УДК 546.34.882.4.535.361

ПОРОГОВЫЕ ЭФФЕКТЫ И АНОМАЛИИ ФИЗИЧЕСКИХ ХАРАКТЕРИСТИК В КРИСТАЛЛАХ LiNbO₃:ZnO

© 2019 г. М. Н. Палатников^{1, *}, Н. В. Сидоров¹, О. В. Макарова¹, А. В. Кадетова¹,

Л. А. Алешина², С. Л. Панасюк³, И. В. Юдин³, Е. В. Иванова⁴, М. В. Заморянская⁴

¹Институт химии и технологии редких элементов и минерального сырья им. И.В. Тананаева Российской академии наук, Россия, 184209 Мурманская обл., Апатиты, Академгородок, 26a

²Петрозаводский государственный университет,

Россия, 185910 Республика Карелия, Петрозаводск, ул. Университетская, 10а

³Санкт-Петербургский государственный технологический институт,

Россия, 190013 Санкт-Петербург, Московский пр., 26

⁴Физико-технический институт им. А.Ф. Иоффе Российской академии наук,

Россия, 194021 Санкт-Петербург, Политехническая ул., 26

*e-mail: palat_mn@chemy.kolasc.net.ru Поступила в редакцию 08.05.2018 г. После доработки 21.11.2018 г. Принята к публикации 21.12.2018 г.

Исследованы структурные, оптические характеристики и радиационная стойкость кристаллов LiNbO₃:ZnO ([ZnO] ~ 0.15–5.9 мол. % в кристалле). Показана взаимосвязь аномалий концентрационных зависимостей структурных, оптических характеристик и радиационной стойкости с пороговыми эффектами в кристаллах LiNbO₃:ZnO. Подтверждено наличие и уточнено положение двух концентрационных порогов: в области низких (~1.17 мол. % ZnO в кристалле) и средних концентраций примеси (~4.8 мол. % ZnO в кристаллов). Существенно уточнена концентрационная зависимость структурных параметров кристаллов в области основного концентрационного порога (~6.8 мол. % ZnO в расплаве).

Ключевые слова: ниобат лития, легирование, β- и γ-облучение, пороговые эффекты, оптическое пропускание, катодолюминесценция, радиационная стойкость

DOI: 10.1134/S0002337X19060113

введение

Поиск стойких к оптическому повреждению материалов отражен, в частности, в публикациях, посвященных исследованиям легированных кристаллов LiNbO₃:ZnO [1–7]. Влияние концентрации легирующего элемента на свойства кристаллов LiNbO₃:ZnO носит скачкообразный характер [1, 3, 5–7], что определяется термином концентрационный порог (**KII**). КП в кристаллах LiNbO₃:ZnO больше одного [3, 5–7]. Основной КП располагается вблизи ~6.8 мол. % ZnO в расплаве [5–7]. В области этого КП наблюдается радикальное изменение физико-химических характеристик расплава и сильное снижение фоторефракции в кристаллах LiNbO₃:ZnO.

В условиях воздействия ионизирующего излучения (**ИИ**) при захвате носителей заряда (электронов) собственными и примесными дефектами решетки образуются центры окраски (заряженные дефекты), вносящие вклад в оптическое поглощение [8–10]. То есть, воздействие ИИ приводит к перестройке электронной подсистемы кристалла при возбуждении вторичных электронов, приводящих к образованию заряженных точечных дефектов. В работе [10] изучено влияние легирования катионами Zn²⁺, вносящими изменения в электронную подсистему кристаллов LiNbO₂:ZnO, на их радиационную стойкость. Для ниобата лития перестройка собственной дефектной структуры под воздействием ИИ заключается, главным образом, в неравновесной перезарядке ионов переходных металлов (например, $Fe^{3+} \rightarrow Fe^{2+}$) и образовании поляронов на основе антиструктурных дефектов Nb_{Li} [11]. Сама возможность перезарядки ионов переходных металлов и концентрация антиструктурных дефектов Nb₁; определяются характером дефектной структуры кристалла LiNbO3:ZnO и, соответственно, концентрацией легирующей примеси [6, 10]. Таким образом, в области КП наблюдается не только существенная перестройка структурных характеристик, но и значительные изменения в электронной подсистеме кристалла, что отражается на изменении оптической и радиационной стой-кости.

