Центр Fe[Nb]—Li в стехиометрических кристаллах LiNbO₃: механизм возникновения

© А.Г. Раздобарин*, С.А. Басун*,**,***, В.Э. Бурсиан*, Л.С. Сочава*, D.R. Evans**

 * Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе РАН, Санкт-Петербург, Россия
** Air Force Research Laboratory, Materials and Manufacturing Directorate, Wright—Patterson Air Force Base, Ohio, USA
*** Universal Technology Corporation, Dayton, Ohio, USA
E-mail: Aleksey.Razdobarin@mail.ioffe.ru

(Поступила в Редакцию 30 июля 2009 г.)

Методом ЭПР исследован новый центр железа в стехиометрических кристаллах ниобата лития. Из угловых зависимостей спектра ЭПР центра определены параметры его спин-гамильтониана. Полученные данные по изменению концентрации двух центров железа в процессе отжига кристаллов ниобата лития в порошке Li_2CO_3 позволили выяснить механизм возникновения нового центра, а также подтвердить его модель, предложенную нами ранее. Согласно этой модели, центр представляет собой комплекс из двух дефектов, расположенных вдоль полярной оси кристалла: иона железа в узле ниобия и нерегулярного иона лития в ближайшей структурной вакансии ($Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$). Обсуждается также структура других обнаруженных ранее центров Fe^{3+} в кристаллах LiNbO₃, в которых ион железа находится в ниобиевом узле.

Работа выполнена при поддержке European Office of Aerospace Research and Development (грант CRDF, RUP2-1521-ST-09).

1. Введение

Ионы железа в кристалле ниобата лития могут занимать и литиевый, и ниобиевый узлы, имеющие одну и ту же точечную симметрию С₃. Было установлено [1,2], что наиболее интенсивный и присутствующий во всех образцах LiNbO3: Fe спектр ЭПР с большой величиной начального расщепления $(b_2^0 \cong 1600 \cdot 10^{-4} \,\mathrm{cm}^{-1} \,\,[3,4])$ обусловлен ионом железа в литиевом узле Fe³⁺[Li]. В связи с этим обнаруженные в работах [4-6] центры Fe³⁺ с существенно меньшим начальным расщеплением были отнесены к иону железа в ниобиевом узле. В работе [6], посвященной исследованию аномального поведения эффекта Штарка в ЭПР-спектре одного из таких же центров железа в LiNbO3, была предложена модель центра — ион Fe³⁺ в ниобиевом узле с нерегулярным ионом лития в ближайшей по полярной оси структурной вакансии (Fe³⁺[Nb]-Li⁺[V]). Наличие рядом с железом нерегулярного иона Li⁺ объясняет одну из обнаруженных в [6] качественных особенностей эффекта Штарка, а именно смещение линий при переполяризации образца внешним электрическим полем.

Настоящая работа посвящена обоснованию модели центра железа, предложенной в [6]. В условиях, когда все возможные позиции иона железа обладают одной и той же симметрией C_3 и, таким образом, симметрия примесного центра дает мало информации относительно его природы [7], проведенное в настоящей работе выяснение механизма создания центра позволило получить дополнительные аргументы в пользу предложенной в [6] модели.

2. Методика эксперимента

Исследовались монокристаллы ниобата лития, легированные железом (LiNbO₃:0.1 mol.% Fe₂O₃). Кристаллы были выращены конгруэнтным методом, а затем стехиометризованы путем отжига в парах, максимально близких по составу к стехиометрическому LiNbO₃ (процедура Vapour Transport Equilibration — VTE [8]), в университете г. Оснабрюк, Германия. Часть образцов затем была отожжена в мелкодисперсной пудре Li₂CO₃ при температурах 400–500°C. Отжиг производился в алундовой пробирке при непрерывной откачке форвакуумным насосом (~ 10^{-2} mm Hg). Нагревание и охлаждение образцов выполнялось со скоростью ~ 1° C/min. Образцы представляли собой пластинки *c*-среза с типичными размерами 6 × 4 × 1 mm.

Спектры ЭПР регистрировались на модифицированном спектрометре трехсантиметрового диапазона SE/X 2544 фирмы Radiopan при комнатной температуре. Определение параметров спинового гамильтониана производилось с помощью пакета программ EPR-NMR [9]. Спектры оптического поглощения записывались на спектрофотометрах Carry 500 и Jouan.

