КИСЛОРОДНЫЙ ИЗОТОПИЧЕСКИЙ ЭФФЕКТ В МАНГАНИТЕ Pr_{0.5}Ca_{0.5}MnO₃ С ПРИМЕСЯМИ ХРОМА

Н. А. Бабушкина^а^{*}, А. Маньян^{b**}, А. Н. Талденков^а, А. В. Инюшкин^а, Е. А. Чистотина^а

^а Российский научный центр «Курчатовский институт» 123182, Москва, Россия

> ^bLaboratoire CRISMAT, ENSICAEN 14050, Caen Cedex, France

Исследовано влияние кислородного изотопического замещения на свойства манганита $\Pr_{0.5}Ca_{0.5}Mn_{1-x}Cr_xO_3$ (x = 0, 0.02, 0.05). Введение примесей хрома содействует разрушению зарядово-упорядоченного состояния в $\Pr_{0.5}Ca_{0.5}Mn_{1-x}Cr_x^{16-18}O_3$ и появлению ферромагнитной металлической фазы. Показано, что при изотопическом замещении ${}^{16}O \rightarrow {}^{18}O$ количество ферромагнитной фазы уменьшается, температура T_{CO} перехода в зарядово-упорядоченную фазу растет, а температура T_{FM} перехода в ферромагнитное состояние уменьшается. Дана оценка величины изотопической экспоненты.

нового

PACS: 75.47.Lx, 75.30.Kz, 71.30.+h

1. ВВЕДЕНИЕ

Для манганитов $R_{1-y}A_yMnO_3$ (R — редкоземельный металл, A = Ca, Sr, Ba) характерна тенденция к фазовому расслоению и формированию неоднородного основного состояния. В этом состоянии наблюдается сосуществование ферромагнитной (ФМ) металлической и антиферромагнитной (АФМ) диэлектрической фаз [1,2]. Наиболее ярко это проявляется в полудопированных манганитах (y = 0.5), где возникает зарядово-упорядоченное состояние СЕ-типа и фазовое расслоение из-за конкуренции между зарядово-орбитальной АФМ-фазой и ФМ-фазой [3-7]. Зарядово-упорядоченное состояние СЕ-типа характеризуется образованием периодической структуры из ионов марганца с разной валентностью, которое в ряде случаев может повлечь за собой также нетривиальное орбитальное и спиновое упорядочение. Зарядово-упорядоченное состояние приводит к упорядочению ионов Mn³⁺ и Mn⁴⁺ в шахматном порядке в кристалле, в котором зигзагообразные ФМ-упорядоченные цепочки ионов марганца расположены в параллельных плоскостях, между которыми существует АФМ-упорядочение [5].

растет и достигает 90 % в случае x = 0.05 [14]. Кислородное изотопическое замещение использу-

Полудопированный манганит $\Pr_{0.5}Ca_{0.5}MnO_3$ интенсивно изучается благодаря своим особым

свойствам [6–8]. А Φ М-система $Pr_{0.5}Ca_{0.5}MnO_3$

имеет различные температуры зарядового и спи-

фаза возникает при $T_{CO} = 250$ K, в то вре-

мя как спиновое АФМ-упорядочение СЕ-типа

появляется при $T_{AFM}<165~{\rm K}$ [6,7]. Для манганита ${\rm Pr}_{0.5}{\rm Ca}_{0.5}{\rm MnO}_3$ требуется большое внешнее

магнитное поле (10-30 Тл), чтобы расплавить

зарядово-упорядоченное состояние и создать

ФМ-состояние [9]. Раво с сотрудниками обнару-

жили [10-12], что замещение ионов марганца

в Pr_{0.5}Ca_{0.5}MnO₃ ионами переходных металлов

(Cr, Ru, Ni, Co) также приводит к разрушению

зарядово-упорядоченного состояния и появлению

ФМ-упорядочения. Например, уже 2% примеси

хрома достаточно для возникновения перехода ди-

электрик-металл в нулевом магнитном поле. Было

установлено [13], что $Pr_{0.5}Ca_{0.5}Mn_{1-x}Cr_xO_3$ можно

рассматривать как систему с фазовым расслоени-

ем с сосуществованием зарядово-упорядоченных

областей с ближним порядком и ФМ-областей с

дальним порядком. С ростом х доля ФМ-фазы

упорядочения: зарядово-упорядоченная

9 ЖЭТФ, вып.1(7)

^{*}E-mail: babushkina@imp.kiae.ru

^{**}A. Maignan

ется нами как уникальное средство для исследования различных особенностей фазового расслоения в манганитах [15, 16]. В частности было обнаружено, что изотопическое замещение необычно сильно влияет на транспортные и магнитные свойства соединений (La_{1-x}Pr_x)_{0.7}Ca_{0.3}MnO₃ в области кроссовера ФМ- и АФМ-упорядочения [15]. Замещение ¹⁶О на ¹⁸О индуцировало переход между ФМ-металлом и зарядово-упорядоченным АФМ-диэлектриком. В данной работе проведено исследование кислородного изотопического эффекта в манганите состава Pr_{0.5}Ca_{0.5}Mn_{1-x}Cr_xO₃ для x = 0, 0.02, 0.05 (образцы, обозначенные соответственно Cr0, Cr2, Cr5).