В настоящей работе с использованием оптической спектроскопии, спектроскопии комбинационного рассеяния света (КРС), катодолюминесценции (КЛ), полнопрофильного анализа рентгенограмм (ППАР) исследована взаимосвязь концентрационных аномалий различных физических характеристик и положения КП, обусловленных перестройкой структуры и электронной подсистемы кристаллов LiNbO₃:ZnO. Методом ППАР, КЛ и при исследовании радиационной стойкости кристаллов LiNbO₃:ZnO подтверждено наличие и уточнены положения КП в области низких (~1.17 мол. % ZnO в кристалле) и средних концентраций примеси (~4.8 мол. % ZnO в кристалле), а также основного КП вблизи ~6.8 мол. % ZnO в расплаве.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

Методы синтеза шихты, выращивания и монодоменизации кристаллов ниобата лития конгруэнтного (LiNbO_{3конгр}), стехиометрического составов (LiNbO_{3стех}), а также кристаллов LiNbO₃:ZnO подробно описаны в работе [7].

Для исследования спектров КРС, КЛ и пропускания из кристаллов LiNbO₃:ZnO вырезались образцы в виде параллелепипедов размерами ~ $6 \times 7 \times 8$ мм.

Кристаллы LiNbO3: ZnO облучали при комнатной температуре на источнике В-излучения с радионуклидами Sr-90+Y-90 типа БИС-20 и на установке MPX-у-20 от источника ⁶⁰Со. Подробно условия облучения, методы измерения поглощенной дозы и исследования оптических спектров на спектрофотометре Specord M40 описаны в [10]. При исследовании кристаллов LiNbO₃:ZnO методами КЛ образцы были впаяны в сплав Розе. На поверхность образцов LiNbO₃:ZnO напылялся углерод для улучшения поверхностной проводимости. Спектры КЛ были получены при энергии электронов 15 кэВ и токе электронного пучка ~50 нА. Диаметр электронного пучка составлял ~50 мкм. Погрешность определения интенсивности КЛ составляла ~5%.

Спектры КРС возбуждались линией 514.5 нм аргонового лазера Spectra Physics (модель 2018-RM) и регистрировались спектрографом T64000 производства фирмы Horiba Jobin Yvon с использованием конфокального микроскопа. Мощность возбуждающего лазерного излучения на образце не превышала 3 мВт. Все спектры регистрировались с разрешением 1.0 см⁻¹. Обработка спектров и разделение близко лежащих линий (например, линий 240 и 268 см⁻¹) проводились с использованием пакета программ Horiba Lab Spec 5.0 и Origin 8.1. Точность определения частот, ширин и интенсивностей линий ± 1.0 , ± 3.0 см⁻¹ и 5% соответственно [7].

РЕЗУЛЬТАТЫ И ОБСУЖДЕНИЕ

Ранее в работах [5–7] при исследовании условий кристаллизации LiNbO₃:ZnO было уточнено значение основного КП (6.76 мол. % ZnO в расплаве) и сделано предположение о существовании еще одного КП при ~5.38 мол. % ZnO в расплаве, где свойства системы расплав–кристалл меняются не так существенно.

