## Спектры электронного парамагнитного резонанса ионов Ce<sup>3+</sup> в поликристаллическом Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br

© А.В. Сидоренко, П.А. Родный, О. Guillot-Noel\*, D. Gourier\*, C.W.E. van Eijk\*\*

Санкт-Петербургский государственный технический университет, 195251 Санкт-Петербург, Россия \* Laboratoire de Chimie Appliquée de l'Etat Solide CNRS-UMR 7574 ENSCP, 75231 Paris, Cedex 05, France \*\* Interfaculty Reactor Institute, Delft University of Technology, 2629 JB Delft, The Netherlands E-mail: sidorenkoa@mail.ru

(Поступила в Редакцию 14 февраля 2003 г. В окончательной редакции 3 марта 2003 г.)

Изучены спектры электронного парамагнитного резонанса (ЭПР) ионов Ge<sup>3+</sup> в поликристаллическом Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br и на основании проведенного исследования выделены два кристаллографических положения иона Ce<sup>3+</sup> в этом соединении. Спектр ЭПР ионов Ce<sup>3+</sup> с локальной зарядовой компенсацией содержит широкую линию, что указывает на наличие нескольких видов зарядовой компенсации. Спектры ЭПР ионов Ce<sup>3+</sup> в образцах, дополнительно активированных ионами K<sup>+</sup>, сходны с таковыми для регулярных Ce<sup>3+</sup>-центров, что свидетельствует о пренебрежимо малом влиянии одновалентного катиона на Ce<sup>3+</sup>.

Недавно было показано, что галогенбораты, активированные ионами Се<sup>3+</sup>, являются перспективным материалом для детектирования тепловых нейтронов [1]. Спектроскопические свойства и данные о термолюминесцентных характеристиках Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br:Ce<sup>3+</sup> приведены в [2]. В Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br:Ce<sup>3+</sup> обнаружено два типа цериевых центров. Один из них формируется прямым замещением ионов стронция без локальной зарядовой компенсации. Второй центр представляет собой ассоциат иона церия Ce(III) и зарядово-компенсирующего дефекта. Только один тип центров излучения Ce<sup>3+</sup> обнаружен в образцах галогенбората, дополнительно активированного ионами Na<sup>+</sup> или K<sup>+</sup>. Было установлено влияние центров зарядовой компенсации на интенсивность фотостимулированной люминесценции. В настоящей работе мы предложили исследования свойств Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br:Ce<sup>3+</sup> на основании спектров ЭПР.

Данные о кристаллографической структуре  $Sr_2B_5O_9Br$ отсутствуют, однако имеются данные о структуре  $Eu_2B_5O_9Br$  [3]. Для Eu существуют два кристаллографических положения иона в матрице, причем в обоих  $Eu^{2+}$ окружен семью атомами кислорода, входящими в состав боратных групп, и двумя атомами галогена. Поскольку  $Eu^{2+}$  и  $Sr^{2+}$  имеют близкие ионные радиусы [4], мы предположили, что кристаллографические параметры галогенборатов на основе европия и стронция аналогичны. Два атома стронция в  $Sr_2B_5O_9Br$  в разных кристаллографических положениях имеют очень схожее окружение с несколько отличным расположением ближайших ионов кислорода (рис. 1).

Основное состояние Се<sup>3+</sup>-ионов <sup>2</sup>*F*<sub>5/2</sub>, т.е. *L* = 3, S = 1/2 и J = 5/2. Возбужденное состояние <sup>2</sup>*F*<sub>7/2</sub> расположено примерно на 2000 сm<sup>-1</sup> выше, чем <sup>2</sup>*F*<sub>5/2</sub>. Кристаллическое поле низкой симметрии расщепляет основное состояние <sup>2</sup>*F*<sub>5/2</sub> на три крамерсовых дублета

со значениями  $M_J$ , равными  $\pm 5/2$ ,  $\pm 3/2$  и  $\pm 1/2$ . В зависимости от величины кристаллического поля расстояние между дублетами варьируется от 50 до 100 сm<sup>-1</sup>.

## 1. Эксперимент

Твердые растворы галогенборатов были приготовлены с использованием метода твердых растворов, описанного в [5]. Концентрация  $Ce^{3+}$  в  $Sr_2B_5O_9Br$  варьировалась от 0.05 до 1.0 mol.%. Также были исследованы образцы, дополнительно активированные ионами K<sup>+</sup> и Na<sup>+</sup> в концентрации 0.1 mol.%. Исследования спектров ЭПР были проведены на ЭПР-спектрометре Bruker EPS300а в *X*-диапазоне (~ 9.5 GHz). Частоты в микроволновой области измерялись частотомером Systron Donner.

