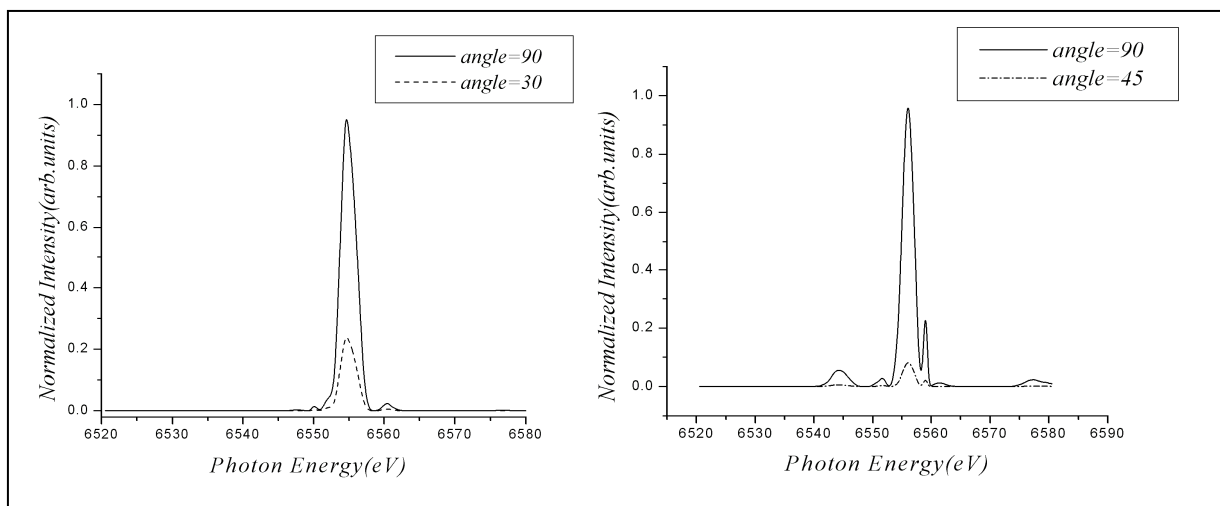
$$I_{(0,k/2,0)}^{\sigma\pi} = \left[F_A \frac{e^2}{mc^2} \right]^2 \left[\sin^2 \varphi \cos^2 \theta (f_{\perp} - f_{\parallel})^2 \right]. \quad (16)$$

۴. نتایج

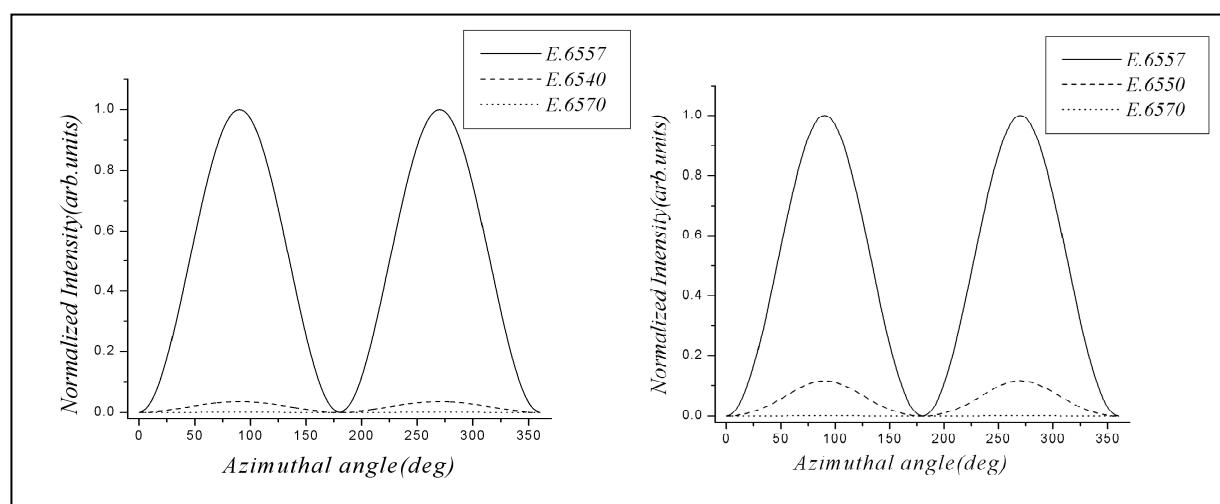
تشدید اصلی در شدتها در لبه جذب K ی اتم Mn اتفاق می‌افتد. مقدار انرژی لبه جذب یک اتم در ترکیب به دو عامل حساس است: یکی به حالت ظرفیت اتم، و دیگری به شرایط محیط اطراف اتم (همسانگردی یا نا همسانگردی). برای قطبیدگیهای متفاوت، عامل اول جابه‌جایی شیمیایی^۱ و مورد دوم، جابه‌جایی نا همسانگردی^۲ خوانده می‌شود. وضعیت انرژی لبه جذب به