Возможность существования еще одного КП при сравнительно малых концентрациях ZnO была предсказана при исследовании спектров КРС кристаллов LiNbO₃:ZnO с концентрацией легирующей добавки <1.6 мол. % [4]. При этом наблюдалась область повышенного упорядочения структуры, когда в катионной подрешетке повышен порядок чередования основных, примесных катионов и вакансий вдоль полярной оси, что сопровождается уменьшением ширин линий спектра КРС. Так, на рис. 1 приведены ширины линий спектра КРС кристаллов LiNbO3стех, LiNbO3конгр, LiNbO₃:ZnO ([ZnO] ≈ 0–1.6 мол. % в кристалле) в геометриях рассеяния $Y(ZX)\overline{Y}$ и $Y(ZZ)\overline{Y}$ (активны соответственно фундаментальные фононы E(TO) и $A_1(TO)$ типов симметрии [12]). Ширины всех линий минимальны в спектре кристалла стехиометрического состава LiNbO_{3 стех}, обладающего наиболее упорядоченной катионной подрешеткой, и существенно возрастают для кристалла LiNbO_{3конгр}. Концентрационные зависимости ширин многих линий в спектре кристаллов LiNbO₃:ZnO, выращенных из расплава конгруэнтного состава, уменьшаются в области концентраций примеси ~0.15-1.17 мол. % по сравнению с ширинами линий кристалла LiNbO_{3конгр} (рис. 1). С увеличением концентрации ZnO в кристалле LiNbO₃:ZnO ширины некоторых линий изменяются нелинейно: в области концентраций от ~0.15 до 1.0-1.17 мол. % ZnO они уменьшаются, а затем, в области концентраций ~>1.0-1.17 мол. % ZnO, ширины одних линий возрастают, а других остаются практически неизменными (рис. 1). Минимум особенно явно выражен для концентрационных зависимостей ширин линий с частотами 156, 240, 268, 371, 434, 576 и 876 см⁻¹ (*E*(*TO*)) и 240, 268 см⁻¹ ($A_1(TO)$), соответствующих колебаниям катионов Nb⁵⁺ и Li⁺ в кислородных октаэдрах и внутренним колебаниям кислородных октаэдров. На основе данных КРС трудно установить точное положение КП в области малых концентраций. В то же время, уменьшение ширин линий с частотами 240 и 268 см⁻¹ ($A_1(TO)$), соответствующих пол-

носимметричным колебаниям ионов Nb5+ и Li+ вдоль полярной оси, однозначно свидетельствует об упорядочении катионной подрешетки кристалла ниобата лития вдоль полярной оси в этой области концентраций примеси (рис. 1). При этом кислородные октаэдры становятся более совершенными, о чем свидетельствует уменьшение ширины линии с частотой 626 см⁻¹, соответствующей полносимметричным А₁(ТО)-колебаниям кислородных октаэдров (рис. 1). Таким образом, в кристаллах LiNbO₃:ZnO в диапазоне сравнительно малых концентраций примеси (от ~0.15 ло 1.0-1.17 мол. % ZnO) существует область повышенного упорядочения структуры. При концентрациях ~1.17 < [ZnO] < 1.6 мол. % имеется тенденция к увеличению ширин многих линий спектра КРС, что свидетельствует о разупорядочении структуры (рис. 1). То есть в области концентраций 0.15-1.6 мол. % ZnO в кристаллах LiNbO3: ZnO происходит структурная перестройка.

Ранее в работе [9] были уточнены механизмы образования точечных и электронных дефектов в кристалле LiNbO₃, предложена модель, описываюшая процессы, происходяшие под воздействием ИИ, выявлена роль дефектов кислородной подрешетки в процессе образования и отжига радиационной окраски. В работе [10] показано, что процессы перестройки структуры в кристаллах LiNbO₃:ZnO, обусловливающие повышение оптической и ралиационной стойкости кристаллов при легировании, тесно взаимосвязаны. Кроме того, установлено, что изменение оптического пропускания (поглощения) кристаллов LiNbO₃:ZnO при β- и γ-облучении сушественно и немонотонно зависит от концентрации легирующей примеси [10]. При этом увеличение оптического поглощения при облучении ИИ происходит в широкой области длин волн ~350-700 нм с максимальным изменением вблизи ~400 нм [10]. После обработки данных исследования зависимостей оптической плотности от дозы облучения ИИ (рис. 2), характеризующих радиационную стойкость существенно более широкого круга кристаллов LiNbO₃:ZnO по сравнению с набором кристаллов, изученных в работе [10], были получены зависимости дозы насыщения радиационной окраски и уменьшения пропускания ΔT облученных ИИ кристаллов от концентрации ZnO, позволяющие подтвердить наличие и уточнить положение КП в области малых и средних концентраций примеси (рис. 3). На рис. 2 хорошо видно, что дозы насыщения радиационной окраски для кристаллов LiNbO₃:ZnO в области сравнительно малых концентраций примеси ([ZnO] < 1.6 мол. %) могут различаться на порядки.

