# ЭПР примесных ионов $Ce^{3+}$ и $Nd^{3+}$ в $YBa_2Cu_3O_{6.13}$

© В.А. Иваньшин\*,\*\*, И.Н. Куркин\*, Е.В. Помякушина\*\*\*

\* Казанский государственный университет,

Казань, Россия \*\* Physik-Institut der Universität Zürich,

Zürich, Schweiz

\*\*\* Laboratory for Developments and Methods, PSI, Villigen, Switzerland and Laboratory for Neutron Scattering,

ETHZ & PSI, Villigen, Switzerland

E-mail: Vladimir.lvanshin@ksu.ru

#### (Поступила в Редакцию 8 мая 2008 г.)

Впервые наблюдались и были интерпретированы спектры ЭПР примесных ионов Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup> в неориентированных порошках соединения YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub>. Показано, что в случае продолжительного хранения образцов при комнатной температуре сигналы от этих ионов маскируются спектральной линией с *g*-фактором *g*  $\approx$  2 от собственных магнитных центров порошков вследствие существенного увеличения ее интенсивности.

Работа проводилась при поддержке ФЦКП ФХИ при Казанском госуниверситете, гранта Швейцарского национального научного фонда (SNSF) No. IB7420-110784 и Национального центра по исследованию материалов с новыми электронными свойствами (National Centre of Competence in Research, Materials with Novel Electronic Properties) (NCCR MaNEP).

PACS: 74.70.-b, 76.30.-v

## 1. Введение

Среди большого семейства медьсодержащих оксидных высокотемпературных сверхпроводников (ВТСП) особенно интенсивно, в том числе методами электронного парамагнитного резонанса (ЭПР), исследуется соединение  $YBa_2Cu_3O_x$  (Y-Ba-Cu-O), структурные и физические свойства которого зависят от значения кислородного индекса 6 < x < 7. Этому способствует, в частности, тот факт, что замещение иттрия У (он находится между двумя сверхпроводящими плоскостями CuO<sub>2</sub>) на другой редкоземельный (P3) ион (кроме празеодима, церия и тербия) в любых концентрациях практически не изменяет сверхпровдящих свойств вещества [1]. Подавляющее большинство ЭПР-исследований были выполнены на образцах, допированных трехвалентным ионом гадолиния (Gd<sup>3+</sup>). Это позволило получить важную информацию о типах и величинах взаимодействий непосредственно внутри вещеста. Библиография же по ЭПР-экспериментам с примесями других РЗ-ионов весьма незначительна (см., например, [2–9]). Интересно, что ЭПР уверенно наблюдался лишь от ионов правой половины РЗ-ряда (эрбия, иттербия, диспрозия, тербия), а немногие попытки детектировать ЭПР-поглощение на некоторых ионах левой половины этого ряда (неодим, празеодим, самарий) не представляются достаточно убедительными. Например, сообщение о наблюдении ЭПР ионов Pr<sup>4+</sup> в Y-Ba-Cu-O [10], скорее всего, ошибочно, так как такой сигнал должен был бы обладать сильной анизотропией g-фактора со значениями, далекими от  $g \approx 2$ , иметь бо́льшую константу сверхтонкого взаимодействия и не мог бы быть зарегистрирован при комнатной температуре.

Кроме того, необходимо отметить, что результаты ЭПР-опытов в Y-Ba-Cu-O порой не коррелируют друг с другом, что связано с трудностями получения совершенных кристаллов, контроля степени допирования, однородности образцов, их старением и т.п. Поэтому важно сравнивать результаты экспериментов на образцах, полученных по различным технологиям, и отслеживать изменения с течением времени.