## 2. Результаты и обсуждение

Спектры ЭПР Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br: Ce<sup>3+</sup>,K<sup>+</sup>, зарегистрированные при температурах 9 и 20 K, показаны на рис. 2. В обоих спектрах наблюдается резонанс при величине магнитного поля B = 1578 G, который может быть связан с присутствием ионов Fe<sup>3+</sup> [6]. Узкие линии при B = 2035 и 2180 G, а также широкая полоса при  $B \approx 4380$  G уверенно регистрируются при 9 K, но отсутствуют при 20 K. Как известно, ионы Ce<sup>3+</sup> обычно сложно зарегистрировать при температурах выше 30 K ввиду сильного спин-орбитального взаимодействия и малого времени релаксации нижнего состояния  $4f^1$  [7]. На этом основании мы предположили, что данные линии в спектре ЭПР связаны с Ce<sup>3+</sup>-центрами.

Спад в спектре ЭПР при 20 К в области *B* > 2200 G (рис. 2) вызван уширением Ce<sup>3+</sup>-резонанса за счет спин-решеточной релаксации. Ядерный спин



**Рис. 1.** Полиэдры замещаемых ионов стронция в двух кристаллографических позициях. Число окружающих ионов кислорода и галогена одинаково в обоих случаях.

всех стабильных изотопов Се равен нулю, и поэтому сверхтонкой структуры не наблюдается. Значения компонент *g*-тензора, соответствующие ионам Ce<sup>3+</sup>, расположенным в кристаллическом положении с низкой симметрией, были получены ранее для YAIO<sub>3</sub> (3.162, 0.402, 0.395) [8], кристалла ниобата бария-стронция (3.55, 0.89, 0.54) [9] и для LaCl<sub>3</sub> (4.037, 0.23, 0.23) [10], где ионы Ce<sup>3+</sup> занимают узлы с  $C_{3h}$ -симметрией. Для

всех этих систем значения первой компоненты *g*-тензора существенно больше остальных. Поскольку некоторые компоненты *g*-тензора могут иметь чрезвычайно низкое значение, соответствующие линии ЭПР могут лежать вне шкалы по оси *X* на рис. 2. На основании вышеизложенного можно предположить, что двум узким линиям ЭПР на рис. 2 отвечают первые компоненты *g*-тензоров (со значениями  $g_1 = 3.32$  и 3.16) центров Ce<sup>3+</sup> в двух различных кристаллографических положениях, показанных на рис. 1. Линии ЭПР, соответствующие второй компоненте *g*-тензора, для разных положений Ce<sup>3+</sup> неразличимы, и это приводит к широкой полосе с  $g_2 \approx 1.54$ .

Эффект влияния концентрации ионов церия на спектры ЭПР  $Sr_2B_5O_9Br\!:\!Ce^{3+}$ иллюстрирует рис. 3. Как видно из этого рисунка, сигналы от ионов  $Ce^{3+}$ имеют



**Рис.** 2. Спектры ЭПР образца  $Sr_2B_5O_9Br: 0.1 \text{ mol.}\%Ce^{3+}, 0.1 \text{ mol.}\%K^+$ , измеренные при 9 и 20 К. Линии, соответствующие  $Ce^{3+}$ -центрам, отмечены стрелками.



**Рис. 3.** Спектр ЭПР образцов  $Sr_2B_5O_9Br$  с концентрацией примесных  $Ce^{3+}$ -ионов, равной 1 (*a*), 0.5 (*b*), 0.2 (*c*) и 0.05 mol.% (*d*). Спектры измерены при 9 К. Линии, соответствующие  $Ce^{3+}$ -центрам, отмечены стрелками. На вставке показан спектр ЭПР образца  $Sr_2B_5O_9Br$ : 1 mol.% $Ce^{3+}$  при 30 К.