Выраженные аномалии на зависимостях дозы насыщения радиационной окраски и уменьшения пропускания ΔT облученных ИИ кристаллов



Рис. 1. Зависимости ширин линий в спектрах КРС кристаллов LiNbO_{3 стех}, LiNbO_{3 конгр} и кристаллов LiNbO₃:ZnO от концентрации ZnO в кристалле ($C_{\rm B}$) (пунктиром обозначено изменение ширин линий при переходе от кристалла LiNbO_{3 стех} к кристаллу LiNbO_{3 конгр}).

LiNbO₃:ZnO от концентрации примеси, непосредственно характеризующих радиационную стойкость кристаллов, показывают, что КП в области малых и средних концентраций примеси обусловлены, главным образом, изменением их электроннной подсистемы. Первый концентрационный порог выражен несколько менее четко и располагается, по-видимому, вблизи $C_{\rm B} \approx 1.17$ мол. % (рис. 3). Положение второго КП можно определить гораздо более точно, поскольку в области



Рис. 2. Зависимости оптической плотности от дозы β -облучения кристаллов LiNbO₃:ZnO: [ZnO] в верхней части кристалла ($C_{\rm B}$) ≈0.15 (а), ≈1.17 мол. % (б).

средних концентраций (область второго КП) кристаллы LiNbO₃:ZnO были изучены со сравнительно малым концентрационным шагом (~0.2 мол. % ZnO) (рис. 3). Этот КП располагается вблизи концентрации [ZnO] \approx 4.8 мол. % в кристалле ([ZnO] \approx 6.3 мол. % в расплаве), что существенно выше ([ZnO] \approx 4.0 мол. % в кристалле или \approx 5.4 мол. % в расплаве), чем было показано в работах [5–7], где исследовались физико-химические свойства системы кристалл–расплав.

По-видимому, это вызвано тем, что, во-первых, в отличие от физико-химических свойств радиационная стойкость кристаллов непосредственно связана с электронной подсистемой кристалла, а во-вторых, изучение физико-химических характеристик в работах [5–7] в области средних концентраций проводилось с гораздо большим концентрационным шагом. КП в области средних концентраций примеси ([ZnO] \approx 4.8 мол. % в кристалле или [ZnO] \approx 6.3 мол. % в расплаве) слабо проявляется на концентрационных зависимостях физико-химических свойств [5–7] и практически не проявляется на зависимостях структурных характеристик [6, 7] (табл. 1, рис. 4 и 5). Но поскольку этот КП обусловлен, по-видимому, пере-



Рис. 3. Зависимости дозы насыщения радиационной окраски (а) и уменьшения пропускания ΔT (б) облученных β - и γ -излучением кристаллов LiNbO₃:ZnO от концентрации примеси.

стройкой главным образом электронной подсистемы кристалла LiNbO₃:ZnO, он отчетливо наблюдается при исследовании радиационной стойкости и KЛ (рис. 3 и 6). Так, интенсивность КЛ кристаллов LiNbO₃:ZnO с малыми концентрациями примеси почти на два порядка меньше, чем интенсивность KЛ кристаллов с концентрацией примеси ~>4 мол. % ZnO в кристалле, а на концентрационных зависимостях интенсивности КЛ в области второго KП ([ZnO] \approx 4.8 мол. % в кристалле) наблюдается резкая аномалия (рис. 6).

