## Магнитные и электрические свойства оксибората Co<sub>3</sub>BO<sub>5</sub>

© Н.Б. Иванова, А.Д. Васильев, Д.А. Великанов, Н.В. Казак, С.Г. Овчинников, Г.А. Петраковский, В.В. Руденко

Институт физики им. Л.В. Киренского Сибирского отделения Российской академии наук,

660036 Красноярск, Россия

E-mail: nat@iph.krasn.ru

(Поступила в Редакцию 26 июля 2006 г.)

Синтезированы монокристаллы оксибората кобальта  $Co_3BO_5$ . Приведены результаты исследований структурных, магнитных и электрических свойств. Обнаружены две магнитные аномалии при  $T_1=17\,\mathrm{K}$  и  $T_2=45\,\mathrm{K}$ . Исследована температурная зависимость электросопротивления. Выявлены отклонения как от активационного закона изменения сопротивления, так и от моттовского закона прыжковой проводимости с переменной длиной прыжка.

Работа выполнена при поддержке программы ОФН "Сильные корреляции".

PACS: 71.30.+h, 72.80.Ga, 75.30.Gw, 75.30.Kz

Гомо- и гетерометаллические оксибораты с одним или несколькими металлическими ионами переходной группы в настоящее время активно исследуются как экспериментально, так и теоретически. Эти материалы кристаллизуются в структуры кальцитов, варвикитов, людвигитов, хантитов, норбергитов, получивших свои названия от изоструктурных минералов [1,2]. Оксибораты переходных металлов привлекают внимание благодаря большому разнообразию их магнитных, электрических и оптических свойств. Низкая размерность в сочетании со случайным распределением катионов по неэквивалентным позициям обусловливает реализацию ряда структурных, магнитных, электронных фазовых переходов [3].

Общая формула оксиборатов с кристаллической структурой людвигита (пространственная группа Pbam) записывается в виде  $M_2M'(BO_3)O_2$ , где  $M^{2+} = Ni$ , Mg, Fe, Cu;  $M'^{3+}$  = Co, Cr, V, Fe, Mn [4–6]. Элементарная ячейка этих соединений содержит четыре формульные единицы. В кристаллической решетке людвигита переходный металл в кислородном окружении имеет четыре неэквивалентные позиции, занимаемые двух- и трехвалентными ионами. При этом кислородные октаэдры, имеющие в качестве границы общее ребро, формируют зигзагообразные стенки, состоящие из отдельных октаэдрических лент. Соотношение металл/бор для людвигитов равно 3:1. Октаэдрические ленты определяют низкоразмерные магнитные и электронные свойства людвигитов. При этом внутри полосы возможен как косвенный М-О-М, так и прямой обмен. Слабая связь между лентами определяет квазиодномерный характер магнитной структуры, что делает людвигиты подходящим объектом для сопоставления с теоретическими представлениями о гейзенберговских антиферромагнитных цепочках.

Наиболее исследованными среди оксиборатов со структурой людвигита являются гетерометаллические соединения, в которых в качестве двух- и трехвалентных ионов выступают ионы различных металлов, например

 ${\rm Mg^{2+}}$  и  ${\rm Mn^{3+}}$  [7] или  ${\rm Mg^{2+}}$  и  ${\rm Al^{3+}}$  [8]. Авторам [7] впервые удалось синтезировать гомометаллическое соединение со структурой людвигита Со<sub>3</sub>ВО<sub>5</sub>, в котором неэквивалентные кристаллографические позиции заполняются ионами одного и того же металла, имеющими различную валентность. Также в [7] описаны результаты структурных исследований, подтвердившие принадлежность соединения к пространственной группе *Pbam*, вычислены длины валентных связей Со-О для различных позиций иона кобальта и оценены вероятности заполнения тех или иных позиций двух- и трехвалентными ионами. Несмотря на то что со времени публикации этой работы прошло более полутора десятков лет, физические свойства соединения Со<sub>3</sub>ВО<sub>5</sub> оставались совершенно неизученными. Причиной этого является то обстоятельство, что получаемые ранее монокристаллы имели очень малый размер (порядка  $0.018 \times 0.023 \times 0.1 \,\mathrm{mm}$  [7]), что затрудняло исследование их магнитных и электрических свойств. Целью настоящей работы является восполнение этого пробела.

Полученные путем раствор-расплавного синтеза монокристаллы имели форму тонких игл черного цвета, что характерно для людвигитов [6,7]. Длина игл со-

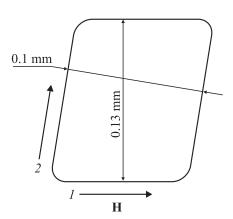


Рис. 1. Поперечное сечение кристалла.