2. ЭКСПЕРИМЕНТ

Допированные хромом керамические образцы манганитов $\Pr_{0.5}Ca_{0.5}Mn_{1-x}Cr_xO_3$ были приготовлены в виде таблеток методом твердофазного синтеза. Методика синтеза образцов была подробно описана в работе [9]. Размолотая стехиометрическая смесь оксидов исходных материалов CaCO₃, Cr₂O₃, Mn₂O₃ или Pr₆O₁₁ была отожжена на воздухе при температуре $T = 950 \,^{\circ}\text{C}$ в течение 12 ч. Затем порошок прессовали в таблетки и спекали при T = 1200 °C. Рентгеноструктурный анализ показал однофазность образцов. Кислородное изотопическое замещение ${}^{16}\mathrm{O} \rightarrow {}^{18}\mathrm{O}$ было проведено при $T = 950 \,^{\circ}\text{C}$ при давлении p = 1 бар в течение 200 ч. Два образца прямоугольной формы, приготовленные из одного куска исходного материала, отжигались одновременно, каждый в своей газовой среде, соответственно в ${}^{16}O_2$ и ${}^{18}O_2$ (обогащение 93%). Полученное обогащение образца изотопом ¹⁸О определялось по изменению массы и составило 92 %. Процесс такого обогащения образцов описан подробно в работе [15]. Близость кислородного изотопического состава образца к изотопическому составу газовой среды свидетельствует о достижении термодинамического равновесия в процессе отжига, и, значит, разность скоростей диффузии изотопов кислорода не будет оказывать существенного влияния на полученные результаты. Отметим также, что масса образца, отжигаемого в ¹⁶О₂, не изменялась в пределах экспериментальной погрешности в процессе длительной термообработки. Из этого можно заключить, что применяемая процедура отжига не приводит к изменению кислородной стехиометрии исследуемого соединения. Оценка сверху, основанная на погрешности при измерении веса образца, показывает, что кислородный индекс меняется на величину, меньшую чем 0.01.

Электросопротивление R(T) образцов было измерено четырехконтактным методом в температурном интервале от 4.2 до 300 К в магнитных полях до 4 Тл и двухконтактным методом в случае, если R(T) > 1 ГОм. Дифференциальная магнитная восприимчивость $\chi_{ac}(T)$ была измерена в переменном магнитном поле с частотой 667 Гц и с амплитудой 5 Э.

Температура зарядового упорядочения T_{CO} была определена как температура максимума восприимчивости $\chi_{ac}(T)$ (рис. 1*a*), что согласно работе [17] совпадает с проявлением новых структурных особенностей, характерных для зарядового упорядочения. Температура T_{FM} ФМ-перехода была определена экстраполяцией температурной зависимости $\chi_{ac}(T)$ к нулю (рис. 1*6*). Температура T_{MI} перехода металл – диэлектрик определялась по максимуму температурной зависимости R(T) (рис. 2*6*). Все критические температуры определялись по температурным зависимостям, полученным при охлаждении образцов.

3. РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

С легким изотопом кислорода зарядово-упорядоченное состояние возникает в образце Сr0 при температуре $T_{CO} = 250 \pm 2$ K, которая уменьшается до 229 ± 2 K при добавлении 2 % хрома (образец Cr2). В составе Cr5 наши измерения не выявили признаков наличия зарядово-упорядоченного состояния. При понижении температуры в легированных хромом образцах наблюдается также возникновение ФМ-состояния при $T_{FM} = 153 \pm 7$ K (Cr2) и $T_{FM} = 150 \pm 2$ K (Cr5). Таким образом, соединение $\Pr_{0.5}$ Ca_{0.5} (Mn_{1-x}Cr_x)O₃ можно рассматривать как систему с фазовым расслоением, где сосуществуют зарядово-упорядоченная и ФМ-области. В образце Cr2 эта особенность проявляется наиболее ярко.

