

*МАТЕРИАЛЫ МЕЖДУНАРОДНОГО МЕЖДИСЦИПЛИНАРНОГО СИМПОЗИУМА*  
“Упорядочение в минералах и сплавах” ОМА-17  
(Ростов-на-Дону, сентябрь 2014 г.)

Сопредседатели Оргкомитета международного междисциплинарного симпозиума  
“Упорядочение в минералах и сплавах” ОМА-17  
академик **В.А. Чантурия**  
д-р физ.-мат. наук **Ю.М. Гуфан**

Материалы международного междисциплинарного симпозиума  
“Упорядочение в минералах и сплавах” ОМА-17  
под общей редакцией д-ра физ.-мат. наук **Ю.М. Гуфана**

и

*МАТЕРИАЛЫ МЕЖДУНАРОДНОГО МЕЖДИСЦИПЛИНАРНОГО СИМПОЗИУМА*  
“Порядок, беспорядок и свойства оксидов” ODPO-17  
(Ростов-на-Дону, сентябрь 2014 г.)

Председатель Оргкомитета международного междисциплинарного симпозиума  
“Порядок, беспорядок и свойства оксидов” ODPO-17  
академик **Ю.В. Гуляев**

Материалы международного междисциплинарного симпозиума  
“Порядок, беспорядок и свойства оксидов” ODPO-17  
под общей редакцией д-ра физ.-мат. наук **Ю.М. Гуфана**

УДК 534.8,535.8

## МАГНИТОУПРАВЛЯЕМЫЕ СТРУКТУРНЫЕ, ЯН-ТЕЛЛЕРОВСКИЕ, ДИЭЛЕКТРИЧЕСКИЕ И ТРАНСПОРТНЫЕ ЭФФЕКТЫ В $\text{La}_{0.875}\text{Sr}_{0.125}\text{MnO}_3$

© 2015 г. А. В. Голенищев-Кутузов, В. А. Голенищев-Кутузов, И. Р. Исмагилов, Р. И. Калимуллин, А. А. Потапов, А. В. Семенников, В. А. Уланов

Федеральное государственное бюджетное образовательное учреждение высшего профессионального образования  
“Казанский государственный энергетический университет”

E-mail: [kalru@newmail.ru](mailto:kalru@newmail.ru)

Изучены температурная и магнитная зависимости упругих модулей и электросопротивления в монокристалле  $\text{La}_{0.875}\text{Sr}_{0.125}\text{MnO}_3$ . В дополнение к переходу металл–изолятор исследован структурный переход от ян-теллеровской кооперативно сильноискаженной орторомбической фазы к зарядовоупорядоченной фазе при  $T_{\text{Я-т}} = 150$  К в магнитных полях до  $H = 2$  Тл. Наши результаты демонстрируют возможность управления упругими параметрами вблизи  $T_{\text{Я-т}}$  посредством магнитных полей.

DOI: 10.7868/S0367676515060125

В последнее десятилетие не уменьшается интерес к мanganитам. Если ранее основное внимание было обращено на физическую природу и практические применения колоссального магнитосопротивления (КМС) [1], то в наши дни появились работы, в которых мanganиты рассматривают как мультиферроики [2–7], поскольку в них может существовать самоорганизация и взаимодействие зарядовых, орбитальных и решеточных степеней свободы. Хотя мanganит  $\text{La}_{1-x}\text{Sr}_x\text{MnO}_3$  ( $x = 0.125$ ) является, пожалуй, одним из наиболее изученных, интерес к его необычным физическим свойствам не ослабевает [5–10], что связано с комплексом разнообразных фазовых состояний и переходов между ними. При охлаждении до 450 К происходит структурный переход от ромбоэдрической к слабоискаженной орторомбической фазе (0) за счет Я-Т-деформации октаэдров  $\text{MnO}_6$ . Далее при  $T_{\text{Я-т}} = 280$  К возникает кооперативное упорядочение искаженных октаэдров (0'-фаза). Вблизи  $T_C = 180$  К возникает спонтанная намагниченность с металлической проводимостью, а ниже  $T_{C_0} = 140$  К мanganит переходит ( $x = 0.125$ ) в орторомбическую фазу с зарядово-орбитальным упорядочением и становится ферро-магнитным изолятором (фаза 0'') [8]. Основное внимание сейчас обращено на низкотемпературную область. При этом обсуждаются особенности механизма орбитального и зарядового упорядочений [5–7]. Изучаются возможности влияния в этой фазе внешних магнитных полей на электрические, магнитные и диэлектрические характеристики. Однако остается менееизученной темпера-

