# Спектрально-люминесцентные свойства кристаллов ZrO<sub>2</sub>-Sc<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-Tb<sub>2</sub>O<sub>3</sub>

© С.Х. Батыгов<sup>1</sup>, М.А. Борик<sup>1</sup>, А.В. Кулебякин<sup>1</sup>, Н.А. Ларина<sup>2</sup>, Е.Е. Ломонова<sup>1</sup>, В.А. Мызина<sup>1</sup>, П.А. Рябочкина<sup>2</sup>¶, Н.В. Сидорова<sup>2</sup>, А.Д. Таратынова<sup>2</sup>, Н.Ю. Табачкова<sup>1,3</sup>

<sup>1</sup> Институт общей физики им. А.М. Прохорова РАН,

119991 Москва, Россия

02

<sup>2</sup> Национальный исследовательский Мордовский государственный университет им. Н.П. Огарева,

430005 Саранск, Россия

<sup>3</sup> Национальный исследовательский технологический университет "МИСиС",

119049 Москва, Россия

<sup>¶</sup> e-mail: ryabochkina@freemail.mrsu.ru

Поступила в редакцию 28.06.2021 г. В окончательной редакции 28.06.2021 г. Принята к публикации 08.09.2021 г.

Методом направленной кристаллизации расплава из холодного контейнера выращены кристаллы концентрационного ряда  $ZrO_2-(8-10)\,mol\%Sc_2O_3-(1-2)\,mol\%Tb_2O_3$ . Из анализа спектрально-люминесцентных характеристик данных кристаллов после роста и после последующей обработки в восстановительной среде (вакууме) выявлено наличие в них как ионов  $Tb^{3+}$ , так и ионов  $Tb^{4+}$ . В кристаллах  $ZrO_2-(8-10)\,mol\%Sc_2O_3-(1-2)\,mol\%Tb_2O_3$  выявлено наличие процесса безызлучательного переноса энергии от ионов  $Tb^{4+}$  к ионам  $Tb^{3+}$ .

Ключевые слова: твердые растворы диоксида циркония, люминесценция, ионы тербия.

DOI: 10.21883/OS.2022.01.51894.20-21

## Введение

Материалы, легированные ионами тербия, привлекают значительный интерес исследователей. Это обусловлено широким спектром их применений при производстве светодиодов, рентгеновских и катодолюминесцентных экранов, сцинтилляторов, а также потенциально возможным использованием этих материалов для разработки объемной оптической памяти, в дозиметрии высокоэнергетического излучения, медицинской диагностике и биовизуализации [1–7].

Многие практические применения обусловлены наличием у ионов трехвалентного тербия люминесценции в видимом диапазоне спектра, обусловленной оптическими переходами  ${}^5D_4 \rightarrow {}^7F_J$  (J = 2, 3, 4, 5, 6). Однако в зависимости от химической природы матрицы, условий ее синтеза и обработки тербий может присутствовать в ней со степенями окисления как 3+, так и 4+. Присутствие в составе соединения ионов как Tb<sup>3+</sup>, так и Tb<sup>4+</sup> оказывает значительное влияние на эффективность люминесценции ионов Tb<sup>3+</sup>. Ионы Тb<sup>4+</sup> не вносят какого-либо вклада в излучение в видимой области, а в некоторых случаях, из-за наличия у ионов Tb<sup>4+</sup> полосы поглощения в видимой области спектра, могут способствовать тушению люминесценции ионов Tb<sup>3+</sup> [8,9]. Следовательно, окисление ионов Тb<sup>3+</sup> представляет одну из проблем для материалов, применение которых основано на их люминесцентных свойствах.

Перспективным материалом, выступающим в качестве матрицы для редкоземельных (РЗ) элементов, обладающих люминесцентными свойствами, являются кристаллы на основе диоксида циркония. Благодаря термической и химической стабильности, высокому значению показателя преломления монокристаллы и поликристаллы на основе ZrO<sub>2</sub>, легированные РЗ ионами, представляют интерес для различных практических применений (оптические изделия, материал для электролитических мембран твердооксидных топливных элементов, биомедицинские материалы, люминофоры и т.д.) [10-14]. На сегодняшний день существуют многочисленные исследования соединений на основе соединений диоксида циркония, активированных различными РЗ элементами: Eu<sup>3+</sup> [15–18], Er<sup>3+</sup> [19–22], Dy<sup>3+</sup> [23–25], Ce<sup>3+</sup> [26,27] ит.д.