3. $\Im \Pi P \text{ LiNbO}_3$: Fe

В наших образцах помимо интенсивного спектра Fe³⁺[Li] наблюдался еще один спектр железа со значительно меньшей величиной начального расщепления (рис. 1). Экспериментальные и рассчитанные угловые зависимости его резонансных линий показаны на

Таблица 1. Параметры спин-гамильтониана исследуемого центра в сравнении с параметрами центра, обнаруженного в работе [4] (погрешности величин параметров — оценка программы EPR-NMR [9])

<i>g</i> 00	<i>g</i> 20	b_2^0 , 10^{-4} cm ⁻¹	$b_4^0, 10^{-4} \mathrm{cm}^{-1}$	b_4^3 , 10^{-4} cm ⁻¹	c_4^3 , 10^{-4} cm ⁻¹	Т, К	Литературная ссылка
$\begin{array}{c} 2.005 \pm 0.001 \\ 2.004 \pm 0.002 \end{array}$	$\begin{array}{c} 0.001 \pm 0.001 \\ 0.004 \pm 0.002 \end{array}$	$\begin{array}{c} 656\pm2\\ 688\pm2 \end{array}$	$\begin{array}{c} -39\pm1\\ -41\pm2 \end{array}$	$\begin{array}{c} 420\pm20\\ 420\pm50\end{array}$	$\begin{array}{c} 500\pm20\\ 380\pm50 \end{array}$	295 25	Наст. раб. [4] ("Fe4")

рис. 2. Расчет угловых зависимостей производился для эффективного спина S = 5/2. В предположении точечной симметрии центра C_3 мы использовали спиновой гамильтониан вида [10]:

$$H = \beta \left(g_{00} \{ BS \}_0^0 + g_{20} \{ BS \}_2^0 \right) + b_2^0 O_2^0 + b_4^0 O_4^0 + b_4^3 O_4^3 + c_4^3 \Omega_4^3.$$
(1)

Здесь g_{00} и g_{20} — изотропная и аксиальная части *g*-тензора соответственно: $g_{00} = (g_{ZZ} + g_{XX} + g_{YY})/3$ и $g_{20} = (2g_{ZZ} - g_{XX} - g_{YY})/6$, **x**, **y**, **z** — ортогексагональные кристаллографические оси. Следует отметить, что для любого примесного центра в решетке ниобата лития существуют две возможные позиции, причем центры в двух разных позициях трансформируются друг в друга отражением в плоскости **xy**. Спиновые гамильтонианы таких центров различаются только знаком коэффициента b_4^3 . Наличие двух групп магнитно-неэквивалентных центров проявляется в расщеплении ЭПР-линий при отклонении магнитного поля от оси **z** в плоскости **xz** (рис. 2).

В табл. 1 рассчитанные параметры спинового гамильтониана сравниваются с параметрами центра, обнаруженного в работе [4]. Как видно из таблицы, параметры спектра очень близки к найденным в работе [4] параметрам центра, модель которого представляла собой



Рис. 1. Обзорный ЭПР-спектр образца LiNbO₃: Fe, подвергнутого VTE-обработке. **H** || **c**, T = 295 K, $\nu = 9.35$ GHz.



Рис. 2. Угловые зависимости положения резонансных линий центра $\mathrm{Fe}^{3+}[\mathrm{Nb}]-\mathrm{Li}^+[V]$ в плоскостях уг и хг. $T=295\,\mathrm{K}$, $\nu=9.35\,\mathrm{GHz}$. Точки — эксперимент, линии — расчет.

комплекс иона Fe^{3+} в узле ниобия и иона K^+ в соседнем по оси C_3 пустом октаэдре ($Fe^{3+}[Nb]-K^+[V]$).

Начальное расщепление у иона Fe^{3+} в решетке ниобата лития зависит главным образом от узла, в котором находится ион железа. Наличие в ближайшем кислородном октаэдре дополнительного дефекта, как это было показано в [11] для ионов хрома, приводит лишь к небольшим относительным изменениям величины расщепления кристаллическим полем. Близость найденных нами параметров спинового гамильтониана к данным работы [4] и одновременно существенное различие величин начального расщепления исследуемого центра и центра $Fe^{3+}[Li]$ (параметры b_2^0 двух центров различаются приблизительно в 3 раза [4]) делают разумным предположение о том, что железо в нашем случае



Рис. 3. Схематическое изображение кристаллической решетки $LiNbO_3$ в сегнетофазе и исследуемого центра $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ в ней.