турная область между  $T_C$  и  $T_{C_0}$ , в частности область перехода (0'-0'') – 160–140 К, в окрестностях которого ранее наблюдался ряд необычных физических свойств: гигантская диэлектрическая проницаемость [3], мультиплетные зарядовые состояния [5], разрушение кооперативного Я-Т искажения [8–10]. Однако эти исследования не позволили получить достаточно полное представление о природе данного перехода.

Мы провели более полное изучение особенностей кооперативного Я-Т-упорядочения, спонтанной намагниченности, электросопротивления и влияния на них приложенных магнитных полей в интервале температур 240–130 К. Основным методом исследований было измерение параметров скорости и затухания высокочастотных акустических импульсов (700–1000 МГц). По характеру изменения упругих модулей  $C_{11}$ ,  $C_{11}-C_{12}$ ,  $C_{44}$ ,  $C_B$ , определенных из значений скоростей волн, были измерены значения упругих деформаций кислородных октаэдров при переходе кристалла в кооперативное Я-Т-упорядочение. Было установлено, что октаэдры испытывают деформацию растяжения вдоль осей  $a$  и  $b$  в кубической интерпретации порядка  $1.5 \cdot 10^{-2}$  и деформацию сжатия вдоль оси  $c$  порядка  $2 \cdot 10^{-2}$ . Эти значения деформаций достаточно хорошо удовлетворяют изменениям параметров октаэдров, полученным из нейтронных и рентгеновских измерений [8, 9]. Следует отметить, что ранее подобная экспериментальная методика использовалась нами [10] только для измерения параметров кооперативного упорядочения при  $T_{\text{Я-т}} = 280$  К. В данной статье изложены результаты по обнаружению резкого скачка в зна-

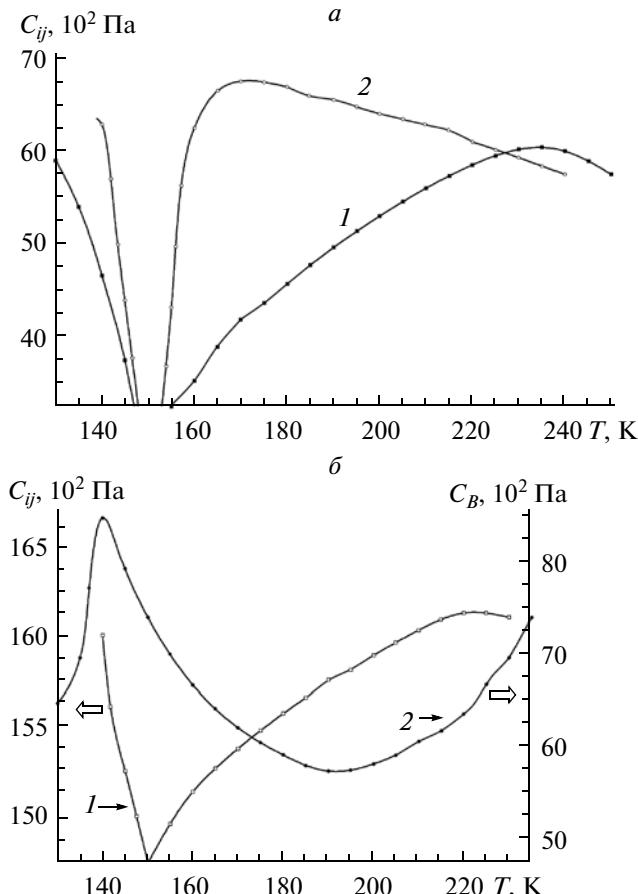


Рис. 1. Температурные зависимости сдвиговых модулей упругости  $(C_{11}-C_{12})/2$  (1) и  $C_{44}$  (2) (а);  $C_{11}$  (1) и  $C_B$  (2) (б).