Исследованию спектроскопических характеристик пленок, наноразмерных частиц и волокон на основе  $ZrO_2$ , легированных ионами тербия, посвящены работы [28–31]. В то же время исследования по изучению спектрально-люминесцентных характеристик ионов тербия в монокристаллах на основе диоксида циркония к настоящему времени не проводились. В соответствии с этим целью настоящей работы являлось исследование спектрально-люминесцентных свойств кристаллов ZrO<sub>2</sub>—Sc<sub>2</sub>O<sub>3</sub>—Tb<sub>2</sub>O<sub>3</sub> непосредственно после роста, а также после отжига данных кристаллов в восстановительной атмосфере (вакууме).



Рис. 1. Спектр КРС кристаллов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после роста ( $\lambda_{ex} = 532$  nm, T = 300 K).

# Характеристика объектов и методов исследования

Для проведения исследований методом прямого высокочастотного нагрева в холодном тигле на установке "Кристалл 407" с диаметром тигля 130 mm со скоростью опускания тигля 10 mm/h были выращены кристаллы  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$ . Составы и соответствующие обозначения кристаллов, используемые далее в работе, приведены в таблице.

После роста кристаллы составов 1–5 подвергались термообработке в восстановительной атмосфере (вакууме) при температуре 1600°С в течение 4 h.

Фазовый состав кристаллов исследован методом спектроскопии комбинационного рассеяния света (КРС) с помощью конфокального микроскопа-спектрографа Renishaw InVia ( $\lambda_{\rm ex} = 532$  nm,  $\lambda_{\rm ex} = 632$  nm).

Спектры поглощения зарегистрированы на спектрофотометре Perkin Elmer Lambda 950.

Регистрация спектров люминесценции осуществлялась с использованием монохроматора Horiba FHR 1000 при возбуждении лазерным излучением  $\lambda_{ex} = 351$  nm.

Спектры возбуждения были зарегистрированы на спектрофлуориметре RF-5301PC (Shimadzu) с использованием ксеноновой лампы в качестве источника возбуждения.

### Результаты исследований

На рис. 1 представлены спектры КРС кристаллов составов 1-5 после роста, зарегистрированные при возбуждении лазерным излучением с длиной волны  $\lambda_{\rm ex} = 532$  nm.

Присутствие в спектрах КРС характерной линии с максимумом  $\sim 617\, \text{cm}^{-1}$  [32–34] свидетельствует о

том, что все кристаллы после роста преимущественно имеют кубическую структуру. Также в спектрах КРС образцов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ обнаружены малоинтенсивные линии  $\sim 150 \, \mathrm{cm}^{-1}$  и 478  $\mathrm{cm}^{-1}$ , присущие тетрагональной (t) фазе [35-37] и полоса с максимумом  $391 \,\mathrm{cm}^{-1}$ , которая ранее не обнаружена в характеристических спектрах КРС соединений на основе диоксида циркония. Для установления природы возникновения данной полосы были зарегистрированы спектры КРС при возбуждении лазерным излучением с длиной волны  $\lambda_{ex} = 633 \, \text{nm}$  (рис. 2). Как можно видеть, при изменении длины волны возбуждения в спектрах КРС присутствуют полосы, соответствующие кубической (c) и тетрагональной (t) фазам, а полоса с максимумом 391 ст<sup>-1</sup> отсутствует. Следовательно, можно заключить, что появление данной полосы обусловлено выбором длины волны возбуждения и не относится к структурным особенностям исследуемых кристаллов.

Для более детального исследования наличия в кристаллах  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$  ионов  $Tb^{3+}/Tb^{4+}$ , а также для установления возможных причин, обусловливающих появление в спектрах КРС линии в области 391 сm<sup>-1</sup>, были зарегистрированы спектры поглощения ионов тербия в диапазоне 200–3300 nm (рис. 3). Предположение о наличии в кристаллах  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$ , выращенных в воздушной атмосфере как ионов  $Tb^{3+}$ , так и  $Tb^{4+}$  обусловлено тем, что введение в состав твердых растворов на основе диоксида циркония оксидов  $Sc_2O_3$  и  $Tb_2O_3$  сопровождается формированием анионных вакансий ( $V_0$ ), которые образуются из-за разной валентности  $Zr^{4+}$  и  $R^{3+}$  (R — Sc, Tb).