Сказанное выше еще в большей мере относится к интерпретации спектров ЭПР собственных магнитных центров соединения Y-Ba-Cu-O, которые зачастую крайне противоречивы. Сразу после открытия высокотемпературной сверхпроводимости в соединениях У-Ва-Си-О многочисленными экспериментами (см. обзор [11] и соответствующие ссылки в нем) был обнаружен ЭПР-сигнал, характерный для ионов  $\mathrm{Cu}^{2+}$  с аксиальной симметрией ( $g_{\parallel} \approx 2.20, \ g_{\perp} \approx 2.05$ ) с небольшим ромбическим искажением. В большинстве ранних работ наблюдаемые сигналы были обязаны присутствию примесных фаз CuO, BaCuO<sub>2</sub>, Y<sub>2</sub>Cu<sub>2</sub>O<sub>5</sub> (голубая фаза), Y2BaCuO5 (зеленая фаза). Таким образом, сигнал ЭПР на  $g \approx 2$  стал рассматриваться как показатель степени чистоты образца, а также связываться с ионами Cu<sup>2+</sup>, находящимися в позиции Cu(1) [12]. С улучшением технологии приготовления образцов стало очевидным, что в "чистом" соединении YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>7</sub> сигнал ЭПР не наблюдается. Для объяснения этого факта было выдвинуто несколько предположений [11,12]. Например, что антиферромагнитное взаимодействие ведет к образованию пар Cu<sup>2+</sup>, основным состоянием которых является немагнитный синглет (S = 0), а возбужденным — триплет (S = 1). Большой энергетический интервал между основным и возбужденным состояниями не позволяет наблюдать ЭПР на компонентах триплета. В настоящий момент, основываясь на экспериментах в соединении  $La_2CuO_{4+x}$ , принято считать, что причиной невозможности наблюдения ЭПР от  $Cu^{2+}$  в квазидвумерных купратных ВТСП является большая ширина линии, обязанная статической и динамической частями антисимметричной части обменного взаимодействия Дзялошинского-Мория [11].

Целью настоящей работы являлось изучение принципиальной возможности использования локализованных магнитных моментов РЗ-элементов церия и неодима в качестве примесных парамагнитных зондов при исследовании нормальных и сверхпроводящих свойств соединения Y-Ba-Cu-O методом ЭПР-спектроскопии.

## 2. Эксперимент

Кислороддефицитные образцы Y<sub>0.99</sub>Ce<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>x</sub> и Y0.99Nd0.01Ba2Cu3Ox были получены с помощью стандартного твердофазного синтеза их исходных компонентов  $Y_2O_3$ , CeO<sub>2</sub> (или соответственно Nd<sub>2</sub>O<sub>3</sub>), BaCO<sub>3</sub> и CuO (Alfa, 99.99%). Соответствующие количества исходных реагентов были перемешаны в агатовой ступке и синтезированы на воздухе при температурах 800-920°C в течение как минимум 150h с несколькими промежуточными перетираниями. Затем образцы в течение нескольких часов обогащались кислородом при 500°С (при давлении кислорода 1 atm) с последующим медленным охлаждением, после чего содержание кислорода в образцах достигало 6.98. Образцы с требуемым содержанием кислорода получали путем их нагрева с соответствующим количеством металлической меди в вакуумированных и герметически запаянных кварцевых ампулах (850°C, 10 h; охлаждение 10 K/h). Содержание кислорода в восстановленных образцах контролировалось путем сравнения расчетного и реального изменения массы окисленной меди и восстановленного образца, и для всех образцов было равно ~ 6.13. Именно для такой концентрации кислорода наблюдался наименее интенсивный сигнал ЭПР на  $g \approx 2$ , который мог существенно затруднить возможную регистрацию спектров от РЗ-ионов. Фазовая чистота исходных и восстановленных образцов была подтверждена с помощью рентгеноструктурного анализа на дифрактометре Siemens D500. ЭПРизмерения проводились на спектрометре ESP-300 фирмы "Bruker" на частоте  $\sim 9.4\,\mathrm{GHz}$  в интервале температур 5-35 K.

