# 09,04

# ВаYb<sub>2-x</sub> Er<sub>x</sub> Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> и BaY<sub>2-10y</sub>Yb<sub>9y</sub> Er<sub>y</sub> Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>: люминесцентные свойства, перспективы использования для бесконтактного определения температуры

© О.А. Липина, Л.Л. Сурат, А.А. Меленцова, Я.В. Бакланова, А.Ю. Чуфаров, А.П. Тютюнник, В.Г. Зубков

Институт химии твердого тела УрО РАН, Екатеринбург, Россия E-mail: LipinaOlgaA@yandex.ru

Поступила в Редакцию 9 марта 2021 г. В окончательной редакции 9 марта 2021 г. Принята к публикации 14 марта 2021 г.

> Триортогерманаты BaYb<sub>2-x</sub>Er<sub>x</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (x = 0.1-0.3) и BaY<sub>2-10y</sub>Yb<sub>9y</sub>Er<sub>y</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (y = 0.015-0.15) синтезированы твердофазным методом. Согласно данным порошковой рентгеновской дифракции, соединения кристаллизуются в моноклинной сингонии, пр. гр.  $P2_1/m$ , Z = 2. Изучены концентрационные и мощностные зависимости апконверсионной люминесценции, возникающей в области 510–720 nm при возбуждении излучением с длиной волны 980 nm. Предложен механизм переноса энергии между оптическими центрами и определен оптимальный состав люминофора. Исследована температурная зависимость соотношения интенсивностей полос люминесценции с максимумами при 521 nm и 552 nm ( ${}^{2}H_{11/2} \rightarrow {}^{4}I_{15/2}$  и  ${}^{4}S_{3/2} \rightarrow {}^{4}I_{15/2}$ переходы в Er<sup>3+</sup>), сделаны выводы о возможности применения триортогерманатов в качестве материалов для флуоресцентных датчиков температуры.

Ключевые слова: апконверсионная люминесценция, германаты, эрбий, датчик температуры, люминофоры.

DOI: 10.21883/FTT.2021.07.51046.050

## 1. Введение

Неорганические соединения, активированные ионами Er<sup>3+</sup>, являются привлекательными для целого ряда применений. На их основе могут быть созданы активные среды твердотельных лазеров, генерирующих излучение с  $\lambda_{\mathrm{ex}} = 1.5\,\mu\mathrm{m}$  либо  $2.7\,\mu\mathrm{m}~(^4I_{13/2} 
ightarrow ^4I_{15/2}$  и  ${}^{4}I_{11/2} \rightarrow {}^{4}I_{13/2}$  переходы в Er<sup>3+</sup>) [1–3], а также апконверсионные материалы, позволяющие преобразовывать инфракрасное (ИК) излучение в излучение видимого диапазона длин волн [4-8]. Для повышения эффективности апконверсионных люминофоров в решетку соединений дополнительно вводят сенсибилизирующие ионы (например,  $Yb^{3+}$ ), способные более эффективно поглощать энергию инфракрасного излучения коммерческих светодиодов и передавать ее ионам  $Er^{3+}$ . Возможность апконверсионного преобразования возбуждающего излучения широко используется в солнечных фотоэлементах и фотовольтаических устройствах [9–12], в дисплеях [5,6], а также при проведении микроскопических исследований биологических объектов [13,14].

На основе соединений, активированных  $Er^{3+}$ , может быть создан оптический флуоресцентный датчик температуры. Работа такого датчика основана на измерении отношения интенсивностей двух люминесцентных полос (FIR), обусловленных переходами с двух близкорасположенных уровней  ${}^{2}H_{11/2}$  и  ${}^{4}S_{3/2}$  на основное  ${}^{4}I_{15/2}$  состояние в  $Er^{3+}$  ( $\Delta E_{21} \sim 710$  cm<sup>-1</sup>). В условиях термодинамического равновесия отношение населенностей

данных уровней (N<sub>2</sub>/N<sub>1</sub>) определяется распределением Больцмана

$$N_2/N_1 = (g_2/g_1) \times \exp(\Delta E_{21}/k_{\rm B}T),$$
 (1)

где  $\Delta E_{21}$  — энергетический зазор между двумя уровнями, eV;  $k_{\rm B}$  — константа Больцмана; T — температура;  $g_2$  и  $g_1$  — степени или кратности вырождения уровней  ${}^2H_{11/2}$  и  ${}^4S_{3/2}$  соответственно.

