ФИЗИКА МЕТАЛЛОВ И МЕТАЛЛОВЕДЕНИЕ, 2022, том 123, № 3, с. 333-336

# ЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ И МАГНИТНЫЕ СВОЙСТВА

УДК 537.635

# ФОРМА ЛИНИЙ СПЕКТРОВ ЭЛЕКТРОННОГО ПАРАМАГНИТНОГО РЕЗОНАНСА В Pr<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.15</sub>Ba<sub>0.15</sub>MnO<sub>3</sub> МАНГАНИТЕ

© 2022 г. А. Н. Ульянов<sup>а,</sup> \*, Seong-Cho Yu<sup>b</sup>, Hui Xia<sup>c</sup>, С. В. Савилов<sup>а</sup>

<sup>a</sup>Химический факультет, Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова, Ленинские горы, 1, Москва, 119991 Россия <sup>b</sup>Ulsan National Institute of Science and Technology, Ulsan, 44919 Republic of Korea <sup>c</sup>School of Materials Science and Engineering, Nanjing University of Science and Technology, 200 Xiao Ling Wei, Nanjin, 210094 China \*e-mail: a-ulyanov52@yandex.ru Поступила в редакцию 27.08.2021 г. После доработки 18.12.2021 г. Принята к публикации 20.12.2021 г.

Методом электронного парамагнитного резонанса (ЭПР) исследована динамика спинов в манганите  $Pr_{0.7}Ca_{0.15}Ba_{0.15}MnO_3$ . Анализ показал, что при температуре  $T_L (\approx T_{min} -$  температура, при которой ширина ЭПР-линии минимальна) форма линии спектров поглощения практически идеально описывается одним лоренцианом. При температурах, отличных от  $T_L$ , наблюдается асимметрия линии поглощения ЭПР-спектров, что свидетельствует об обменном уширении при  $T < T_L$  и уширении, связанном с проводимостью, при  $T > T_L$ .

*Ключевые слова:* манганиты, электронный парамагнитный резонанс, форма линий спектров поглощения

DOI: 10.31857/S0015323022030135

#### **ВВЕДЕНИЕ**

Взаимодействие межлу решеточными, зарядовыми и спиновыми степенями свободы в перовскито-подобных манганитах определяет многообразие их магнитных и электронных свойств. Полезную информацию о спиновой динамике манганитов можно получить методом электронного парамагнитного резонанса ( $\Theta\Pi P$ ) [1–4]. Одной из проблем при исследовании манганитов и других материалов указанным методом является сложность анализа и интерпретации интенсивности ( $I_{\text{DIN}}$ ), ширины ( $\Delta Hpp$ ) и формы линии спектра поглощения [1–7]. При этом нужно учитывать возможный вклад обменного уширения, спин-решеточной релаксации и проводимости. В работах [8, 9] авторы анализируют интенсивность и ширину линии поглощения исходя из пропорциональности ( $I_{\text{DIN}}$ ) и AC восприимчивости ( $\chi_{ac}$ ), опираясь на ранние работы Хюбенера [1, 2, 5]. В то же время в нашей работе [10] было показано, что температурные зависимости  $I_{\text{DIN}}(T)$  и  $\chi_{\text{ac}}(T)$ не пропорциональны. Очевидно, это связано с различными механизмами релаксации, ответственными за ЭПР-отклик (зависит от скорости релаксации полного спина [1, 2, 5-7, 10]) и низкочастотный отклик магнетиков (зависит от процесса перемагничивания образцов) [10].

Величину *I*<sub>DIN</sub> получают двойным интегрированием исходного экспериментального ЭПР-спектра, который является производной от спектра поглощения. В парамагнитной области спектры поглощения в большинстве случаев хорошо описываются кривой Лоренца [2–4, 7, 10, 11]. В этом случае интенсивность линии поглощения определяется выражением:

$$I_{\text{DIN}} = \left[\Delta H p p(T)\right]^2 h p p(T), \tag{1}$$

где  $\Delta Hpp$  и hpp(T) — ширина и амплитуда измеряемой производной сигнала поглощения от пика до пика [3]. Для определения ширины линии пользуются феноменологическим выражением [1, 5, 6]:

$$\Delta H_{\rm pp}(T) = L(T)\chi_0(T)/\chi(T), \qquad (2)$$

где  $\chi_0(T)$  – восприимчивость (Кюри) свободного электрона,  $\chi(T)$  – измеряемая восприимчивость, L(T) – кинетический коэффициент.  $L = L_{Mn^{4+}} + L_{eg}$ , где первое слагаемое обусловлено спинспиновой релаксацией ионов марганца [5, 7], а второе – термически активированными прыжками  $e_g$  поляронов [1, 7, 12]. Отметим, что, например, в углеродных нанотрубках [13], оксидах графена [14] и малослойных графитовых фрагментах



**Рис. 1.** Температурные зависимости намагниченности и ширины линии поглощения ЭПР-спектра.

[15] форма линии ЭПР-спектров поглощения является асимметричной и линия поглощения расщепляется на две. Это связано с разделением неспаренных электронов на локализованные и мобильные. Асимметрию ЭПР-спектров наблюдали также в тонких пленках Y<sub>3</sub>Fe<sub>5</sub>O<sub>12</sub> гранатов [16]. Кемпински [17] при ЭПР-исследовании углеродных волокон для разделения вклада локализованных и мобильных электронов использовал различие в "амплитудах" верхней и нижней частей производной от ЭПР-спектра поглощения. Но такой подход не учитывает, что линии поглощения, при их возможном разрешении, могут оказаться разной ширины, что приведет к увеличению погрешности при разделении вкладов локализованных и делокализованных электронов. Если исходные спектры асимметричны, то необходимо учитывать не только их "амплитуду", но и изменение ширины линии спектра поглощения, которое сильнее, чем амплитуда от пика до пика, влияет на интенсивность линии поглощения (см. выражение (1)).

Представляемая работа является углубленным исследованием результатов, представленных в [10]. В данном сообщении показано, что даже при "кажущейся" симметрии ЭПР-спектров манганитов, которые, как правило, аппроксимируют одной лоренцевой линией, можно получить дополнительную информацию о свойствах материала, если тщательно сравнивать "крылья" экспериментальных и модельных линий поглощения.

#### ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

Манганит Pr<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.15</sub>Ba<sub>0.15</sub>MnO<sub>3</sub> был получен по традиционной керамической технологии с использованием карбонатов CaCO<sub>3</sub> и BaCO<sub>3</sub>, а также оксидов  $Mn_3O_4$  и  $Pr_6O_{11}$  [18]. Кристаллическая структура образца исследована в излучении Си*К*а. По результатам рентгеновского дифракционного анализа образец принадлежит орторомбической *Pnma* структуре. Измерение намагниченности *M*, проводили на вибрационном магнетометре (Quantum Design 6000) в магнитном поле 50 Э в режимах: охлаждение в поле — измерение при нагревании. ЭПР-исследование проводили на частоте 9.2 ГГц (Х-диапазон) на спектрометре Jeol JES-TE300 ESR.

# РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Измерение намагниченности проводили в поле 50.0 Э в режимах: охлаждение в поле — измерение при нагревании. Температура Кюри ( $T_{\rm C}$ ), определена экстраполяцией температурной зависимости намагниченности (M) к ее нулевому значению и равна 180 К (рис. 1).

На рис. 1 представлена зависимость ширины линии поглощения  $\Delta Hpp$  ЭПР-спектров. Зависимость  $\Delta Hpp(T)$  показывает минимум при температуре  $T_{\min} \approx 190$  К ( $\approx 1.05 T_{\rm C}$ ). Обычно анализ ЭПР-спектров проводят при  $T > T_{\min}$ , так как при  $T < T_{\rm C} \approx T_{\min}$  форма линии поглощения не является Лоренцевой, становится ассиметричной и появляется широкая линия, соответствующая ферромагнитному проводящему состоянию [4, 6, 8, 19].