находится в узле ниобия. При этом вопрос о наличии и природе дополнительного дефекта рядом с железом требует отдельного рассмотрения.

В исследуемых кристаллах рассматриваемый центр не наблюдается в конгруэнтных образцах и возникает только после их стехиометризации путем VTE-обработки. VTE-обработка заключается в отжиге кристаллов при температуре 1100°С в парах, максимально приближенных по своему составу к стехиометрическому LiNbO₃. Поскольку конгруэнтные кристаллы LiNbO3 характеризуются недостатком лития и избытком ниобия, в процессе такого отжига происходит одновременная диффузия ниобия наружу, а лития внутрь кристалла LiNbO₃. Поэтому наиболее вероятной моделью для соответствующего центра представляется модель с частичной компенсацией заряда железа в узле ниобия путем заполнения ближайшей структурной вакансии нерегулярным ионом лития $Fe^{3+}[Nb]-Li^{+}[V]$ (рис. 3). Косвенное подтверждение наличия нерегулярного иона лития в составе центра получено в экспериментах по отжигу образцов ниобата лития в порошке Li₂CO₃ (подробнее см. разделы 4, 5).

Здесь необходимо отметить, что линии ЭПР примесных центров в конгруэнтном LiNbO₃ уширены из-за большой концентрации собственных дефектов в кристалле (прежде всего вакансий Li), связанных с отклонением состава кристалла от стехиометрического [12]. Сильное уширение линий исследуемого центра в принципе могло бы воспрепятствовать его наблюдению даже в случае его присутствия в конгруэнтных образцах. В нашем случае спектральные линии центра $Fe^{3+}[Li]$ в конгруэнтных образцах в 2–2.5 раза шире, чем в тех же образцах, но после VTE-обработки. Результаты экспериментов по отжигу LiNbO₃: Fe в порошке Li₂CO₃ позволяют ожидать, что близкое соотношение ширин линий в конгруэнтном и стехиометрическом образцах имеет место и для исследуемого центра (данному вопросу будет посвящена отдельная публикация). Однако уширение линий в 2–2.5 раза при сохранении интегральной интенсивности сигнала привело бы к уменьшению амплитуды линий всего в 4–6 раза и не могло бы воспрепятствовать их наблюдению. Следовательно, наблюдаемое отсутствие спектральных линий рассматриваемого центра в конгруэнтных образцах не может объясняться только их уширением (рис. 1): рассматриваемые центры если и присутствуют в конгруэнтных образцах, то в значительно меньшей концентрации, чем в стехиометрических.

4. Отжиг в Li₂CO₃

Отжиг VTE-обработанных кристаллов LiNbO₃: Fe в порошке Li₂CO₃ приводит к существенным изменениям в ЭПР-спектре железа. Как видно из рис. 4, начиная с 450°С наблюдается заметное уменьшение концентрации центров $Fe^{3+}[Li]$, а с 500°С начинается рост концентрации центров $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$. Через 30 суммарных часов отжига концентрация центров $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ практически перестает расти, в то время как концентрация $Fe^{3+}[Li]$ продолжает падать без тенденции к насыщению.

Оценку концентраций примесных ионов железа в LiNbO₃: Fe можно выполнить также и оптическими методами. В отличие от ЭПР оптическая спектроскопия поглощения позволяет сделать вывод об абсолютных концентрациях ионов железа в литиевом узле в обоих зарядовых состояниях, 2+ и 3+ [13]. На рис. 5 представлены спектры оптического поглощения LiNbO₃: Fe, записанные в одном и том же подвергнутом VTE-обработке образце до и после 26 h отжига в порошке Li₂CO₃.



Рис. 4. Изменение интегральной интенсивности линий в ЭПРспектрах центров Fe³⁺[Li] и Fe³⁺[Nb]–Li⁺[V] по мере отжига в порошке Li₂CO₃. После каждого цикла отжига (их продолжительность отражена на рисунке) спектры ЭПР измерялись при T = 295 K.