чениях упругих модулей вблизи  $T_p = 150 \text{ K}$ , причем если значения модулей  $C_{11}$ ,  $C_{11}-C_{12}$  и  $C_{44}$  резко смягчались вблизи  $T_p$ , то значение объемного модуля  $C_B = (C_{11} + 2C_{12})/3$ , наоборот, резко возрастило (рис. 1). Эти данные свидетельствуют о возвращении ниже  $T_p = 150 \text{ K}$  к первоначальному состоянию образца выше  $T_{\text{Я-т}}$ . Изменения значений упругих модулей вблизи  $T_p$  соответствуют скачку в намагниченности и удельной электропроводности (рис. 2). При этом полной неожиданностью стал тот факт, что эти скачки имеют гистерезисный характер, поскольку происходят в условиях структурной Я-Т-перестройки. Температурная узость этих переходов вполне соответствует такому же узкому интервалу изменений значений упругих модулей.

Следовательно, на основе полученных данных и сопоставлении их с известными результатами можно констатировать, что при охлаждении в температурном интервале 160–140 K последовательно происходит конкурентное замещение одних фазо-

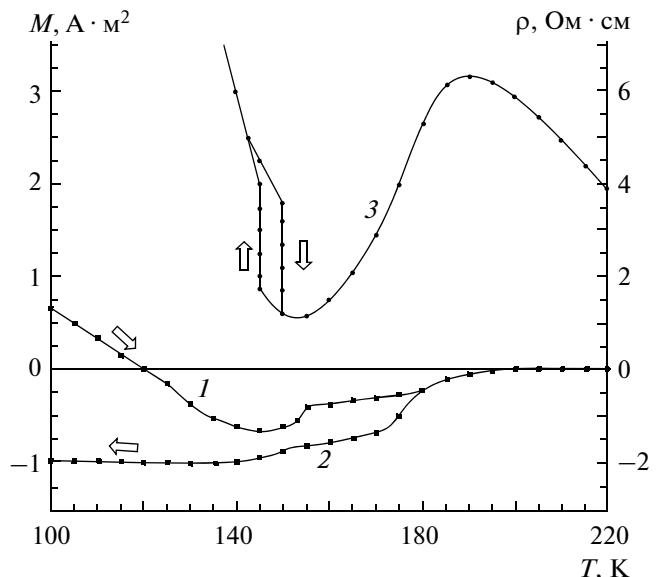
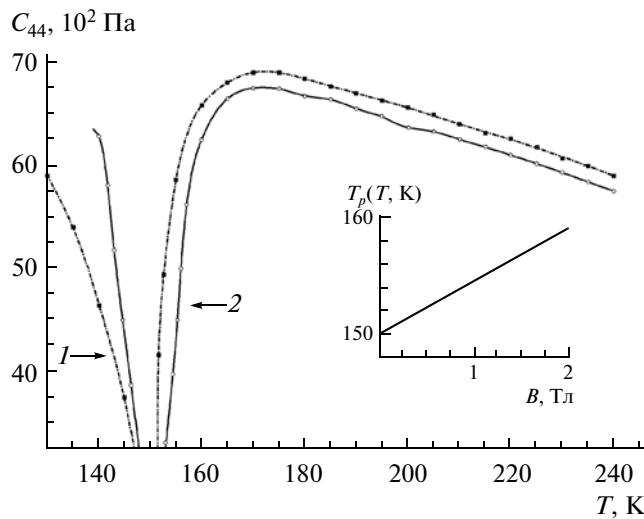


Рис. 2. Температурные зависимости намагниченности  $M (\text{A} \cdot \text{m}^2)$  при увеличении (1) и уменьшении (2) температуры и удельного электросопротивления  $\rho$  ( $\text{Ом} \cdot \text{см}$ ) (3).