С целью обнаружить ЭПР ионов  $Ce^{3+}$  и  $Nd^{3+}$  мы исследовали соединения  $Y_{0.99}Ce_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  и  $Y_{0.99}Nd_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  в виде порошков, смешанных с парафином. Исследования проводились три раза с интервалом в три месяца. Для удобства сравнения интенсивностей линий ЭПР применялся реперный образец  $CaF_2 + 0.8\% Er^{3+}$  с кубическим центром ЭПР на g = 6.785, с шириной линии ЭПР, по порядку величины сопоставимой с шириной линии изучавшихся соединений.



**Рис. 1.** Спектр ЭПР соединения  $Y_{0.99}Ce_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  при T = 20 K (спустя три недели после приготовления образца).

# 2.1. ЭПР соединения Y<sub>0.99</sub>Ce<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub>

Первая попытка детектировать ЭПР в образце Y<sub>0.99</sub>Ce<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub> была предпринята через три недели после его синтеза. Она привела к регистрации двух сигналов ЭПР при температурах ниже 25 К (рис. 1). Более интенсивный из них (на  $g \approx 2$ , т.е. со значением резонансного поля  $H_{\rm res} \approx 3212\,{\rm Oe}$ ), характерен для недопированных образцов Y-Ba-Cu-O с дефицитом кислорода [11,12]. Другой, на  $g \approx 3.01 \ (H_{\rm res} \approx 2255 \, {\rm Oe}),$ был наиболее хорошо разрешен в температурном диапазоне 10 < T < 20 K и насыщался при более низких температурах. Вполне естественно соотнести его с ионами Се<sup>3+</sup>. В самом деле, такое поведение типично для спектра ЭПР от трехвалентного церия, который, как правило, не наблюдается при температурах выше 30 К из-за быстрой спин-решеточной релаксации (СРР) [13]. Только при температурах  $T \le 20 \,\mathrm{K}$ времена СРР ионов Се<sup>3+</sup> достаточно длинные, а поэтому ЭПР легко регистрируется. Определенная из этих экспериментов величина *g*-фактора *g* = 3.01 находилась в разумном согласии с теоретическими оценками д-факторов иона Ce<sup>3+</sup> в Y-Ba-Cu-O, сделанными в [14]:  $g_x \approx 0.496; g_y \approx 0.431; g_z \approx 3.971$  (т.е. при условии наблюдения нами ЭПР от компоненты  $g_z$ ). К близким значениям g-фактора привел и наш соответствующий расчет с использованием параметров кристаллического поля для ионов Nd<sup>3+</sup> в соединении NdBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.0</sub> [15]:  $g_x = -1.246; g_y = -1.246; g_z = 3.462.$ 

При длительном хранении образца при комнатной температуре происходили существенные изменения в спектре ЭПР. Начиная со второй серии ЭПР экспериментов, осуществленной через три месяца после первых опытов, наблюдалось резкое увеличение интенсивности сигнала на  $g \approx 2$ , искажение формы линии ЭПР, сопровождавшееся маскировкой (подавлением) сигнала от ионов Ce<sup>3+</sup> (рис. 2). Отметим, что при изучении соеди-

Время	Концентрация	Соотношение	Концентрация	Соотношение	Соотношение
эксперимента	магнитных центров	магнитных центров	магнитных центров	магнитных центров	магнитных
(количество	сигнала на $g pprox 2$ в	сигнала на $g \approx 2$ по	сигнала на $g pprox 2$ в	сигнала на $g pprox 2$	центров сигнала
недель после	Y <sub>0.99</sub> Ce <sub>0.01</sub> Ba <sub>2</sub> Cu <sub>3</sub> O <sub>6.13</sub>	отношению к Cu(1) в	Y <sub>0.99</sub> Nd <sub>0.01</sub> Ba <sub>2</sub> Cu <sub>3</sub> O <sub>6.13</sub>	по отношению к Cu(1)	от ионов Ce <sup>3+</sup> и Nd <sup>3+</sup>
приготовления	(spin/cm <sup>3</sup> )	Y <sub>0.99</sub> Ce <sub>0.01</sub> Ba <sub>2</sub> Cu <sub>3</sub> O <sub>6.13</sub>	(spin/cm <sup>3</sup> )	в Y <sub>0.99</sub> Nd <sub>0.01</sub> Ba <sub>2</sub> Cu <sub>3</sub> O <sub>6.13</sub>	по отношению
образца)		(%)		(%)	к Ү <sup>3+</sup> (%)
3	$3.74 \cdot 10^{19}$	0.65	$3.60 \cdot 10^{19}$	0.63	$0.23(Ce^{3+})$
					$0.13(Nd^{3+})$
17	$5.24 \cdot 10^{20}$	9	$7.05 \cdot 10^{20}$	12.2	