Спектр поглощения кристаллов  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$  после роста (рис. 3) представлен широкой полосой в диапазоне 340–580 nm, обусловленной переносом заряда  $O^{2-} \rightarrow Tb^{4+}$ , а также рядом линий в ИК области, соответствующих внутриконфигурационным 4f-4f



Рис. 2. Спектр КРС кристаллов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после роста ( $\lambda_{ex} = 633$  nm, T = 300 K).



Химический состав и условные обозначения кристаллов

Рис. 3. Спектр поглощения ионов  $Tb^{3+}/Tb^{4+}$  в кристаллах 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после роста (T = 300 K).

оптическим переходам с основного состояния  ${}^7F_6$  на возбужденные мультиплеты  ${}^7F_{0,1,2}$ ,  ${}^7F_6 \rightarrow {}^7F_3$ ,  ${}^7F_6 \rightarrow {}^7F_4$  ионов Tb<sup>3+</sup>.

Из спектра поглощения, приведенного на рис. 3, видно, что длина волны излучения, используемого для возбуждения спектров КРС, равная 532 nm, попадает в край полосы поглощения ионов Tb<sup>4+</sup>. Так как у ионов Тb<sup>4+</sup> отсутствуют излучательные переходы в видимом спектральном диапазоне, линия  $391 \,\mathrm{cm}^{-1}$  (543 nm) не может быть следствием люминесценции ионов Tb<sup>4+</sup>. Наряду с этим в зеленой области спектра присутствуют наиболее интенсивные полосы люминесценции ионов Тb<sup>3+</sup>. Об этом свидетельствуют спектры люминесценции кристаллов составов 1-5, зарегистрированные при возбуждении излучением с длиной волны 351 nm на уровень  ${}^{5}D_{3}$  ионов Tb<sup>3+</sup> (рис. 4). Наиболее интенсивные линии в спектре с максимумами ~ 489, ~ 543,  $\sim 584$  и  $\sim 620\,\text{nm}$  относятся к оптическим переходам  ${}^5D_4 
ightarrow {}^7F_6, \; \; {}^5D_4 
ightarrow {}^7F_5, \; \; {}^5D_4 
ightarrow {}^7F_4$  и  $\; {}^5D_4 
ightarrow {}^7F_3$  ионов Тb<sup>3+</sup> соответственно. Изменение концентрация оксидов Sc<sub>2</sub>O<sub>3</sub> и Tb<sub>2</sub>O<sub>3</sub> в исследуемых кристаллах не влияет на отношение интенсивностей линий в спектрах люминесценции.

Из сопоставления спектров КРС и спектров люминесценции кристаллов ZrO<sub>2</sub>-Sc<sub>2</sub>O<sub>3</sub>-Tb<sub>2</sub>O<sub>3</sub> выявлено, что



**Рис. 4.** Спектр люминесценции ионов  $Tb^{3+}$  кристаллов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после роста ( $\lambda_{ex} = 351$  nm).

положение наблюдаемой в спектрах КРС линии с максимумом 391 ст<sup>-1</sup> совпадает с максимумом в спектре люминесценции, соответствующему наиболее интенсивному переходу  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$  ионов Tb<sup>3+</sup> (рис. 5, *a*).



**Рис. 5.** *a* — спектры КРС и люминесценции для перехода  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$  ионов Tb<sup>3+</sup> в кристалле 9Sc2TbSZ, *b* — схема передачи энергии между ионами Tb<sup>4+</sup> и Tb<sup>3+</sup>.

Механизм передачи энергии от ионов Tb<sup>4+</sup> к ионам Tb<sup>3+</sup>, обусловливающий люминесценцию ионов трехвалентного тербия при возбуждении  $\lambda_{ex} = 532$  nm, изображен на рис. 5, b) и заключается в следующем. Ионы Tb<sup>4+</sup>, вследствие поглощения лазерного излучения  $\lambda_{ex} = 532$  nm, переходят из основного состояния в возбужденное. В результате безызлучательного переноса энергии от ионов Tb<sup>4+</sup> к ионам Tb<sup>3+</sup> первые оказываются в основном состоянии, а ионы Tb<sup>3+</sup> из основного состояния  ${}^{3}F_{4}$  переходят на уровень  ${}^{5}D_{4}$ . С уровня  ${}^{5}D_{4}$  ионов Tb<sup>3+</sup> наблюдается люминесценция, обусловленная переходом  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{5}$  ионов Tb<sup>3+</sup> с максимумом 543 nm, что в спектрах КРС соответствует линии 391 сm<sup>-1</sup>.