Спектр поглощения LiNbO₃: Fe состоит из нескольких полос, которые были ранее интерпретированы в работах [14,15]. Широкая полоса, начинающаяся в ближней ИК-области с максимумом на 490 nm, соответствует фотоионизации иона Fe²⁺ в литиевом узле; другая широкая полоса (в 10 раз слабее первой) с максимумом на 1120 nm связывается в литературе как с внутрицентровым переходом в Fe²⁺[Li] [14,15], так и с ионизацией иона Fe²⁺ в литиевом узле [16]. В спектре также присутствуют две сравнительно узкие полосы на 483 и 426 nm, соответствующие внутрицентровым переходам иона Fe³⁺.

Используя значение сечения поглощения Fe²⁺ на длине волны 532 nm, полученное в [13] — $1.1 \cdot 10^{-17} \, \text{cm}^2$, можно по спектрам поглощения оценить концентрацию ионов Fe²⁺[Li] в наших образцах как $4 \cdot 10^{17} \,\mathrm{cm}^{-3}$ до VTE-стехиометризации и как $6 \cdot 10^{17} \text{ cm}^{-3}$ после нее, перед отжигом в Li₂CO₃. В отожженных в Li₂CO₃ образцах толщиной 1 mm поглощение становится слишком сильным для измерения на длине волны 532 nm. Тем не менее концентрация Fe²⁺[Li] может быть измерена по поглощению на длине волны 1120 nm. Из сравнения коэффициентов поглощения на длинах волн 532 и 1120 nm (полный спектр поглощения в работе [14]) получаем значение сечения поглощения Fe²⁺[Li] на длине волны 1120 nm равным $1.1 \cdot 10^{-18} \text{ cm}^2$, что дает концентрацию Fe²⁺[Li] после отжига в $Li_2CO_3 - 9.7 \cdot 10^{18} \text{ cm}^{-3}$. Концентрация ионов Fe³⁺[Li] может быть оценена по интенсивности полосы их поглощения с максимумом на 483 nm соответствии с величиной сечения поглощения $8.5 \cdot 10^{-20} \, \text{cm}^2$ из работы [13]. Хотя эта полоса и находится на подставке другой полосы поглощения и с трудом различима на обзорном спектре (рис. 5), она имеет значительно меньшую ширину (9 nm), и цифровой



Рис. 5. Оптическое поглощение LiNbO₃: Fe до (1) и после (2) отжига в течение 26 h в порошке Li₂CO₃. $n_{\rm Fe^{2+}} = 6 \cdot 10^{17}$ (до отжига) и 9.7 $\cdot 10^{18}$ cm⁻³ (после отжига). Стрелками показаны центры полос поглощения ионов железа в зарядовых состояниях 2+ и 3+. На вставке для области, выделенной прямоугольником на кривой 1, показано наложение полос поглощения, соответствующих внутрицентровому переходу иона Fe³⁺ и фотоионизации иона Fe²⁺ в литиевом узле.

Таблица 2. Оценка концентрации ионов железа в литиевом и ниобиевом узлах

	Образец				
Ион	Исходный конгруэнтный	После VTE-обработки	После отжига в Li ₂ CO ₃		
$Fe^{2+}[Li], 10^{18} cm^{-3}$	0.4	0.6	9.7		
$Fe^{3+}[Li], 10^{18} cm^{-3}$	19	16	7		
$\mathrm{Fe}^{3+}[\mathrm{Nb}],$	< 0.01	1	1.9		
относительные	(не регистри-				
единицы	руется)				

спектр поглощения хорошего качества позволяет измерить ее амплитуду с приемлемой точностью (см. работу [13]). В исходном конгруэнтном образце концентрация ионов Fe³⁺[Li] может быть оценена как $1.9 \cdot 10^{19}$ сm⁻³. Полученная из спектров поглощения суммарная концентрация ионов железа (Fe²⁺ и Fe³⁺) в литиевом узле находится в хорошем согласии с величиной $1.9 \cdot 10^{19}$ сm⁻³ (концентрация железа в шихте, 0.1 mol.% Fe₂O₃). После VTE-стехиометризации концентрация ионов Fe³⁺[Li] уменьшается до $1.6 \cdot 10^{19}$ сm⁻³.