 $5.03 \cdot 10^{20}$ 

13

Основные характеристики сигналов спектра ЭПР в соединениях  $Y_{0.99}Ce_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  и  $Y_{0.99}Nd_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  и их изменение со временем

нения Y–Ba–Cu–O с низким содержанием кислорода и примесью Gd<sup>3+</sup> была обнаружена сходная временна́я эволюция той части спектра ЭПР на  $g \approx 2$ , которая была приписана ионам меди [16].

 $7.50 \cdot 10^{20}$ 

32

Для определения концентрации магнитных центров иона  $Ce^{3+}$  и сигнала на  $g \approx 2$  в образце нами были найдены отношения площадей этих сигналов относительно репера (с концентрацией магнитных центров в репере 1.2 · 10<sup>18</sup> спинов). По полученным результатам были сделаны оценки концентрации центров Се<sup>3+</sup> в одном кубическом сантиметре и определены процентные соотношения сигнала на  $g \approx 2$  по отношению к Cu(1) и сигнала от РЗ-ионов по отношению к Y<sup>3+</sup>. Данные расчетов приведены в таблице. Значительное (почти в 5 раз) отклонение измеренной концентрации примесных ионов  $Nd^{3+}$  (от заданной в 1% при синтезе образца) объясняется прежде всего невозможностью определения всех компонент g-тензора из нашего ЭПР-эксперимента, в котором изучалось резонансное поглощение в неориентированных поликристаллах, а не на монокристалле. Именно поэтому нами наблюдался спектр ЭПР, который



**Рис. 2.** Спектр ЭПР  $YBa_2Cu_3O_{6.13}$  с примесью 1%  $Ce^{3+}$  при T = 20 K для разных моментов измерения (спутся 3, 17, 32 недели после приготовления образца).

нельзя приписать влиянию всех примесных парамагнитных центров, внедренных в образец.

#### 2.2. ЭПР соединения Y<sub>0.99</sub>Nd<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub>

8.7

Соединения У-Ва-Си-О с небольшой добавкой неодима методом ЭПР ранее не изучались. Имеется лишь несколько публикаций по исследованию методом ЭПР соединений Y-Ba-Cu-O, в которых Y<sup>3+</sup> замещен на Nd<sup>3+</sup> полностью или на 50% [17-19]. В работе [17] в соединении Nd-Ba-Cu-O с низким содержанием кислорода (несверхпроводник) при  $T \approx 77 \, \mathrm{K}$ сообщается о наблюдении двух линий — одна узкая (с шириной  $\Delta H_{pp} \approx 150$  Oe; g = 3.6), другая широкая  $(\Delta H_{pp} \approx 1000 \,\text{Oe}; g = 2.13)$ , которые, по мнению авторов, обусловлены ионами Nd<sup>3+</sup>. Известно, однако, что ЭПР ионов Nd<sup>3+</sup> никогда не наблюдается при температурах жидкого азота из-за быстрой СРР [13]. По крайней мере узкий сигнал на g = 3.6 никоим образом нельзя связывать с ионами Nd<sup>3+</sup>. Авторы исследования соединения Y<sub>0.5</sub>Nd<sub>0.5</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>x</sub> методом ЭПР при более низких температурах (3-70 К) утверждали, что ЭПР ионов Nd<sup>3+</sup> не наблюдается из-за быстрой СРР [18]. Это также кажется невероятным, так как хорошо известно, что при  $T < 20 \,\mathrm{K}$  времена релаксации инов  $\mathrm{Nd}^{3+}$  достаточно длинные, и ЭПР легко детектируется. В работе [19] изучались керамика и монокристаллы Nd-Ba-Cu-O в диапазоне температур 4-300 К на частотах 9.3 и 35 GHz. Наблюдались интенсивные широкие линии ЭПР при  $T < 40 \,\mathrm{K} \, (g_{\parallel} \approx 2.15; \, g_{\perp} \approx 2.2 \,$  при  $T = 10 \,\mathrm{K})$ , которые авторы не относят к ионам Nd<sup>3+</sup>, а считают, что спектр ЭПР обусловлен ионами Cu<sup>2+</sup>. Таким образом, из анализа результатов цитированных выше статей следует, что ЭПР ионов Nd<sup>3+</sup> в соединении Y-Ba-Cu-O не регистрировался.