Для дальнейшего исследования степени окисления ионов тербия в кристаллах  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$  проводился их отжиг при температуре 1600°С в восстановительной атмосфере (вакууме) в течение 4 h.

Как следует из рис. 6, после отжига в кристаллах образовались две области — прозрачная (1) и темная непрозрачная в видимом диапазоне спектра (2).

Образование темной области, по-видимому, связано с образованием центров окраски, присутствие прозрачной области обусловлено изменением валентности  $Tb^{4+} \rightarrow Tb^{3+}$ . Об этом свидетельствуют спектры поглощения кристаллов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ, зарегистрированные после отжига в вакууме (рис. 7). Появление в спектре поглощения широкой полосы в области 340-800 nm, отсутствующей в спектре кристаллов после роста, связано с наличием центров окраски (рис. 7).

На рис. 8 представлены спектры возбуждения кристаллов  $ZrO_2-Sc_2O_3-Tb_2O_3$  до и после отжига в вакууме ( $\lambda_{em} = 543$  nm). В спектрах возбуждения кристаллов, представленных на рис. 8, *a*-*d*, наблюдается широкая асимметричная полоса в диапазоне от 220 до 350 nm с максимумом ~ 290 nm, а также линии с максиму-



**Рис. 6.** Фото пластин, вырезанных из кристаллов 9Sc2TbSZ (*a*), 10Sc1TbSZ (*b*) после отжига в вакууме при температуре  $1600^{\circ}$ C, t = 4 h.



Рис. 7. Спектр поглощения кристаллов 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после отжига в вакууме при 1600°C, t = 4 h (T = 300 K).



Рис. 8. Спектры возбуждения кристаллов 8Sc2TbSZ (*a*), 9Sc1TbSZ (*b*), 9Sc2TbSZ (*c*), 10Sc1TbSZ (*d*) после отжига в вакууме при 1600°С,  $t = 4 \text{ h} (\lambda_{\text{em}} = 543 \text{ nm}, T = 300 \text{ K}).$ 

мами ~ 380 и ~ 488 nm, обусловленные  ${}^{7}F_{6} \rightarrow {}^{5}D_{3}$ -,  ${}^{7}F_{6} \rightarrow {}^{5}D_{4}$ -переходами ионов Tb<sup>3+</sup> соответственно.

Для выявления причины образования сложного контура полосы 220-350 nm был проведен сравнительный анализ спектров возбуждения кристаллов 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ, 9Sc2TbSZ, 10Sc1TbSZ после роста и после отжига в вакууме (рис. 8), который позволил выявить следующие закономерности. В спектрах возбуждения, зарегистрированных для области кристалла 1, данная полоса становится более асимметричной, а её максимум смещается в более длинноволновую область ~ 319 nm по сравнению с положением аналогичной линии в спектре кристаллов после роста (~ 289 nm). Трансформацию спектров возбуждения кристаллов после термообработки в вакууме можно объяснить следующим образом. Линия с максимумом ~ 319 nm обусловлена  $4f^8 \rightarrow 4f^75d^1$ -переходами Tb<sup>3+</sup>, о чем свидетельствует относительное увеличение интенсивности данной линии для соответствующих областей кристаллов после отжига в вакууме, вследствие смены валентности Тb<sup>4+</sup>→Тb<sup>3+</sup>. Данный факт подтверждает относительное

увеличение линий для переходов  ${}^{5}D_{3} \rightarrow {}^{7}F_{6}$ ,  ${}^{5}D_{4} \rightarrow {}^{7}F_{6}$  ионов Tb<sup>3+</sup> в спектрах возбуждения кристаллов после отжига в вакууме по сравнению с аналогичными линиями в спектрах возбуждения послеростовых кристаллов.