Изотопическое замещение ¹⁶O \rightarrow ¹⁸O изменяет магнитную фазовую диаграмму системы Pr_{0.5}Ca_{0.5}(Mn_{1-x}Cr_x)O₃. На рис. 1 представлены температурные зависимости магнитной восприимчивости $\chi_{ac}(T)$ образцов с разным изотопическим составом. В образцах CrO и Cr2 значения T_{CO} увеличиваются на 4–8 K при замещении ¹⁶O \rightarrow ¹⁸O (рис. 1*a*, *б*). Для образцов Cr2 и Cr5 при замещении ¹⁶O \rightarrow ¹⁸O наблюдается уменьшение температуры перехода в ФМ-состояние на 15–25 K (рис. 1*б*, 1*в*). Важно, что в образцах, обогащенных изотопом



Рис.1. Температурные зависимости молярмагнитной восприимчивости образцов ной $Pr_{0.5}Ca_{0.5}(Mn_{1-{\it x}}Cr_{\it x})^{16-18}O_3$ для составов Cr0, x = 0 (a), Cr2, x = 0.02 (b), Cr5, x = 0.05 (b), измеренные при охлаждении. Штрихами обозначены данные, полученные при нагревании. Стрелки показывают температуры переходов в зарядово-упорядоченное и ФМ-состояния. Горизонтальные линии отмечают уровень магнитной восприимчивости, при котором происходит переход металл-диэлектрик. На вставке изображены температурные зависимости магнитной восприимчивости образца Cr2 (x = 0.02) в близкой окрестности перехода в зарядово-упорядоченное состояние



Рис.2. Температурные зависимости приведенного электросопротивления образцов $\Pr_{0.5}Ca_{0.5}(Mn_{1-x}Cr_x)^{16-18}O_3$ для составов Cr0, x = 0 (a), Cr2, x = 0.02 (б), Cr5, x = 0.05 (в) при различных значениях магнитного поля и с разным изотопическим составом, полученные при охлаждении. Стрелки показывают температуры переходов металл – диэлектрик

9*

¹⁸О, максимальное значение восприимчивости уменьшается по сравнению с образцами с ¹⁶О, что указывает на уменьшение доли ФМ-фазы в системе с фазовым расслоением. При этом максимальное влияние изотопического замещения на процесс фазообразования наблюдается в составах Cr2. Отметим, что определение величины T_{FM} для образца Cr2 с ¹⁸О затруднено из-за очень малого количества ФМ-фазы. Поэтому приведенное значение $T_{FM} = 140 \pm 15$ К имеет характер грубой оценки и показывает возможную область температур начала ФМ-перехода. Ввиду значительной погрешности при определении абсолютной величины $\chi_{ac}(T)$ мы не могли обнаружить влияния изотопического замещения на восприимчивость при температурах около 300 К.

На рис. 2 представлены данные по температурной зависимости электросопротивления R(T) для всех образцов при различных значениях приложенного магнитного поля. Эти данные подтверждают результаты, полученные из измерений восприимчивости. Образцы, в которых отсутствует ФМ-фаза (образцы Cr0 с 16 O и 18 O), демонстрируют полупроводниковый характер проводимости в магнитных полях H < 4 Тл (рис. 2a). В образцах Cr2 с изотопом ¹⁶О зарядово-упорядоченная и ФМ-фазы сосуществуют (рис. 26), причем количество ФМ-фазы достаточно для возникновения бесконечного проводящего кластера. Большая величина остаточного сопротивления и низкая по сравнению с $T_{FM} = 153$ К температура перехода металл-диэлектрик, $T_{MI} = 49$ K, указывают на небольшую объемную концентрацию ФМ-фазы. Приложение магнитного поля приводит к увеличению проводимости на несколько порядков, что свидетельствует о возрастании концентрации проводящей ФМ-фазы. Для образца Cr2 с ¹⁸О, в котором концентрация ФМ-фазы оказывается меньше, чем в образце Cr2 с 16 O, зависимость R(T) в полях меньше 3.7 Тл носит полупроводниковый характер. Таким образом, замена ¹⁶О на ¹⁸О в образцах Cr2 приводит к переходу металл-диэлектрик, аналогичному обнаруженному в (La_{0.25}Pr_{0.75})_{0.7}Ca_{0.3}MnO₃ [15]. Составы Cr5 являются металлическими ферромагнетиками при низких температурах и при $T > T_{FM}$ ведут себя как полупроводники (рис. 2в). Влияние изотопического замещения состоит в уменьшении *T_{MI}* при увеличении массы кислорода и, судя по остаточному сопротивлению, приводит к уменьшению концентрации низкотемпературной ФМ-фазы. Отметим, что переход металл-диэлектрик происходит в этом случае при значениях магнитной воспри-



Рис. 3. Зависимости температур переходов от средней массы кислорода в образцах: $a - T_{CO}$ (• – $x = 0, \circ - x = 0.02$); $b - T_{FM}$ ($\Box - x = 0.02, \blacksquare - x = 0.05$)

имчивости, составляющих 20-25~% от максимальной в насыщенном ФМ-состоянии (см. рис. 1*6*). Это можно интерпретировать как свидетельство перколяционного перехода, происходящего при объемном содержании металлической фазы более 20~%.