С целью обнаружить ЭПР от иона Nd<sup>3+</sup> мы исследовали соединение Y<sub>0.99</sub>Nd<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub>. Спектр ЭПР, приписанный нами иону Nd<sup>3+</sup> и показанный на рис. 3, хорошо наблюдался в резонансном поле  $H_{\rm res} \approx 2760$  Ое и при температурах 10 < T < 20 K. Вероятное насыщение этого сигнала затрудняло его детектирование при дальнейшем понижении температуры, а при T > 20 K



**Рис. 3.** Температурная зависимость спектра ЭПР соединения  $Y_{0.99}Nd_{0.01}Ba_2Cu_3O_{6.13}$  спустя три недели после приготовления образца.



**Рис. 4.** Спектры ЭПР  $YBa_2Cu_3O_{6.13}$  с примесью 1%  $Nd^{3+}$  при T = 10 К для разных моментов измерения (спустя 3, 17 и 32 недели после приготовления образца).

ЭПР не наблюдался из-за релаксационного уширения. При длительном хранении образца при комнатной температуре спектр ЭПР сильно изменялся. Так же как и в случае с  $Y_{0.99}$ Ce<sub>0.01</sub>Ba<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub>, начиная со второй серии ЭПР экспериментов (т.е. спустя 17 недель после синтеза образца), было отмечено значительное увеличение интенсивности спектра на  $g \approx 2$  и подавление им сигнала от ионов Nd<sup>3+</sup> (рис. 4).

Оценки концентрации магнитных центров иона Nd<sup>3+</sup> в одном кубическом сантиметре, процентные соотношения сигнала на  $g \approx 2$  по отношению к количеству атомов Cu(1) и сигнала от этого РЗ-иона по отношению к Y<sup>3+</sup> приведены в таблице. Экспериментальное значение g-фактора иона Nd<sup>3+</sup> дает величину  $g \approx 2.45$ , которая также находится в разумном согласии с нашими расчетами в Y–Ba–Cu–O с примесью Nd<sup>3+</sup> с параметрами кристаллического поля иона Nd<sup>3+</sup> в соединении NdBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.0</sub> [15]:  $g_x = 2.56$ ;  $g_y = 2.56$ ;  $g_z = 2.33$ .

Таким образом, близость рассчитанных значений *g*-факторов для Nd<sup>3+</sup> к  $g \approx 2.0-2.2$ , на которых наблюдается интенсивный сигнал ЭПР собственных магнитных центров соединения Y–Ba–Cu–O, позволяет сделать допущение, что ЭПР иона Nd<sup>3+</sup> в Y–Ba–Cu–O, как и ЭПР Ce<sup>3+</sup>, маскируется интенсивным сигналом от ионов меди Cu(1)<sup>2+</sup>.

## 3. Заключение

В настоящей работе проведено исследование примесных парамганитных центров (внедренных искусственно редкоземельных ионов Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup>) в поликрсталлическом соединении YBa<sub>2</sub>Cu<sub>3</sub>O<sub>6.13</sub> методом ЭПР. Впервые наблюдались и были интерпретированы спектры ЭПР примесных ионов Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup> в неориентированных порошках этого соединения. Близость значений компонент *g*-фактора ионов Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup> к величине 2 не позволяет выделить сигнал ЭПР от Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup> в исследованных соединениях, начиная с определенного момента времени, когда происходит резкое возрастание интенсивности сигнала на  $g \sim 2$ .