Еще одним доказательством относительного увеличения линии ~ 319 nm в спектрах возбуждения для области 1 исследуемых кристаллов в результате смены валентности  $Tb^{4+} \rightarrow Tb^{3+}$  является увеличение коэффициента поглощения ионов  $Tb^{3+}$  для переходов  ${}^7F_6 \rightarrow {}^7F_{0,1,2}$ ,  ${}^7F_6 \rightarrow {}^7F_3$ ,  ${}^7F_6 \rightarrow {}^7F_4$  в спектрах поглощения (рис. 9) и отсутствие линии в диапазоне 340-580 nm, связанной с полосой переноса заряда ионов  $Tb^{4+}$ .

В спектрах возбуждения для области 2 кристаллов после восстановительного отжига можно отметить следующее. Полоса в области 220–350 nm в спектрах возбуждения кристаллов после отжига становится более симметричной, положение ее максимума сохраняется по отношению к спектрам кристаллов после роста (за исключением образца 10Sc1TbSZ, где площадь данной области минимальна). По-видимому, полоса с максиму-



**Рис. 9.** Спектр поглощения, зарегистрированный для областей I и 2 кристаллов 9Sc2TbSZ после отжига в вакууме при 1600°C, (T = 300 K).

мом  $\sim 289\,\rm nm$  обусловлена ионизационным переходом электрона от иона  $\rm Tb^{3+}$  в основном состоянии в зону проводимости. Данный механизм предложен авторами [38] при выявлении природы линии с максимумом  $\sim 282\,\rm nm$ , наблюдаемой ими в спектрах возбуждения кристаллов  $\rm Y_2O_2S:Tb.$  Также из-за наличия в твердых растворах на основе диоксида циркония кислородных вакансий данная полоса может быть обусловлена переходом  $\rm Tb^{3+}-\rm V_o^{2+},$  т.е. переходом электрона от ионов  $\rm Tb^{3+}$  к вакансии кислорода.

#### Заключение

Таким образом, в настоящей работе синтезированы кристаллы концентрационного ряда, которые в последующем были подвергнуты термообработке в вакууме при  $1600^{\circ}$ C в течение 4 h.

Исследования кристаллов  $ZrO_2-(8-10)$  мол.% $Sc_2O_3-(1-2)$  мол.% $Tb_2O_3$  методом спектроскопии КРС выявили в них наличие кубической фазы. Также в спектрах КРС кристаллов 8Sc1TbSZ, 8Sc2TbSZ, 9Sc1TbSZ обнаружены малоинтенсивные линии ~ 150 и 470 сm<sup>-1</sup>, присущие тетрагональной *t* фазе.

Результаты исследований спектрально-люминесцентных свойств кристаллов  $ZrO_2-(8-10)$  мол.% $Sc_2O_3--(1-2)$  мол.% $Tb_2O_3$  свидетельствуют о наличии в них как ионов  $Tb^{3+}$ , так и ионов  $Tb^{4+}$ . При возбуждении в полосу переноса заряда  $O^{2-} \rightarrow Tb^{4+}$  выявлен процесс безызлучательного переноса энергии от ионов  $Tb^{4+}$  к ионам  $Tb^{3+}$ .

Отжиг кристаллов  $ZrO_2-(8-10)$  мол.% $Sc_2O_3-(1-2)$  мол.% $Tb_2O_3$  в вакууме при 1600°C в течение t = 4 h приводит к возникновению в них центров окраски и переходу ионов тербия из четырехвалентного состояния в трехвалентное.

#### Финансирование работы

Работа выполнена при поддержке гранта Российского научного фонда № 19-72-10113. Исследование структуры выполнено на оборудовании ЦКП "Материаловедение и металлургия" при финансовой поддержке РФ в лице Минобрнауки (№ 075-15-2021-696).

#### Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

## Список литературы

- B. Dhabekar, S.N. Menon, E. Alagu Raja, A.K. Bakshi, A.K. Singh, M.P. Chougaonkar, Y.S. Mayya. Beam Interactions with Materials and Atoms, 269 (16), 1844 (2011). DOI: 10.1016/j.nimb.2011.05.001
- [2] Guifang Li, Quanxi Cao, Zhimin Li, Yunxia Huang, Yunge Wei, Junyan Shi. J. All. Comp., 485 (1-2), 561 (2009).
   DOI: 10.1016/j.jallcom.2009.06.026
- [3] C.C. Kang, R.S. Liu. J. Lumin., **122**, 574 (2007).
   DOI: 10.1016/j.jlumin.2006.01.228
- [4] P.W. Metz, D.T. Marzahl, A. Majid, C. Kränkel,
   G. Huber. Laser Photon. Rev., 10, 35 (2016).
   DOI: 10.1002/lpor.201500274
- [5] Bin Lu, Ji-Guang Li, Xudong Sun, Yoshio Sakka. J. Am. Ceram. Soc., 98 (12), 3877 (2015). DOI: 10.1111/jace.13834
- [6] E. Cavalli, E.A. Volkova. J. Solid State Chemistry, 301, 122306 (2021). DOI: 10.1016/j.jssc.2021.122306
- K. Okamoto, T. Ebina, N. Fujii, K. Konishi, Yu Sato, T. Kashima, R. Nakano, H. Hioki, H. Takeuchi, J. Yumoto, M. Matsuzaki, Y. Ikegaya. Sci. Adv., 7 (7), eabd2529 2021. DOI: 10.1126/sciadv.abd2529
- [8] R.K. Verma, K. Kumar, S.B. Rai. Solid State Sci., 12 (7), 1146 (2010). DOI: 10.1016/j.solidstatesciences.2010.04.004
- [9] H.-Y. He. Micro and Nanosystems, 8 (2), 114 (2016).
   DOI: 10.2174/1876402909666170126122221
- [10] B. Sathyaseelan, E. Manikandan, I. Baskaran, K. Senthilnathan, K. Sivakumar, M.K. Moodley, R. Ladchumananandasivam, M. Maaza. J. All. Comp., 694, 556 (2017). DOI: 10.1016/j.jallcom.2016.10.002.
- [11] P. Vařák, J. Mrázek, W. Blanc, J. Aubrecht, M. Kamrádek, O. Podrazký, P. Honzátko. In: *Micro-structured and Specialty Optical Fibres VII*, ed. by K. Kalli, A. Mendez, P. Peterka. (Proceedings of SPIE, Bellingham, Washington USA, 2021), vol. 11773, p. 1177317. DOI: 10.1117/12.2589127.
- [12] P.A. Ryabochkina, A.N. Chabushkin, A.A. Lyapin, E.E. Lomonova, N.G. Zakharov, K.V. Vorontsov. Laser Phys. Lett., 14 (5), 055807 (2017). DOI: 10.1088/1612-202X/aa69a5.
- [13] C. Petit, L. Montanaro, P. Palmero. International Journal of Applied Ceramic Technology, 15 (4), 820 (2018). DOI: 10.1111/ijac.12878
- [14] Tae-Yun Kang, Ji-Young Seo, Jeong-Hyun Ryu, Kwang-Mahn Kim, Jae-Sung Kwon. Journal of Biomedical Materials Research, 109 (7), 1196 (2021). DOI: 10.1002/jbm.a.37113
- [15] K. Smits, L. Grigorjeva, D. Millers, A. Sarakovskis, A. Opalinska, J.D. Fidelus, W. Lojkowski. Optical Materials, 32 (8), 827 (2010). DOI: 10.1016/j.optmat.2010.03.002