вых состояний другими. Вначале за счет увеличения спонтанной намагниченности возникает постепенное подавление кооперативного Я-Т-упорядочения, которое скачкообразно завершается при 150 K с сохранением локальных деформаций отдельных октаэдров. Обратно этому процессу, как было ранее показано нами [10], подобным образом происходит скачкообразный переход при 280 K за счет конкурентного подавления первоначальной намагниченности ростом кооперативного упорядочения. В интервале между 150 и 140 K возникает переколяционный процесс носителей (дырок) с переходом от магнитного проводника к магнитному изолятору [3], заканчивающийся при 140 K.

Приложение относительно небольших магнитных полей ( $H \leq 2 \text{ Тл}$ ) приводит к сдвигу температуры  $T_p$  примерно на 5 K при  $H = 1 \text{ Тл}$  (рис. 3), а следовательно, к значительному изменению ряда параметров вблизи  $T_p$  (упругих модулей, диэлектрической проницаемости [3], электросопротивления). Вследствие узости перехода при  $T_p$  возникает изменение этих параметров на 30 и более процентов, что позволяет управлять упругими, электрическими и диэлектрическими характеристиками.

Таким образом, с помощью комплексного измерения параметров высокочастотных акустических волн, магнитных и электрических характеристик монокристалла  $\text{La}_{1-x}\text{Sr}_x\text{MnO}_3$  с  $x = 0.125$  в температурном интервале 240–140 K был обнаружен резкий структурный переход при 150 K первого рода. Он вызван процессом подавления коопера-



**Рис. 3.** Температурный сдвиг структурного перехода  $T_p$  для упругого модуля  $C_{44}$  в магнитном поле  $B = 1$  Тл (1 – с уменьшением температуры; 2 – с ростом температуры). На вставке приведена зависимость изменения  $T_p$  от приложенного поля.

тивного Я-Т-упорядочения ионов  $Mn^{3+}$  возрастающей намагниченностью. Приложение внешнего магнитного поля увеличивает намагниченность образца и смещает вверх температуру фазового перехода.

## СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. *Dagotto E.* Nanoscale Phase Separation and Colossal Magnetoresistance. Berlin: Springer-Verlag, 2003.
2. *Khomskij D.I., Magn J.* // *Magn. Mater.* 2006. V. 306. P. 1.
3. *Mamin R.F., Egami T., Marton Z., Migachev S.A.* // *Phys. Rev. B.* 2007. B. V. 75. P. 115129.
4. *Zheng R.K., Jiang Y., Wang Y., Chan H.L.W., Choy C.L., Luo H.C.* // *Phys. Rev.* 2009. B. V. 79. P. 174420.
5. *Asaka T., Yu X.Z., Hiraoka Y., Kimoto K., Hirayama T., Kimura T., Matsui Y.* // *Phys. Rev.* 2011. B. V. 83. P. 174491.
6. *Fertman E.U.* // 11th Int. Symp. On Ferroelectric Domains. Ekaterinburg. Abstracts Book, 2012. P. 86.
7. *Mertelj T., Mamin R., Yusupov R., Mihailovic D.* // *Phys. Rev.* 2011. B. V. 83. P. 113103.
8. *Uhlenbruck S., Teipen R., Klingeler R., Buchner B., Friedt O., Hucker M., Kierspel H., Niemoller T., Pinsard L., Revcolevschi A., Gross R.* // *Phys. Rev. Lett.* 1999. V. 82. P. 185.
9. *Geek J., Wochner P., Bruns D., Buchner B., Gebhardt U., Kiele S., Reutler P., Revcolevschi A.* // *Phys. Rev. B.* 2004. V. 69. P. 104413.
10. *Богданова Х.Г., Булатов А.Р., Голенищев-Кутузов В.А., Потапов А.А.* // Изв. РАН. Сер. физ. 2013. Т. 77. № 3. С. 307; *Bogdanova Kh.G., Bulatov A.R., Golenishchev-Kutuzov V.A., Potapov A.A.* // Bull. Russ. Acad. Sci. Physics. 2013. V. 77. № 3. P. 275.