После отжига в Li2CO3 измерение концентрации Fe³⁺[Li] по оптическому поглощению на образцах толщиной 1 mm становится невозможным. Считая, что суммарная концентрация железа в литиевом узле при отжиге в Li₂CO₃ сохраняется, получаем, что отжиг в течение 26 h в Li₂CO₃ приводит к уменьшению концентрации железа в зарядовом состоянии 3+ до $7 \cdot 10^{18}$ cm⁻³, т.е. на 50-60%. Эта оценка неплохо согласуется с уменьшением на 40-50% интенсивности линий в ЭПР-спектре центра $Fe^{3+}[Li]$ после 26 h отжига (рис. 3). Таким образом, отжиг в порошке Li₂CO₃ при 500°C постепенно переводит центр Fe³⁺[Li] в невидимое методом ЭПР состояние Fe²⁺[Li] или, иными словами, частично заполняет электронный уровень Fe^{2+/3+}[Li] в запрещенной зоне LiNbO₃. В сводной табл. 2 приведены концентрации ионов железа в узлах лития и ниобия, определенные методами оптической и ЭПР-спектроскопии.

5. Механизм возникновения центра Fe³⁺[Nb]—Li⁺[V]

Обоснованность выбранной модели центра $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ подтверждается наблюдаемыми условиями его возникновения. Как уже указывалось, ЭПР-спектр этого центра возникает в результате VTE-обработки кристаллов LiNbO₃: Fe. Незначительное увеличение концентрации ионов $Fe^{2+}[Li]$ — на $2 \cdot 10^{17}$ сm⁻³ — сопровождается значительно бо́льшим уменьшением концентрации ионов $Fe^{3+}[Li]$ — на $3 \cdot 10^{18}$ сm⁻³, что свидетельствует об уменьшении общей концентрации ионов железа в литиевом узле. Это

уменьшение может объясняться частичным переходом ионов железа из литиевого узла в ниобиевый при VTEобработке, так как при 1100°С подвижными становятся даже тяжелые ионы Nb⁵⁺.

Сначала покажем, что возникновение центров $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ при VTE-обработке и дальнейшее увеличение их концентрации в ходе восстановительного отжига образцов в Li_2CO_3 нельзя объяснить простой перезарядкой центра $Fe^{4+}[Nb]-Li^+[V]$. Если распределение электронов по примесным уровням в запрещенной зоне подчиняется статистике Ферми–Дирака, в условиях термодинамического равновесия для любых двух примесных уровней 1 и 2 справедливо выражение

$$X_2/X_1 \sim \exp(-(E_2 - E_1)/kT),$$
 (1)

где $X = n_e/(N - n_e)$ характеризует степень заполнения рассматриваемого примесного уровня (n_e — концентрация электронов на примесном уровне, N — полная коцентрация соответствующих примесных центров в двух зарядовых состояниях), E_2 и E_1 — энергии уровней 1 и 2.

При комнатной температуре kT составляет всего 0.025 eV, и, следовательно, даже небольшая разница в глубинах залегания двух уровней приводит к заметному различию их заселенностей, если заполнение (n_e/N) хотя бы одного из уровней заметно отличается от единицы. Если один из примесных уровней в запретной зоне заполнен *частично*, то все уровни, лежащие выше, можно считать пустыми, а ниже — полностью заполненными: уровень Ферми "пиннингован" на частично заполненном уровне.

В нашем случае величина Х в (1) для уровня Fe^{2+/3+}[Li] представляет собой отношение концентраций Fe²⁺[Li] ("заполненных" уровней, детектируемых по оптическому поглощению) и Fe³⁺[Li] ("пустых" уровней, детектируемых как по оптическому поглощению, так и по спектрам ЭПР). Для исходно конгруэнтного, VTE-стехиометризованного и отожженного в Li₂CO₃ образцов X = 0.02, 0.04 и 1.4 соответственно, и для всех трех состояний образца частично заполненным, несомненно, является уровень Fe^{2+/3+}[Li]. Это означает, что любой другой примесный уровень в запрещенной зоне исследуемых образцов может быть или пустым, или полностью заполненным, но в любом случае его населенность не будет меняться до тех пор, пока не окажется полностью заполненным уровень Fe^{2+/3+}[Li] (т.е. исчезнет центр $Fe^{3+}[Li]$).