Параметры элементарной ячейки монокристалла Со<sub>3</sub>ВО<sub>5</sub>

Параметр	[7]	Наст. раб.
a,Å	9.275	9.302
$b, { m \AA}$	12.146	11.957
c,Å	3.0265	2.972
c, A $V$ , Å $^3$	340.95	330.58

ставляла величину до 2 mm. Поперечное сечение иглы представлено на рис. 1. Стрелками 1 и 2 показаны направления напряженности приложенного магнитного поля при магнитных измерениях.

Данные проведенного нами рентгеноструктурного анализа  $Co_3BO_5$  в сравнении с данными, полученными в [7], приведены в таблице. Наблюдается некоторое отличие параметров элементарной ячейки от результатов, приведенных в [7]. Плотность образцов составляет  $5\,\mathrm{g/cm^3}$ .

При комнатной температуре образцы  $Co_3BO_5$  парамагнитны. Температурные зависимости намагниченности M, измеренные на SQUID-магнитометре в различных внешних постоянных магнитных полях величиной до 600 Ое, приведены на рис. 2. Рис. 2, a соответствует магнитному полю, приложенному в направлении I (рис. 1), а рис. 2, b — в направлении 2. Светлые символы отвечают охлаждению в нулевом магнитном поле (ZFC), а темные — охлаждению в поле напряженностью H(FC). Все кривые получены при нагревании образцов.

Видно, что для двух различных направлений магнитного поля ход зависимостей M(T) подобен. Наблюдаются две магнитные аномалии: первая при  $T_1 \sim 17\,\mathrm{K}$ , вторая при  $T_2 \sim 45\,\mathrm{K}$ . Для обеих ориентаций поля рост намагниченности при  $45\,\mathrm{K}$  происходит резко, тогда как аномалия при  $17\,\mathrm{K}$  в случае направления поля I (рис. 1) имеет размытый характер. В поле, приложенном вдоль иглы, намагниченность близка к нулю, что указывает на анизотропию типа "легкая плоскость".

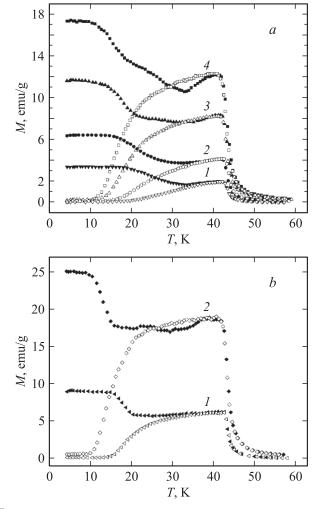
Температурная зависимость удельной электрической проводимости  $\sigma$  в полупроводниковых материалах нередко подчиняется закону вида

$$\sigma = \sigma_0 \exp(-\Delta/kT^{1/n}).$$

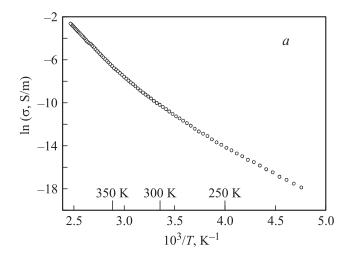
Здесь  $\sigma_0$  и  $\Delta$  — константы, связанные с параметрами зонной структуры, n — целое число. При n=1 проводимость описывается простым активационным законом, характерным для широкозонных собственных и примесных полупроводников, при этом величина  $\Delta$  соответствует энергии активации проводимости. Значение n=2 указывает на наличие сильных электронных корреляций, приводящих, как показано в [9], к возникновению кулоновской щели в спектре электронных состояний. Случай n=4 соответствует андерсоновской локализации носителей заряда и реализации моттовского закона прыжковой проводимости с переменной длиной прыжка.

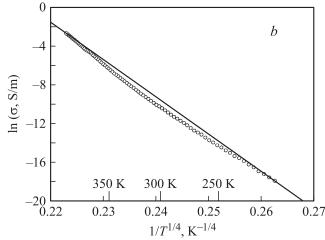
Проводимость, подчиняющаяся законам с  $1 \le n \le 4$ , неоднократно наблюдалась экспериментально и широко описана в литературе [10,11]. При изменении температуры нередко также происходит переход от одного закона к другому. В [12] рассчитаны фазовые диаграммы, показывающие, что область применения закона Мотта ограничена сверху и снизу как по концентрации носителей, так и по температуре. Переход от простого активационного закона к проводимости с переменной длиной прыжка при понижении температуры был ранее обнаружен нами для варвикита  $Fe_{1-x}V_xBO_4$  [13], родственного соединению, описываемому в данной работе.