Таким образом при увеличении температуры происходит рост населенности вышележащего <sup>2</sup>*H*<sub>11/2</sub> состояния за счет переходов с  ${}^{4}S_{3/2}$  уровня, что отражается на относительных интенсивностях соответствующих полос и приводит к изменению FIR. Впервые данный метод определения температуры был реализован Н. Berthou и С.К. Jorgensen в 1990 г. [15]. На сегодняшний день он является одним из наиболее часто используемых бесконтактных методов, основанных на применении флюоресцентных зондов. Основные преимущества данного способа измерения — высокая чувствительность и простая схемотехника детектирующей электроники, независимость измеряемой величины от флуктуаций интенсивности и энергии возбуждающего излучения, возможность осуществлять точные измерения в закрытых системах и при неблагоприятных условиях (например в химически агрессивных средах) [16,17].

В 2020 г. М. Suta и А. Meijerink рассмотрели термодинамические и кинетические аспекты FIR-термометрии и дали рекомендации по подбору оптической матрицы и иона-допанта для создания оптического материала, обладающего наибольшей чувствительностью в заданном температурном интервале [18]. Согласно представленным теоретическим расчетам люминофоры, содержащие  $\mathrm{Er}^{3+}$ , по праву считаются наиболее подходящими для измерения температур близких к комнатной: при  $T_0 = 300$  К и  $\Delta E_{21} = 710$  сm<sup>-1</sup> величина относительной чувствительности,  $S_r$ , составляет 1.1% K<sup>-1</sup>. Кроме того авторами был сделан вывод о том, что оптическая матрица должна обладать фононной энергией ( $\hbar\omega$ ) близкой к  $\Delta E_{21}$ , либо равной (1/2) $\Delta E_{21}$ . В этом случае электрон-фононные процессы, позволяющие преодолеть существующий энергетический зазор, являются наиболее вероятными, так как происходят за счет поглощения энергии минимального количества фононов (одного или двух).

В настоящей работе были впервые изучены характеристики апконверсионные твердых растворов  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$ (x = 0.1 - 0.3)И  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  (y = 0.015-0.15). Выбор в качестве объектов исследования германатов, указанного состава неслучаен: по результатам проведенных ранее исследований семейства  $BaRe_2Ge_3O_{10}$  (Re = Y, Sc, Gd-Lu) [19] было установлено, что данные соединения обладают высокой химической и термической устойчивостью, являются широкозонными полупроводниками  $(E_g = 3.0 - 3.4 \,\mathrm{eV})$ , а величина фононной энергии  $(\hbar \omega_{\rm max})$  составляет 836-857 сm<sup>-1</sup>. Вышеперечисленное позволяет говорить о возможности создания на их основе перспективных люминесцентных материалов, в том числе для различных апконверсионных приложений.

# 2. Методика эксперимента

Твердые растворы  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$  (x = 0.10, 0.15, 0.20, 0.25, 0.30) и ВаУ<sub>2-10</sub>у Уb<sub>9</sub>у Ег<sub>у</sub> Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (y = 0.015, 0.025, 0.05, 0.1, 0.15) синтезированы по стандартной керамической технологии. В образцах  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  соотношение  $Yb^{3+}/Er^{3+}$  задавали равным 9/1, поскольку согласно результатам спектрально люминесцентных исследований, предварительно выполненным для серии  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$ , данное значение являлось оптимальным. В качестве исходных веществ для синтеза объектов исследования использовали ВаСО<sub>3</sub> (99.9%), Y<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (99.99%), Yb<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (99.99%), Er<sub>2</sub>O<sub>3</sub> (99.99%) и GeO<sub>2</sub> (99.95%). Смесь компонентов, взятых в стехиометрических количествах, тщательно перетирали, а затем подвергали ступенчатому отжигу при  $T = 900 - 1200^{\circ}$ С с шагом  $100^{\circ}$ С и выдержкой при каждой температуре в течение 20 h.