Проведенное ЭПР-исследование показало, что в манганите Pr<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.15</sub>Ba<sub>0.15</sub>MnO<sub>3</sub> форма линии спектров поглощения с хорошей точностью описывается одной линией Лоренца не только при *T*> >  $T_{\min}$ , но и при  $T < T_{\min}$  (рис. 2). Это объясняется конкуренцией между двойным и суперобменным взаимодействиями, обуславливающей ферромагнитное изолирующее (ФМИ) состояние, что было отмечено в работе [10]. Переход в ФМИ-состояние обусловлен сильным искажением кристаллической решетки, которое обусловлено большим различием ионных радиусов  $Ba^{2+}$  (1.47 Å) и  $Pr^{3+}$ (1.179 Å) и Ca<sup>2+</sup> (1.18 Å). Состояние ФМИ при  $T_{\rm m} < T < T_{\rm C}$  наблюдали также в  $Pr_{0.7}Ba_{0.3}MnO_3$ [20, 21] и слегка допированных La<sub>1-x</sub>Sr<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> [22, 23] манганитах.

На рис. 2а показан спектр поглощения, полученный при  $T_L = 173$  К, и модельная лоренцевская кривая. Экспериментальная кривая очень симметрична и практически совпадает с модельной кривой. На вставке к рисунку представлен исходный экспериментальный спектр, являющийся производной от спектра поглощения.

В использованном спектрометре измерение температуры проводится в градусах Цельсия, а в статье значения температуры приведены в шкале Кельвина.

При  $T = 153 \text{ K} (< T_L)$  (рис. 26) экспериментальные спектры несколько уширены в левой части



Рис. 2. ЭПР-спектры поглощения манганита  $Pr_{0.7}Ca_{0.15}Ba_{0.15}MnO_3$ , полученные при температуре 173 К (а) и температурах 153 и 323 К (б). Сплошные линии – экспериментальные зависимости, прерывистые линии – модельные лоренцианы. На вставке показаны исходные экспериментальные кривые (производные от ЭПР-спектров поглощения).

хвоста линии поглощения. Это отразилось в отклонении экспериментальной кривой поглощения от модельного лоренциана, что может свидетельствовать об обменном уширении и последующем переходе в ферромагнитное проводящее состояние. Трансформация линий производных от спектра поглощения при переходе парамагнетик—изолятор в ферромагнетик—проводник хорошо представлена в работе [4].

При T = 323 К (выше  $T_L$ ) наблюдается другая картина (рис. 26). Экспериментальная кривая отклоняется от модельной на левом хвосте кривой

поглощения. А именно, правая часть кривой поглощения становится шире левой. Это свидетельствует об уширении и асимметрии ЭПР-линии, что, вероятно, связано с увеличением проводимости, обусловленной прыжками е<sub>д</sub> электронов. Фактически это означает. что кривая ЭПР-поглошения может быть описана двумя лоренцианами, как, например, при описании углеродных наноматериалов [13–15], где линии ЭПР-спектров очень узкие. Но в случае манганитов аппроксимация спектров поглощения является проблематичной вследствие слабого отклонения экспериментальных и модельных (в случае олного лоренииана) кривых. Отметим, что наблюдаемая асимметрия спектров поглощения не может быть связана со скин эффектом, так как глубина скин слоя  $\delta \approx 15.6$  и 0.23 мм (при 153 и 323 К, соответственно), что больше размеров кристаллитов в образце ( $d \approx 0.1$  мм) (для определения δ мы использовали температурные зависимости удельного сопротивления из нашей работы [10]). Конечно, ограничения пределов интегрирования ("обрезанное" поле сканирование [24]), вследствие большой ширины линий ЭПР-спектров, накладывает отпечаток на анализ формы спектральных линий, но тем не менее тщательный анализ позволил сделать вышеприведенные выводы. Интересно отметить, что температура  $T_L \approx T_C$ так же, вероятно, как и  $T_{\rm C}$ , может являться определением точки разделения ферромагнитной и парамагнитной фаз.

## ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Методом ЭПР-исследована динамика спинов в манганите  $Pr_{0.7}Ca_{0.15}Ba_{0.15}MnO_3$ . Анализ показал, что тщательное сравнение экспериментальных и модельных лоренцевских кривых дает дополнительную информацию о свойствах манганитов. При температуре  $T_L = 173$  К ( $< T_{min}$  – температура, при которой ширина ЭПР-спектра поглощения минимальна) форма линии спектров поглощения хорошо описывается одним лоренцианом. При температурах, отличных от  $T_L$ , линии поглощения ЭПР-спектров асимметричны, что указывает на обменное уширение при  $T < T_L$  и уширении, обусловленного возрастанием прыжковой проводимости (при  $T > T_L$ ).

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского научного фонда (проект RSF-№ 21-43-00023).

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. *Huber D.L., Laura-Ccahuana D., Tovar M., Causa M.T.* Electron spin resonance linewidth, susceptibility, and conductivity in doped manganites // J. Magn. Magn. Mater. 2007. V. 310. № 2. P. e604–e606.
- 2. *Huber D.L.* Contribution of polaron hopping to the electron paramagnetic resonance linewidth in  $La_{1 x}Ca_{x}$ -

 $MnO_3$  and related materials // J. Magn. Magn. Mater. 2012. V. 324. P. 2113–2115.

- 3. Ulyanov A.N., Yu S.C., Min S.G., Levchenko G.G. Electron paramagnetic resonance study of La<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.3 − x</sub>Ba<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> lanthanum manganites // J. Appl. Phys. 2002. V. 91. No 10. P. 7926–7928.
- Misra S.K., Andronenko S.I., Padia P., Vadnala S., Asthana S. EPR and magnetization studies of the manganites La<sub>0.7 - x</sub>Eu<sub>x</sub>Sr<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> (x = 0.4, 0.5, 0.6, 0.7) and La<sub>0.3</sub>Nd<sub>0.4</sub>Sr<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> at different temperatures: conductivity due to hopping of small polarons // J. Magn. Magn. Mater. 2020. V. 519. 167450. P.1–7.
- 5. Huber D.L. Alejandro G., Caneiro A., Causa M.T., Prado F., Tovar M., Oseroff S.B. EPR linewidths in  $La_{1-x}Ca_xMnO_3$ :  $0 \le x \le 1 // Phys. Rev. B. 1999. V. 60.$  $N^{\circ}$  17. P. 12155–12161.
- Auslender M., Rozenberg E., Shames A.I., Mukovskii Ya.M. Mechanisms of the electron paramagnetic resonance line broadening in La<sub>1-x</sub>Ca<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> // J. Appl. Phys. 2013. V. 113. № 17. 17D705.
- Rozenberg E., Shames A.I., Auslender M., Jung G., Felner I., Sinha J., Banerjee S.S., Mogilyansky D., Sominski E., Gedanken A., Mukovskii Ya.M., Gorodetsky G. Disorder-induced phase coexistence in bulk doped manganites and its suppression in nanometer-sized crystals: The case of La<sub>0.9</sub>Ca<sub>0.1</sub>MnO<sub>3</sub> // Phys. Rev. B. 2007. V. 76. 214429. P. 1–11.
- Auslender M., Shames A.I., Rozenberg E., Gorodetsky G., Mukovskii Ya.M. Magnetic Correlations and Spin Dynamics in Crystalline La1 Ca MnO<sub>3</sub> (x = 0, 0.1, 0.2, 0.3): Analysis of Basic EPR Parameters // IEEE Trans. Magn. 2007. V. 43. № 6. P. 3049–3051.
- Rozenberg E., Auslender M., Shames A.I., Jung G., Felner I., Tsindlekht M.I., Mogilyansky D., Sominski E., Gedanken A., Mukovskii Ya.M., Gorodetsky G. Chemical disorder influence on magnetic state of optimally-doped La<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> // J. Appl. Phys. 2011. V. 110. 073919. P. 1–12.
- Ulyanov A.N., Quang H.D., Pismenova N.E., Yu S.C., Levchenko G.G. Pr<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.15</sub>Ba<sub>0.15</sub>MnO<sub>3</sub> manganite: electron paramagnetic resonance, conductivity and susceptibility // Solid State Commun. 2012. V. 152. P. 1556–1559.
- Ulyanov A.N., Levchenko G.G., Yu S.C. EPR line intensity in La<sub>0.7</sub>Ca<sub>0.3 x</sub>Ba<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> // Solid State Commun. 2002. V. 123. P. 383–386.
- Snyder G.J., Hiskes R., DiCarolis S., Beasley M.R., Geballe T. H. Intrinsic electrical transport and magnetic properties of La<sub>0.67</sub>Ca<sub>0.33</sub>MnO<sub>3</sub> and La<sub>0.67</sub>Sr<sub>0.33</sub>MnO<sub>3</sub> MOCVD thin films and bulk material // Phys. Rev. B. 1996. V. 53. P. 14434–14444.