- [16] M.R.N. Soares, C. Nico, D. Oliveira, M. Peres, L. Rino, A.J.S. Fernandes, T. Monteiro, F.M. Costa. Materials Science and Engineering: B, 177 (10), 712 (2012). DOI: 10.1016/j.mseb.2011.10.010
- [17] S.D. Meetei, S.D. Singh. J. Lumin., 147, 328 (2014).
   DOI: 10.1016/j.jlumin.2013.11.064
- [18] M.A. Borik, T.V. Volkova, I.E. Kuritsyna, E.E. Lomonova, V.A. Myzina, P.A. Ryabochkina, N.Yu. Tabachkova. J. All. Comp., 770, 320 (2019). DOI: 10.1016/j.jallcom.2018.08.117
- [19] E. De La Rosa-Cruz, L.A. Díaz-Torres, R.A. Rodríguez-Rojas, M.A. Meneses-Nava, O. Barbosa-García, P. Salas. Appl. Phys. Lett., 83, 4903 (2003). DOI: 10.1063/1.1632020.
- [20] П.А. Рябочкина, Н.В. Сидорова, С.Н. Ушаков, E.Е. Ломонова. Квантовая электроника, 44 (2), 135 (2014). [P.A. Ryabochkina, N.V. Sidorova, S.N. Ushakov, E.E. Lomonova. Quant. Electron., 44 (2), 135 (2014). DOI: 10.1070/QE2014v044n02ABEH015276].
- [21] M.R.N. Soares, T. Holz, F. Oliveira, F.M. Costa, T. Monteiro. RSC Adv., 5 (26), 20138 (2015). DOI: 10.1039/C5RA00189G
- [22] S. Stojadinovic, N. Tadic, R. Vasilic. Mater. Lett., 219, 251 (2018). DOI: 10.1016/j.matlet.2018.02.126
- [23] K. Srigurunathan, R. Meenambal, A. Guleria, D. Kumar, J.M. da F. Ferreira, S. Kannan. ACS Biomater. Sci. Eng., 5, 1725 (2019). DOI: 10.1021/acsbiomaterials.8b01570
- [24] A. Ćirić, S. Stojadinović. J. All. Comp., 832, 154907 (2020).
   DOI: 10.1016/j.jallcom.2020.154907.
- [25] D. Prakashbabu, H.B. Ramalingam, R. Hari Krishna, B.M. Nagabhushana, C. Shivakumara, K. Munirathnam, S. Ponkumar. J. Lumin., **192**, 496 (2017). DOI: 10.1016/j.jlumin.2017.07.015
- [26] C. Tiseanu, V. Parvulescu, D. Avram, B. Cojocaru, M. Boutonnet, M. Sanchez-dominguez. Phys. Chem. Chem. Phys., 16, 703 (2014). DOI: 10.1039/c3cp52893f
- [27] I. Ahemen, F.B. Dejene. J. Mater Sci: Mater. Electron., 29, 2140 (2018). DOI: 10.1007/s10854-017-8126-5
- [28] X. Qu, H.K. Yang, B.K. Moon, B.C. Choi,
   J.H. Jeong. Jpn. J. Appl. Phys., 50, 01AK06 (2011).
   DOI: 10.1143/JJAP.50.01AK06
- [29] V.R. Panse, N.S. Kokode, S.J. Dhoble. Optik, **126**, 4782 (2015). DOI: 10.1016/j.ijleo.2015.07.062
- [30] Fu Ning, Wang Xixin, Guo Limin, Zhao Jianling, Zhang Xinghua, Lin Jing, Gong Liyuan, Wang Mingli, Yang Yang. J. Mater. Sci: Mater. Electron., 28, 7253 (2017). DOI: 10.1007/s10854-017-6407-7
- [31] Yizhu Xie, Ziwei Ma, Lixin Liu, Yuroug Su, Haiting Zhao, Yanxia Liu, Zhenxing Zhang, Huigao Duan, Jian Li, Erqing Xiea. Appl. Phys. Lett., 97, 141916 (2010). DOI: 10.1063/1.3496471
- [32] A. Feinberg, C.H. Perr. J. Phys. Chem. Solids, 42 (2), 513 (1981). DOI: 10.1016/0022-3697(81)90032-9
- [33] M. Ishigame, E. Yoshid. Solid State Ionics, 23 (2), 211 (1987).
   DOI: 10.1016/0167-2738(87)90053-1
- [34] M. Yashima, K. Ohtake, M. Kakihana, H. Arashi,
   M. Yoshimura. J. Phys. Chem. Solids, 57 (1), 17 (1996).
   DOI: 10.1016/0022-3697(95)00085-2
- [35] В.И. Александров, Ю.К. Воронько, Б.И. Игнатьев, Е.Е. Ломонова, В.В. Осико, А.А. Соболь. Физика Твердого Тела, **20** (2), 528 (1978). [V.I. Alexsandrov, Yu.K. Voron'ko, B.V. Ignat'ev, E.E. Lomonova, V.V. Osiko, A.A. Sobol. Sov. Phys. Sol. State, **20** (2), 305 (1978)].
- [36] C.H. Perry, D.-W. Liu, L.R.P. Ingel. J. Am. Ceram. Soc., 68 (8), 184 (1985). DOI: 10.1111/j.1151-2916.1985.tb10176.x

- [37] Y. Hemberger, N. Wichtner, C. Berthold, K.G. Nickel. International Journal of Applied Ceramic Technology, 13 (1), 116 (2016). DOI: 10.1111/ijac.12434
- [38] M. Behrendt, S. Mahlik, K. Szczodrowski, B. Kuklińskia, M. Grinberg. Phys. Chem. Chem. Phys, 18, 22266 (2016). DOI: 10.1039/C6CP03075K