Авторы признательны Г.В. Мамину и А.А. Родионову за помощь при проведении ЭПР измерений, а также М.П. Родионовой за расчет *g*-факторов ионов Ce<sup>3+</sup> и Nd<sup>3+</sup> в Y–Ba–Cu–O с литературными данными параметров кристаллического поля.

#### Список литературы

- [1] M.B. Maple. J. Magn. Magn. Mater. 177-181, 18 (1998).
- [2] Р.Ю. Абдулсабиров, Р.Ш. Жданов, Я.С. Изыгзон, С.Л. Кораблева, И.Н. Куркин, Л.Л. Седов, И.В. Ясонов, Б. Липпольд. СФХТ 2, 52 (1989).
- [3] И.Н. Куркин, И.Х. Салихов, Л.Л. Седов, М.А. Теплов, Р.Ш. Жданов. ЖЭТФ 103, 1342 (1993).
- [4] H. Shimizu, K. Fujiwara, K. Hatada. Physica C 282–287, 1349 (1997).
- [5] H. Shimizu, K. Fujiwara, K. Hatada. Physica C 299, 169 (1998).
- [6] V. Likodimos, N. Guskos, M. Wabia, J. Typek. Phys. Rev. B 58, 8244 (1998).
- [7] V.A. Ivanshin, M.R. Gafurov, I.N. Kurkin, S.P. Kurzin, A. Shengelaya, H. Keller, M. Gutmann. Physica C 307, 61 (1998).
- [8] L.K. Aminov, V.A. Ivanshin, I.N. Kurkin, M.R. Gafurov, I.Kh. Salikhov, H. Keller, M. Gutmann. Physica C 349, 30 (2001).
- [9] M.R. Gafurov, V.A. Ivanshin, I.N. Kurkin, M.P. Rodionova, H. Keller, M. Gutmann, U. Staub. J. Magn. Reson. 161, 210 (2003).

- [10] N. Udomkan, P. Winotai, R. Suryanarayanan, N. Charoenthai. Supercond. Sci. Technol. 18, 1294 (2005).
- [11] B.I. Kochelaev, G.B. Teitelbaum. In: Structure and bonding / Eds K.A. Müller, A. Bussmann-Holder. Springer, Berlin/Heidelberg (2005). V. 114. P. 205.
- [12] А.А. Романюха, Ю.Н. Швачко, В.В. Устинов. УФН 161, 37 (1991).
- [13] С.А. Альтшулер, Б.М. Козырев. Электронный парамагнитный резонанс соединений элементов промежуточных групп. Наука, М., (1972). 672 с.
- [14] H.N. Dong, H.P. Du, C.K. Duan, X.B. Luo. Int. J. Mod. Phys. 19, 143 (2005).
- [15] A.A. Martin, T. Ruf, M. Cardona, S. Jandl, D. Barba, V. Nekvasil, M. Divic, T. Wolf. Phys. Rev. B 59, 6528 (1999).
- [16] A. Rockenbauer, A. Jánossy, L. Korecz, S. Pekker. J. Magn. Reson. 97, 540 (1994).
- [17] N. Guskos, M. Calamiotou, S.M. Paraskevas, A. Koufoudakis, C. Mitros, H. Gamari-Seale, J. Kuriata, L. Sadlowski, M. Wabia. Phys. Status Solidi B 162, K101 (1990).
- [18] V. Likodimos, N. Guskos, H. Gamari-Seale, A. Konfoudakis, M. Wabia, J. Typer, H. Fuks. Phys. Rev. B 54, 12342 (1996).
- [19] П.Г. Баранов, А.Г. Бадалян, И.В. Ильин. ФТТ **37**, 3296 (1995).