Температурная зависимость удельной электрической проводимости  $\sigma$  образцов  $\text{Co}_3\text{BO}_5$  представлена на рис. 3 в полулогарифмическом масштабе. На рис. 3, a по оси абсцисс отложена величина, пропорциональная обратной температуре 1/T, а на рис. 3, b — температуре в степени -1/4. При выполнении простого активацион-



**Рис. 2.** Температурная зависимость намагниченности. a — поле приложено в направлении I, напряженность магнитного поля H, Ое: I — 100, 2 — 200, 3 — 400, 4 — 600; b — поле приложено в направлении 2, напряженность магнитного поля H, Ое: I — 200, 2 — 400.





**Рис. 3.** Зависимость логарифма удельной проводимости от обратной температуры (a) и от температуры в степени -1/4 (b).

ного закона проводимости

$$\sigma = \sigma_{01} \exp(-\Delta_1/kT)$$

должна быть линейной первая из зависимостей, а при выполнении моттовского закона для прыжковой проводимости с переменной длиной прыжка

$$\sigma = \sigma_{02} \exp(-\Delta_2/kT^{1/4})$$
 —

вторая, показанная на рис. 3, b. Видно, что обе зависимости существенно нелинейны; следовательно, описать кинетические явления в  $Co_3BO_5$ , привлекая только один из указанных механизмов переноса носителей заряда, невозможно. По всей видимости, исследованная нами область температур является переходной областью, в которой происходит смена механизма проводимости. Как видно из рис. 3, a, кривая логарифма проводимости со стороны высоких температур выходит на прямую линию, по-видимому соответствующую активационному закону с n=1. Со стороны низких температур происходит диэлектризация образца, указывающая на локализацию носителей заряда.

Таким образом, нами синтезирован монокристаллический оксиборат кобальта  $Co_3BO_5$ . Показано, что при температуре ниже 45 К соединение находится в магнитоупорядоченном состоянии. Установлено наличие магнитной анизотропии типа "легкая плоскость". В соответствии с кинетическими свойствами оксиборат  $Co_3BO_5$ , по-видимому, может быть отнесен к диэлектрикам Мотта—Хаббарда. При этом переход к активационному типу проводимости происходит в области температур, близких к комнатной.

## Список литературы

- [1] Y. Takeuchi, T. Watanabe, T. Ito. Acta Cryst. 3, 98 (1950).
- [2] E.F. Bertaut. Acta Cryst. 3, 473 (1950).
- [3] M.A. Continentino, B. Boechat, R.B. Guimaraes, J.C. Fernandes, L. Ghivelder. J. Magn. Magn. Mater. 226–230, 427 (2001).
- [4] Л.Н. Безматерных, С.Г. Овчинников, А.Д. Балаев, С.В. Белущенко, А.Д. Васильев, И.А. Гудим. В кн.: Тез. докл. 33-го Всерос. совещ. по физике низких температур. Екатеринбург (2003). С. 298.
- [5] R. Norrestam, M. Kritikos, K. Nielsen, I. Sotofte, N. Thorup. J. Solid State Chem. 111, 217 (1994).
- [6] J.C. Fernandes, R.B. Guimaraes, M. Mir, M.A. Continentino, H.A. Borges, G. Cernicchiaro, M.B. Fontes, E.M. Biaggo-Saitivich. Physica B 281, 694 (2000).
- [7] R. Norrestam, K. Nielsen, I. Sotofte, N. Thorup. Z. Kristallogr. 189, 33 (1989).
- [8] R. Norrestam, S. Dahl, J.O. Bovin. Z. Kristallogr. 187, 201 (1989).
- [9] A.L. Efros, B.I. Shklovskii. J. Phys. C: Solid Phys. 8, L 49 (1975).
- [10] Н.Ф. Мотт. Переходы металл–изолятор. Наука, М. (1979). 342 с.
- [11] H. Fukazawa, Y. Maeno. J. Phys. Soc. Jap. 70, 460 (2001).
- [12] В.Д. Каган. ФТТ 42, 805 (2000).
- [13] А.Д. Балаев, О.А. Баюков, А.Д. Васильев, Д.А. Великанов, Н.Б. Иванова, Н.В. Казак, С.Г. Овчинников, М. Abd-Elmeguid, В.В. Руденко. ЖЭТФ 124, 1103 (2003).