Следовательно, если исключить случайное совпадение положения уровней $Fe^{3+/4+}[Nb]-Li^+[V]$ и $Fe^{2+/3+}[Li]$ в запрещенной зоне, то наблюдаемое в процессе отжига увеличение концентрации центров $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ не может быть обусловлено их перезарядкой из другого, невидимого в ЭПР, зарядового состояния. Остается предположить, что отжиг приводит к увеличению *полной* концентрации центров $Fe[Nb]-Li^+[V]$ вне зависимости от зарядового состояния железа в них.



Рис. 6. Возникновение центров $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$ в результате диффузии лития в образец.

Предлагаемый механизм проиллюстрирован на рис. 6. В исходном состоянии в образце присутствуют центры Fe[Li] в обоих зарядовых состояниях, 2+ и 3+, поскольку уровень Ферми пиннингован на уровне Fe^{2+/3+}[Li], а также присутствуют невидимые в ЭПР центры Fe⁴⁺[Nb]. И VTE-обработка, и отжиг в порошке Li₂CO₃ сопровождаются диффузией лития внутрь образца (данному вопросу будет посвящена отдельная публикация). Нейтральный литий, попадая в образец, заполняет литиевые вакансии и превращается в Li⁺. Освободившийся электрон захватывается на Fe³⁺[Li] и переводит центр в невидимое в ЭПР состояние Fe²⁺[Li] (заполняет уровень $Fe^{2+/3+}[Li]$). Ион $Fe^{4+}[Nb]$ замещает в решетке регулярный ион Nb5+, образуя тем самым нескомпенсированный заряд -е, поэтому часть вошедшего в образец Li⁺, испытывая кулоновское притяжение, занимает ближайший незаполненный кислородный октаэдр рядом с Fe⁴⁺[Nb]. При этом центр Fe[Nb] исчезает, а вместо него возникают новый центр Fe[Nb]-Li+[V] и соответствующий ему уровень Fe^{3+/4+}[Nb⁵⁺]-Li⁺[V] в запретной зоне.

Резонно предположить, что благодаря меньшему эффективному отрицательному заряду примесный уровень $Fe^{3+/4+}[Nb^{5+}]-Li^+[V]$ будет располагаться ниже уровня $Fe^{3+/4+}[Nb^{5+}]$. В соответствии с рис. 6 уровень $Fe^{3+/4+}[Nb^{5+}]-Li^+[V]$ лежит также ниже уровня Ферми, а следовательно, полностью заполнен, и соответствующий ему центр находится в зарядовом состоянии $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$.

Возможная структура ранее наблюдавшихся центров железа в ниобате лития

Полученные результаты позволяют высказать предположение о структуре обнаруженных ранее [4,5] центров Fe³⁺ в кристаллах LiNbO₃, характеризующихся небольшой величиной параметра b_2^0 . Согласно схеме на рис. 6, центр Fe³⁺[Nb] не должен наблюдаться одно-

661

временно с Fe³⁺[Li]. Однако железо в узле ниобия все же может находиться в детектируемом ЭПР зарядовом состоянии 3+ при условии локальной компенсации избыточного отрицательного заряда железа (см. обсуждение выше). В связи с этим считаем, что все центры, интерпретированные в [4,5] как изолированное железо в узле ниобия, в действительности имеют рядом положительно заряженный локальный компенсатор заряда. Как уже отмечалось, в работе [4] одновременно с Fe³⁺[Li] был зарегистрирован спектр Fe³⁺ ("Fe4") с параметрам центра, структура которого была установлена в настоящей работе. Поэтому можно предположить, что центр "Fe4" представляет собой $Fe^{3+}[Nb]-Li^{+}[V]$. Далее, поскольку в работе [4] использовались образцы ниобата лития с примесью калия, второй наблюдавшийся в этой работе центр с близкой величиной начального расщепления ("Fe3") имеет, вероятно, аналогичную структуру с тем отличием, что локальная компенсация эффективно отрицательного заряда Fe³⁺[Nb⁵⁺] осуществляется в этом случае ионом К⁺ в структурной вакансии: $Fe^{3+}[Nb]-K^{+}[V]$. Ионный диаметр K^{+} (3.0 Å) значительно превышает расстояние вдоль оси с между кислородными плоскостями (2.31 Å), что должно привести к существенному искажению заполненного калием кислородного октаэдра и тем самым к смещению иона Fe³⁺ в соседнем октаэдре и изменению параметра b_2^0 . Большая разница между ионными диаметрами K⁺ (3.0 Å) и Li⁺ (1.8 Å) позволяет объяснить зарегистрированное в [4] различие в величине b_2^0 для центров "Fe3" и "Fe4".