۱. Chemical shift

۲. Anisotropic shift



شکل ۴. شدت پراکندگی بازتاب (30°) در کانال σ - σ ناشی از نظم بار (سمت راست) و بازتاب ($90^\circ, k/2, 0$) در کانال σ - π ناشی از نظم اوربیتال (سمت چپ) بر حسب انرژی پرتو X فرودی. خط ممتد به ازای زاویه سمتی $\phi = 90^\circ$ و خط چین به ازای زاویه سمتی 30° و $45^\circ = \phi$ است.

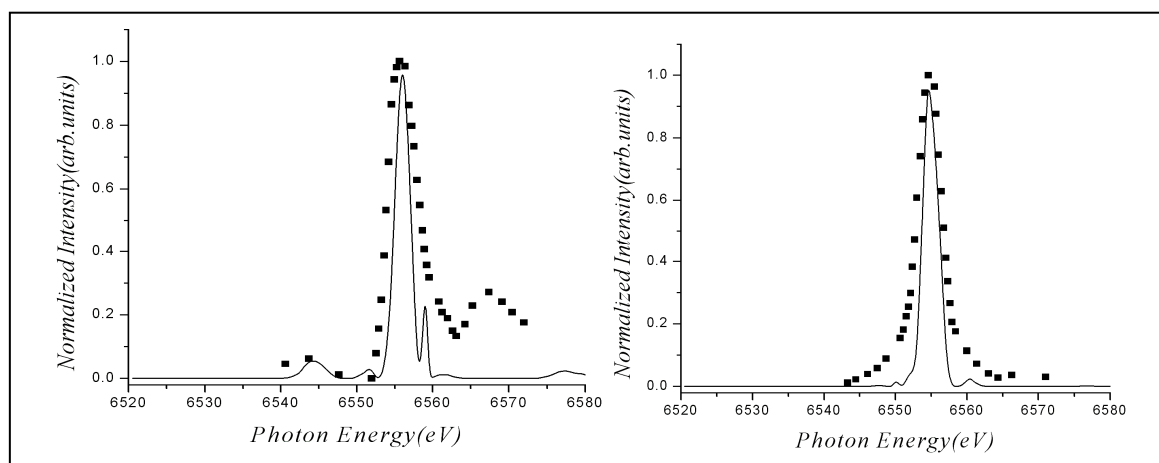


شکل ۵. شدت پراکندگی بازتاب (30°) در کانال σ - σ ناشی از نظم بار (شکل سمت راست) و بازتاب ($90^\circ, k/2, 0$) در کانال σ - π ناشی از نظم اوربیتال (سمت چپ) بر حسب زاویه سمتی. خط ممتد به ازای انرژی در لبه جذب و خطهای دیگر به ازای انرژیهای دیگر می باشد.

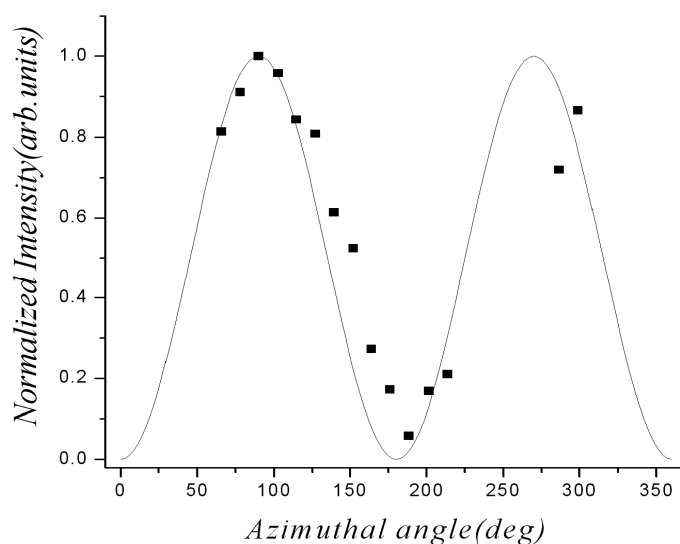
۵. نتیجه گیری

است. در این شکلها منحنی نشان داده شده توسط مربعهای کوچک مربوط به داده های تجربی ذکر شده می باشد. لازم به ذکر است که هر دو منحنی جهت مقایسه بهتر داده ها به عدد یک نرمالیزه شده اند. منحنیها نشان می دهند که در مورد انرژی مربوط به تشدید و همچنین شکل عمومی منحنیها، توافق نسبتاً خوبی بین این نتایج و داده های تجربی وجود دارد.