Совершенно очевидно, что эта аномалия связана с перестройкой электронной подсистемы кристалла LiNbO₃:ZnO при изменении механизма вхождения примеси в его структуру. Так, в работе [13] установлено, что нефоторефрактивные примеси (например, катионы Mg^{2+} и Zn^{2+}) в ниобате лития могут образовывать мелкие электрон-

Образец	1	2	3	4	5	6	7	8
<i>a</i> , Å	5.151(0)	5.151(4)	5.151(5)	5.150(4)	5.150(0)	5.148(7)	5.147(9)	5.150(3)
c, Å	13.863(3)	13.864(9)	13.864(4)	13.862(0)	13.860(0)	13.855(1)	13.854(7)	13.861(4)
<i>C</i> _р , мол. %	4.03	5.38	6.12	6.67	6.76	6.88	6.99	7.8
<i>C</i> _в , мол. %	3.43	3.95	4.54	5.07	5.19	4.68	4.76	5.19

Таблица 1. Периоды элементарной ячейки кристаллов LiNbO₃;ZnO, концентрации ZnO в расплаве и верхней части кристаллов в области средних и высоких концентраций примеси

ные ловушки, способствующие повышению эффективности излучательной рекомбинации фотовозбужденных носителей без их захвата на глубокие уровни, что значительно снижает фоторефрактивный эффект. Эффективность такой рекомбинации в значительной степени определяет интенсивность люминесценции в легированных кристаллах LiNbO₃. Причем в этом случае наибольшая интенсивность люминесценции наблюдается для кристаллов, в которых минимальна фоторефракция, что было показано на примере кристаллов LiNbO₃:Gd [14]. По-видимому, это справедливо и для кристаллов LiNbO₃:ZnO, по-



Рис. 4. Концентрационные зависимости периодов элементарной ячейки кристаллов LiNbO₃:ZnO от концентрации ZnO в расплаве.



Рис. 5. Зависимости межатомных расстояний Li–O, Zn_{Li} –O, Nb_{Li} –O в соответствующих октаэдрах от концентрации ZnO в расплаве (указаны номера образцов из табл. 1).



Рис. 6. Спектры КЛ кристаллов LiNbO₃:ZnO: $1 - [ZnO] \approx 0.15$ мол. % в кристалле, $2 - [ZnO] \approx 4.8$ мол. % в кристалле (а) и зависимость интенсивности КЛ кристаллов LiNbO₃:ZnO от концентрации ZnO в кристалле (б).

скольку известно, что с увеличением концентрации цинка фоторефрактивный эффект в кристаллах LiNbO₃:ZnO существенно понижается [1–7].

Основной КП при ~6.8 мол. % ZnO в расплаве кроме аномалий физико-химических характеристик сопровождается также существенными аномалиями структурных параметров и проявляет многие признаки структурного фазового перехода (ФП) [5–7]. Но, тем не менее, все перестройки структуры в диапазоне концентраций ~0–9.0 мол. % ZnO происходят в кристаллах LiNbO₃:ZnO в рамках одной пр. гр. (*R3c*). Рентгенограммы всех исследованных в работе образцов соответствовали рентгенограмме LiNbO₃ с пр. гр. *R3c*. На рис. 7 приведены типичные рент-



Рис. 7. Рентгенограммы порошковых образцов LiNbO₃: ZnO, содержащих 3.43 (а), 4.76 (б) и 5.19 мол. % ZnO в кристалле (в).

генограммы образцов LiNbO₃:ZnO. Все рентгенограммы подобны, однако наблюдается перераспределение интенсивностей при изменении концентрации цинка. Отсутствие структурного ФП с изменением пр. гр. кристалла LiNbO₃:ZnO в области основного концентрационного порога, повидимому, обусловлено высокой собственной дефектностью нестихиометрической фазы переменного состава – ниобата лития.