Таким образом, увеличение массы иона кислорода в решетке манганита приводит к двум основным следствиям: уменьшению ФМ-фазы и разнонаправленному смещению критических температур T_{FM} и T_{CO} , что продемонстрировано на рис. 3.

На основе известного выражения $T_c \propto M^{-\alpha}$, следующего из перенормировки фононных частот, можно сделать оценку изотопической экспоненты α при изменении массы кислорода M_0 . При этом в зависимости от используемой модели, описывающей изотопический эффект, в качестве M может фигурировать M_0 (оптические колебания) или масса формульной единицы (акустические колебания). Величина параметра α определяется из экспериментальных данных:

$$-\alpha \sim \frac{\Delta T/T_c}{\Delta M/M}$$

В случае ФМ-перехода величина изотопической экспоненты положительна: $\alpha = 1.5-5.5$ для разных образцов и способов расчета. Для перехода в зарядово-упорядоченное состояние экспонента отрицательна: $\alpha = -(0.17 - 0.7)$. Приведенные оценки показывают, что изотопическое смещение температуры перехода в зарядово-упорядоченное состояние относительно небольшое. Напротив, ферромагнитная фаза, индуцированная примесью хрома, обладает свойствами, близкими к другим полудопированным и оптимально-допированным манганитам, и изотопическое смещение T_{FM} является большим и положительным. Это соответствует результатам работы [14], где сделан вывод об участии ионов Cr³⁺ в формировании е_g-зоны и восстановлении ферромагнитной связи в рамках механизма двойного обмена.

Итак, изучено влияние изотопического замещения ${}^{16}\text{O} \rightarrow {}^{18}\text{O}$ на свойства манганита $\mathrm{Pr}_{0.5}\mathrm{Ca}_{0.5}\mathrm{MnO}_3$ с примесями хрома. Показано, что увеличение массы иона кислорода в решетке манганита приводит к уменьшению концентрации ΦM -фазы, к смещению критических температур, причем величина T_{FM} уменьшается, а температура T_{CO} увеличивается. Максимальное влияние изотопического замещения на процесс фазообразования наблюдается для составов с минимальной критической температурой T_{FM} (x=0.02) в области сосуществования фаз с разным параметром порядка.

Работа выполнена при поддержке РФФИ (гранты №№ 04-02-16991, 07-02-00681), а также инициативного проекта № 30 РНЦ «Курчатовский институт».

ЛИТЕРАТУРА

 A. Moreo, S. Yunoki, and E. Dagotto, Science 283, 2034 (1999).

- M. Yu. Kagan, D. I. Khomskii, and A. V. Mostovoy, Eur. Phys. J. 12, 217 (1999); D. I. Khomskii, Physica B 280, 325 (2000).
- M. Uehara, S. Mori, C. H. Chen, and S.-W. Cheong, Nature 399, 560 (1999).
- C. I. Ventura and B. Alascio, Phys. Rev. B 68, 020404(R) (2003).
- 5. J. B. Goodenough, Phys. Rev. 100, 564 (1955).
- Z. Jirak, S. Krupicka, Z. Simsa et al., J. Magn. Magn. Mat. 53, 153 (1985).
- Y. Tokura, K. Kuwahara, Y. Moritomo et al., Phys. Rev. Lett. 76, 3184 (1996).
- M. V. Zimmermann, J. P. Hill, D. Gibbs et al., Phys. Rev. Lett. 83, 4872 (1999).
- M. Tokunaga, N. Miura, Y. Tomioka, and Y. Tokura, Phys. Rev. B 57, 5259 (1998).
- B. Raveau, A. Maignan, and C. Martin, J. Sol. St. Chem. 130, 162 (1997).
- A. Maignan, F. Damay, C. Martin, and B. Raveau, Mat. Res. Bull. 32, 965 (1997).
- A. Barnabe, A. Maignan, M. Hervieu et al., Appl. Phys. Lett. 71, 3907 (1997).
- B. Raveau, M. Hervieu, A. Maignan, and C. Martin, J. Mater. Chem. 11, 29 (2001).
- S. Hebert, A. Maignan, C. Martin, and B. Raveau, Sol. St. Comm. 121, 129 (2002).
- N. A. Babushkina, L. M. Belova, O. Yu. Gorbenko et al., Nature **391**, 6663 (1998).
- 16. N. A. Babushkina, E. A. Chistotina, O. Yu. Gorbenko et al., Phys. Rev. B 67, 100410 (2003).
- 17. Z. Jirak, F. Damay, M. Hervieu et al., Phys. Rev. B 61, 1181 (2000).