Аналогичным образом центр, наблюдавшийся в кристаллах LiNbO₃: Mg,Fe [5], имеет, скорее всего, структуру Fe³⁺[Nb⁵⁺]-Mg²⁺[V]. В этом случае увеличение b_2^0 по сравнению с исследованным в настоящей работе центром может быть связано с удвоенным зарядом компенсирующего дефекта.

7. Заключение

Совокупность изложенных в настоящей работе экспериментальных данных позволяет считать установленной структуру центра Fe^{3+} в LiNbO₃, обнаруженного в работе [6] и представляющего собой комплекс из иона железа в узле ниобия и нерегулярного иона лития в ближайшей структурной вакансии: $Fe^{3+}[Nb]-Li^+[V]$.

Предложенный механизм возникновения центров Fe³⁺[Nb]-Li⁺[V] единым образом объясняет все результаты экспериментов как по отжигу образцов в Li₂CO₃, так и по VTE-обработке кристаллов LiNbO₃: Fe. В обоих случаях диффузия лития внутрь образца приводит к превращению центров Fe⁴⁺[Nb] в комплексы Fe³⁺[Nb]-Li⁺[V], с одной стороны, и частичному восстановлению ионов железа в центрах Fe[Li], с другой.

Авторы благодарны академику А.А. Каплянскому за интерес к работе, обсуждение текста и поддержку, а также А.П. Скворцову за помощь в оптических экспериментах.

Список литературы

- [1] H. Sothe, J.-M. Spaeth. J. Phys.: Cond. Matter 4, 9901 (1992).
- [2] T.S. Bush, C.R.A. Catlow, A.V. Chadwick, M. Cole, R.M. Geatches, G.N. Greaves, S.M. Tomlinson. J. Mater. Chem. 2, 309 (1992).
- [3] J.B. Herrington, B. Dishler, J. Schneider. Solid State Commun. 10, 509 (1972).
- [4] G.I. Malovichko, V.G. Grachev, O.F. Schirmer, B. Faust. J. Phys.: Cond. Matter 5, 3971 (1993).
- [5] A. Boker, H. Donnerberg, O.F. Schirmer, Feng Xiqi. J. Phys.: Cond. Matter 2, 6865 (1990).
- [6] S.A. Basun, V.E. Bursian, D.R. Evans, A.A. Kaplyanskii, A.G. Razdobarin, L.S. Sochava. Phys. Rev. Lett. 100, 057 602 (2008).
- [7] D.J. Keeble, M. Loyo-Menoyo, Y. Furukawa, K. Kitamura. Phys. Rev. B 71, 224 111 (2005).
- [8] P.F. Bordul, R.G. Norwood, D.H. Jundt, M.M. Fejer. J. Appl. Phys. 71, 875 (1992).
- [9] Computer program EPR-NMR. Department of Chemistry, University of Saskatchewan, Canada.
- [10] С.А. Альтшулер, Б.М. Козырев. Электронный парамагнитный резонанс соединений элементов промежуточных групп. Изд. 2-е. Наука, М. (1972). Гл. 3.
- [11] G. Malovichko, V. Grachev, E. Kokanyan, O. Schirmer. Phys. Rev. B 59, 9113 (1999).
- [12] G.I. Malovichko, V.G. Grachev, O.F. Schirmer. Solid State Commun. 89, 195 (1994).
- [13] S.A. Basun, D.R. Evans, T.J. Bunning, S. Guha, J.O. Barnes, G. Cook, R.S. Meltzer. J. Appl. Phys. 92, 7051 (2002).
- [14] H. Kurz, E. Krätzig, W. Keune, H. Engelmann, U. Gonser, B. Dischler, A. Räuber. Appl. Phys. (Berlin) 12, 355 (1977).
- [15] M.G. Clark, F.J. DiSalvo, A.M. Glass, G.E. Peterson. J. Chem. Phys. 59, 6209 (1973).
- [16] S.A. Basun, G. Cook, D.R. Evans. Opt. Express 16, 3993 (2008).