В работе с использованием 8 кристаллов LiNbO3:ZnO уточнены концентрационные зависимости структурных параметров в области основного КП (в работах [6, 7] использовались только 4 кристалла LiNbO₃:ZnO). Уточнение профильных характеристик рентгенограмм и структурных характеристик исследуемых образцов проводилось методом Ритвельда с использованием программного комплекса PdWin. В табл. 1 приведены значения периодов (a, c) элементарной ячейки образцов (в скобках указана погрешность в последней значащей цифре), а также концентрации ZnO в расплаве и в верхней части кристалла. На рис. 4 представлены зависимости периодов элементарной ячейки от концентрации ZnO в расплаве.

Из анализа данных табл. 1 и рис. 4 видно, что по достижении концентрации ZnO в расплаве ~6.8 мол. % оба периода элементарной ячейки образцов LiNbO₃:ZnO резко уменьшаются. Минимум на зависимости наблюдается при ~7.0 мол. % ZnO в расплаве (рис. 4). При дальнейшем росте концентрации примеси (до ~7.8 мол. % ZnO в расплаве) происходит возрастание периодов элементарной ячейки до значений, соответствующих кристаллу LiNbO₃:ZnO, выращенному из расплава с концентрацией примеси ~6.8 мол. % ZnO (табл. 1 и рис. 4). То есть у образцов кристаллов 5 и 8 (табл. 1) концентрации ZnO в верхней части кристалла равны (~5.19 мол. %), что обусловлено существенным уменьшением коэффициента распределения примеси при увеличении концентрации ZnO в расплаве [5–7] (табл. 1 и рис. 4).

Таким образом, прохождение основного КП сопровожлается существенными аномалиями структурных характеристик, обусловленными общей нестабильностью структуры в области критических концентраций. Так, на рис. 5 представлены зависимости коротких и длинных межатомных расстояний металл-кислород в октаэдрах NbO₆ [6] от концентрации ZnO в расплаве. При этом наблюдается концентрационная анизотропия деформации кислородных октаэдров. В области критических концентраций ZnO в расплаве (основной КП) виден аномальный ход зависимостей длин связей металл-кислород. Аномальные изменения длин связей металл-кислород в кристаллах LiNbO₃:ZnO определяют общую нестабильность их структуры в области критических концентраций примеси. Кроме того, они показывают очень сильную степень искаженности октаэдров в кристаллах LiNbO₃:ZnO по отношению к октаэдрам, образующим мотив структуры кристалла LiNbO_{3 стех}. Таким образом, основной КП (~6.8 мол. % ZnO в расплаве) отчетливо проявляется на концентрационных зависимостях физико-химических [5-7] и структурных характеристик (табл. 1, рис. 4 и 5).

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Методами спектроскопии КРС, полнопрофильного анализа рентгенограмм, оптической спектроскопии и КЛ монокристаллов исследована эволюция структуры и электронной подсистемы, установлена тесная взаимосвязь аномалий концентрационных зависимостей структурных, оптических характеристик, интенсивности КЛ и радиационной стойкости с пороговыми эффектами в кристаллах LiNbO₃:ZnO. При этом подтверждено наличие и уточнено положение КП в области низких (~1.17 мол. % ZnO в кристалле) и средних (~4.8 мол. % ZnO в кристалле) концентраций примеси, а также основного КП вблизи ~6.8 мол. % ZnO в расплаве.

КП в области низких концентраций примеси обнаруживается на концентрационных зависимостях спектров КРС и оптических свойств, характеризующих радиационную стойкость кристаллов LiNbO₃:ZnO. КП в области средних концентраций отчетливо обнаруживает себя как при исследовании радиационной стойкости, так и на концентрационных зависимостях интенсивности КЛ кристаллов LiNbO₃:ZnO. В то же время, основной КП при ~6.8 мол. % ZnO в расплаве (5.19 мол. % ZnO в кристалле) отчетливо проявляется на концентрационных зависимостях как физико-химических, так и структурных характеристик.