примерно одинаковую интенсивность для всех изучаемых образцов. При этом увеличение водержание Се<sup>3+</sup> в исследуемых образцах сопровождается соответствующим увеличением интенсивности линий ЭПР с  $g_1$ , равными 3.32 и 3.16. Указанная зависимость подтверждает, что за эти резонансы отвечают ионы Се<sup>3+</sup>. В то же время широкая резонансная линия с  $g \approx 3.6$  появляется в спектрах ЭПР образцов с высокой концентрацией ионов Ce<sup>3+</sup> при 9К. Этот резонанс не наблюдается при 20 К. Как было показано в [2], с ростом концентрации Се<sup>3+</sup> увеличивается вклад в суммарную интенсивность люминесценции от Се<sup>3+</sup>-центров с локальной зарядовой компенсацией. При малой концентрации Се<sup>3+</sup>-центров (0.05 mol.%) полоса с  $g \approx 3.6$  отсутствует, что может свидетельствовать о наличии только изолированных Ce<sup>3+</sup>-центров. Последнее согласуется с результатами, полученными в [2]. На основании того, что интенсивность линии ЭПР с  $g \approx 3.6$  возрастает с концентрацией Се<sup>3+</sup>-центров, можем ее приписать первой компоненте g-тензора Ce<sup>3+</sup> с локальной зарядовой компенсацией. Что касается узкой линии ЭПР в Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br: 1 mol.% Ce<sup>3+</sup> c  $g \approx 3.94$ , то она также может быть связана с Се<sup>3+</sup>-центрами.

Формирование (Се<sub>Sr</sub>-K<sub>Sr</sub>)-комплексов в процессе дополнительного активирования Sr<sub>2</sub>B<sub>5</sub>O<sub>9</sub>Br ионами K<sup>+</sup> рассматривалось в [5]. Добавление одновалентного катиона приводит к более высокой способности растворения ионов Ce<sup>3+</sup> в матрице и не требует дополнительной компенсации заряда. Именно поэтому спектр ЭПР  $Sr_2B_5O_9Br$ :  $Ce^{3+}$ .  $K^+$  состоит только из линий, соответствующих двум кристаллографическим положениям ионов Се<sup>3+</sup>. Спектры людминесценции этих Се<sup>3+</sup>-центров фактически идентичны спектрам изолированных ионов Ce<sup>3+</sup> в образцах без дополнительного активирования [2]. Значения первых компонент g-тензоров Се<sup>3+</sup>-центров в этих двух случаях также близки. Малое влияние соактиватора (иона К<sup>+</sup>) вызвано или разделением двух соседних ионов  $Sr^{2+}$  мостиками  $B_2O_9$ , или тем, что ионы K<sup>+</sup> занимают следующий соседний с Sr<sup>2+</sup> узел.

В образце без дополнительного активирования ЭПР-полоса с  $g_1 \approx 3.6$  связана с Ce<sup>3+</sup>-центрами, в которых заряд компенсирован соседними дефектами. Этот резонанс шире, чем в случае изолированных Ce<sup>3+</sup>-центров. В наших оптических измерениях не удалось разрешить структуру 5*d*-уровней возбуждения Ce<sup>3+</sup>-центров с компенсированным зарядом на отдельные компоненты при 12 К. Это свидетельствует о том, что может существовать несколько механизмов компенсации заряда. Таким образом, ЭПР-полоса с  $g_1 \approx 3.6$  и длинноволновая полоса оптического излучения, приведенная в [2], представляют собой суперпозицию нескольких типов центров Ce<sup>3+</sup> с различными вариантами локальной компенсации.

## Список литературы

- A.V. Sidorenko, A.J.J. Bos, P. Dorenbos, P.A. Rodnyi, C.W.E. van Eijk, I.V. Berezovskaya, V.P. Dotsenko. Nucl. Instr. Meth. A 486, 160 (2002).
- [2] A.V. Sidorenko, A.J.J. Bos, P. Dorenbos, P.A. Rodnyi, C.W.E. van Eijk, I.V. Berezovskaya, V.P. Dotsenko. Submitted to J. Phys.: Cond. Matter.
- [3] K. Machida, T. Ishino, G. Adachi, J. Shiokawa, J. Mater. Res. Bull. 14, 12, 1529 (1979).
- [4] R.D. Shanon. Acta Cryst. A 32, 751 (1976).
- [5] V.P. Dotsenko, I.V. Berezovskaya, N.P. Efryushina, A.S. Voloshinovskii, P. Dorenbos, C.W.E. van Eijk. J. Lumin. 93, 2, 137 (2001).
- [6] A. Bishay, C. Quadros, A. Piccini. Phys. Chem. Sol. 15, 4 (1974).
- [7] A. Abragam, B. Bleaney. Electron Paramagnetic Resonance of Transrion Ions. Clarendon Press, Oxford (1970).
- [8] H.R. Asatryan, J. Rosa, J.A. Mares. Solid State Commun. 104, 1, 5 (1997).
- [9] J. Wingbermühle, M. Meuer, O.F. Schirmer, R. Pankrath, R.K. Kremer. J. Phys.: Cond. Matter 12, 4277 (2000).
- [10] R.J. Birgeneau, M.T. Hutchings. Phys. Rev. 175, 3, 1116 (1968).