مقایسه نتایج به دست آمده بر اساس این مدل و مقادیر اندازه گیری شده از بازتابهای نظم بار و اوربیتال در فاز دمایی پایین $\text{Nd}_{0.5}\text{Sr}_{0.5}\text{MnO}_3$ با نتایج مارتین و همکارانش [۱۵] و ناکامورا و همکارانش [۱۷] نشان می دهد که توافق نسبتاً خوبی وجود دارد که برای مقایسه در شکلهای ۶ و ۷ نشان داده شده



شکل ۶. شدت بازتاب نظم بار (30°) در کانال σ - σ (سمت چپ) و بازتاب نظم اوربیتال ($0^\circ, 5/2, 0^\circ$) در کانال σ - π (سمت راست) برحسب انرژی پرتو X فرودی به ازای زاویه سمتی $\phi = 90^\circ$ خط ممتد، حاصل از محاسبات و مربعها نتیجه [۱۷] آزمایشها می باشد.



شکل ۷. شدت بازتاب نظم اوربیتال ($0^\circ, k/2, 0^\circ$) در کانال σ - π در انرژی لبه جذب، برحسب زاویه سمتی. خط ممتد، حاصل محاسبات و مربعها نتیجه [۱۷] آزمایشها می باشد.

توافق نسبتاً خوبی با تجربه می باشند.

نتایج به دست آمده در اینجا بر اساس مدل انتخاب شده می تواند تأییدی بر وجود نظم شطرنجی^۲ و همچنین نظم اوربیتالی الکترونیهای e_g در ترکیب $Nd_{0.5}Sr_{0.5}MnO_3$ باشد. بدین معنی که این یونهای Mn با ظرفیتهای $+3$ و $+4$ در دماهای پایین مطابق شکل ۱ نظم می یابند.

در شکل ۷ تغییر شدت بر حسب زاویه سمتی برای بازتاب ناشی از نظم اوربیتال به همراه نتایج تجربی (مربعها) جهت مقایسه نشان داده شده است. در آزمایش به علت محدودیتهایی که در چرخش نمونه حول بردار پراکندگی وجود دارد که آن هم به دلیل دستگاه پراش سنج^۱ و آشکار سازها می باشد امکان دستیابی به تمام زوایای سمتی وجود ندارد. شکلها نشان دهنده

مراجع

- Rev. Lett.* **80** (1998) 1932.
10. K Nakamura, T Arima, A Nakazawa, et al., *Phys. Rev. B* **60** (1999) 2425.
 11. J P H Zimmermann M v, Doon Gibbs, M Blume, D casa, B Kimer, Y Murakami, Y tomioka and Y Tokura, *Phys. Rev. Lett.* **83** (1999) 4872.
 12. R Kajimoto, H Yoshizawa, H Kawano, et.al., *Phys. Rev. B* **60** (1999) 9506.
 13. H Kuwahara, Y Tomioka, A Asamitsu, et.al, *Science* **270** (1995) 961.
 14. Sumio. Ishihara, Sadamichi. Maekava, *Rep. Prog. Phys.* 65 (2002) 561.
 15. Javier Herrero-Martín, Joaquín García, et.al, *Phys. Rev. B* **70** (2004) 024408.
 16. W Stuart, PhD. thesis, Durham Univ. UK, (2003).
 17. K Nakamura, T Arima, A Nakazawa, et.al, *Phys. Rev. B* **60** (1999) 2425.
 1. J Bernors and K A Muller, *Zeitsch for physics B-Condensed Matter* **64** (1986) 189.
 2. Rvon Helmolt, J Walker, B Holzapf, et. al., *Phys. Rev. Lett.* **71** (1993) 2331.
 3. E O Wollan and W C Koehler, *Phys. Rev.* **100** (1955) 545.
 4. J M Tranquada, B J Sternlieb, J D Axe, et. al., *Nature* **375** (1995) 651.
 5. R M Kusters, J Singleton, D A Keen, et. al., *Physica B* **155** (1989) 362.
 6. C W Searle and S T Wang, *Can. J. Phys.* **47** (1969) 2703.
 7. P Dai, J D Zhang, H A Mook, et al., *Phys. Rev. B* **54** (1996) R3694.
 8. Y Murakami, J P Hill, D Gibbs, et al., *Phys. Rev. Lett.* **81** (1998) 582.
 9. Y Murakami, H Kawada, H Kawata, et al., *Phys.*