- Savilov S., Suslova E., Epishev V., Tveritinova E., Zhitnev Y., Ulyanov A., Maslakov K., Isaikina O. Conversion of Secondary C3–C4 Aliphatic Alcohols on Carbon Nanotubes Consolidated by Spark Plasma Sintering // Nanomaterials. 2021. V. 11. 352. P. 1–12.
- Wang B., Likodimos V., Fielding A.J., Dryfe R.A.W. In situ Electron paramagnetic resonance spectroelectrochemical study of graphene-based supercapacitors: Comparison between chemically reduced graphene oxide and nitrogen-doped reduced graphene oxide // Carbon. 2020. V. 160. P. 236–246.
- Ulyanov Alexander, Stolbov Dmitrii, Savilov Sergei. Jellyfish-like few-layer graphene nanoflakes: high paramagnetic response alongside increased interlayer interaction // Z. Phys. Chem. May 19, 2021. https://doi.org/10.1515/zpch-2020-1784
- Kang Y.M., Ulyanov A.N., Yoo S.I. FMR linewidths of YIG films fabricated by ex situ post-annealing of amorphous films deposited by rf magnetron sputtering // Phys. Stat. Sol. (a). 2007. V. 204. № 3. P. 763–767.
- 17. *Kempiński Mateusz.* Resistivity switching in activated carbon fibers // Mater. Lett. 2018. V. 230. P. 180–182.
- Ulyanov A.N., Yu S.C., Starostyuk N.Yu, Pismenova N.E., Moon Y.M., Lee K.W. Phase diagram and Anomalous Properties of La<sub>0.7</sub>M<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> Lanthanum Manganites Near the Structural Phase Transition // J. Appl. Phys. 2002. V. 91. № 10. P. 8900–8902.
- Atsarkin V.A., Demidov V.V., Vasneva G.A., Conder K. Critical slowing down of longitudinal spin relaxation in La<sub>1 - x</sub>Ca<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> // Phys. Rev. B. 2001. V. 63. № 9. 092405. P. 1–4.
- Ulyanov A.N., Quang H.D., Pismenova N.E., Yu S.C. EPR and Resistivity Study of Pr<sub>0.7</sub>Ba<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> Manganite IEEE Trans. Magn. 2005. V. 41. № 10. P. 2745– 2747.
- Heilman A.K., Xue Y.Y., Lorenz B., Campbell B.J., Cmaidalka J., Meng R.L., Wang Y.S, Chu C.W. Distinct insulating state below the Curie point in Pr<sub>0.7</sub>Ba<sub>0.3</sub>MnO<sub>3</sub> // Phys. Rev. B. 2002. V. 65. № 21. 214423. P. 1–5.
- Nojiri H., Kaneko K., Motokawa M., Hirota K., Endoh Y., Takahashi K. Two ferromagnetic phases in La<sub>1-x</sub>Sr<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> (x ~ 1/8) // Phys. Rev. B. 1999. V. 60. № 6. P. 4142– 4148.
- Martinez B., Senis R., Balcells L., Laukhin V., Fontcuberta J., Pinsard L., Revcolevschi A. Stability under pressure and magnetic field of the ferromagnetic-insulating phase in lightly doped La<sub>1-x</sub>Sr<sub>x</sub>MnO<sub>3</sub> crystals // Phys. Rev. B. 2000. V. 61. № 13. P. 8643–8646.
- 24. *John E. Wertz, James R. Bolton*. Electron Paramagnetic Resonance: Elementary Theory and Practical Applications (John Wiley & Sons, Inc., 2007).