БЛАГОДАРНОСТЬ

Работа выполнена при частичной финансовой поддержке гранта РФФИ № 18-03-00231-а.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- 1. Волк Т.Р., Рубинина Н.М. Нефоторефрактивные примеси в ниобате лития: магний и цинк // Физика твердого тела. 1991. Т. 33. № 4. С. 1192–1201.
- Schlarb U., Woehlecke M., Gather B., Reichert A., Betzler K., Volk T., Rubinina N. Refractive Indices of Zn-Doped Lithium Niobate // Opt. Mater. 1995. V. 4. P. 791–795. doi 10.1016/0925-3467(95)00018-6
- 3. Черная Т.С., Волк Т.Р., Верин И.А., Симонов В.И. Пороговые концентрации в допированных цинком кристаллах ниобата лития и их структурная обусловленность // Кристаллография 2008. Т. 53. № 4. С. 612-617.
- Сидоров Н.В., Яничев А.А., Палатников М.Н., Габаин А.А. Эффекты упорядочения структурных единиц катионной подрешетки кристаллов и их проявление в спектре комбинационного рассеяния света // Оптика и спектроскопия. 2014. Т. 116. С. 306–315. doi 10.7868/S0030403414010206
- 5. Палатников М.Н., Бирюкова И.В., Макарова О.В., Ефремов В.В., Кравченко О.Э., Скиба В.И., Сидоров Н.В., Ефремов И.Н. Выращивание сильно легированных кристаллов LiNbO₃:Zn // Неорган. материалы. 2015. Т. 51. № 4. С. 428–432. doi 10.7868/ S0002337X15040120
- Palatnikov M.N., Sidorov N.V., Manukovskaya D.V., Makarova O.V., Aleshina L.A., Kadetova A.V. Concentration Threshold Effect on Properties of Zink-Doped Lithium Niobate Crystals // J. Am. Ceram. Soc. 2017. V. 100. № 8. P. 3703–3711. doi 10.1111/jace.14851
- 7. Палатников М.Н., Сидоров Н.В., Макарова О.В., Бирюкова И.В. Фундаментальные аспекты технологии сильно легированных кристаллов ниобата лития. Апатиты: КНЦ РАН, 2017. 241 с.
- Парфинович И.А., Пензина Э.Э. Электронные центры окраски в ионных кристаллах. Иркутск: Вост.-Сиб. кн. изд-во, 1977. 208 с.
- Палатников М.Н. Спектральные характеристики и дефектная структура γ-облученных монокристаллов ниобата лития различного химического соста-

ва // Неорган. материалы. 2008. Т. 44. № 5. С. 621–624.

- Палатников М.Н., Сидоров Н.В., Макарова О.В., Панасюк С.Л., Куркамгулова Е.Р., Юдин И.В. Взаимосвязь оптической и радиационной стойкости и зависимость радиационной стойкости от пороговых эффектов в кристаллах LiNbO₃, легированных Zn // Неорган. материалы. 2018. Т. 54. № 1. С. 59– 65. doi 10.7868/S0002337X18010116
- Волк Т.Р., Иванов М.А., Мейльман М.Л., Рубинина Н.М. К интерпретации радиационных оптических эффектов в ниобате лития // Физика твердого тела. 1987. Т. 29. № 3. С. 871–873.
- 12. Сидоров Н.В., Волк Т.Р., Маврин Б.Н., Калинников В.Т. Ниобат лития: дефекты, фоторефракция, колебательный спектр, поляритоны. М.: Наука, 2003. 255 с.
- 13. *Блистанов А.А., Любченко В.М., Горюнова А.Н.* Рекомбинационные процессы в кристаллах LiNbO₃ // Кристаллография. 1998. Т. 43. № 1. С. 86–91.
- Палатников М.Н., Сидоров Н.В., Бирюкова И.В., Чуфырев П.Г., Калинников В.Т. Упорядочение структуры и оптические характеристики легированных монокристаллов ниобата лития // Перспективные материалы. 2003. № 4. С. 48–54.