Рентгенофазовый анализ синтезированных соединений осуществляли с помощью дифрактометра STADI-P (STOE), оснащенного линейным позиционно-чувствительным детектором. Съемка проводилась в Cu  $K_{\alpha 1}$  излучении в интервале углов  $2\theta$  5°-120° с шагом 0.02°. В качестве внутреннего стандарта использовали поликристаллический кремний с параметром элементарной

8 Физика твердого тела, 2021, том 63, вып. 7

ячейки a = 5.43075(5) Å. Идентификацию фаз проводили с использованием картотеки PDF2 (ICDD, 2016). Уточнения структуры выполняли методом Ритвельда с использованием программного пакета GSAS [20,21]. В качестве исходной модели для уточнения профиля рентгенограмм синтезированных германатов использовали данные кристаллической структуры Ba $Re_2$ Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (Re = Y, Er, Yb) [19].

Спектры апконверсионной люминесценции получены методом синхронной съемки с использованием монохроматора МДР-204 (90° геометрия, дифракционная решетка 1200 lines/mm) и счетчика фотонов на основе ФЭУ R928 (Hamamatsu). В качестве внешнего источника возбуждения использовался диодный лазер,  $\lambda_{\rm ex} = 980$  nm, P = 50 mW/mm<sup>2</sup> (KLM-H980-200-5, ФТИ-Оптроник, Россия). Мощность лазерного излучения контролировали детектором 11XLP12-3S-H2 (Standa). Для проведения высокотемпературных измерений (25–225°C) использовали термостат с оптическими окнами GS-21525 (Specac Ltd).

# 3. Экспериментальные результаты и их обсуждение

Анализ данных порошковой рентгеновской дифракции показал, что твердые растворы  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$  (x=0.1-0.3) и  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  (x=0.015-0.15) изоструктурны, кристаллизуются в моноклинной сингонии, пр. гр.  $P2_1/m$ , Z = 2. При увеличении степени допирования происходит монотонное изменение параметров ячейки и объема (таблица). При этом для серии  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$  (x = 0.1-0.3) наблюдается закономерное увеличение кристаллографических параметров вследствие замещения ионов Yb<sup>3+</sup> ионами  $Er^{3+}$  с большим кристаллическим радиусом:  $CR_{VI}(Yb^{3+}) = 1.008$  Å,

Параметры кристаллических решеток для твердых растворов  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$  (x = 0.1-0.3) и  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  (x = 0.015-0.15)

BaYb <sub>2-x</sub> Er <sub>x</sub> Ge <sub>3</sub> O <sub>10</sub>					
x	a, Å	<i>b</i> , Å	<i>c</i> , Å	$eta$ , $^{\circ}$	$V, \text{\AA}^3$
0.10 0.15 0.20 0.25 0.30	5.5517(5) 5.5525(5) 5.5523(5) 5.5528(5) 5.5524(5)	$\begin{array}{c} 12.3396(10)\\ 12.3401(10)\\ 12.3414(10)\\ 12.3424(10)\\ 12.3439(10) \end{array}$	6.9207(6) 6.9212(6) 6.9222(6) 6.9235(6) 6.9241(6)	$\begin{array}{c} 106.559(5)\\ 106.554(5)\\ 106.553(5)\\ 106.552(5)\\ 106.556(5) \end{array}$	454.45(6) 454.58(6) 454.68(6) 454.84(6) 454.89(6)
$BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$					
у	a, Å	<i>b</i> , Å	<i>c</i> , Å	$eta$ , $^{\circ}$	$V, Å^3$
0.015 0.025 0.05 0.10 0.15	5.580(1) 5.579(1) 5.574(1) 5.569(1) 5.558(1)	$12.373(3) \\12.375(3) \\12.367(3) \\12.364(3) \\12.344(3)$	6.977(2) 6.975(2) 6.969(2) 6.957(2) 6.934(2)	$\begin{array}{c} 106.30(1)\\ 106.31(1)\\ 106.33(1)\\ 106.39(1)\\ 106.48(1) \end{array}$	462.3(2) 462.2(2) 461.0(2) 459.6(2) 456.2(2)



**Рис. 1.** Проекция кристаллической структуры  $BaYb_{1.7}Er_{0.3}Ge_3O_{10}$  на плоскость (100).

 $CR_{VI}(Er^{3+}) = 1.030$  Å [22]. В то время как в соединениях Ва $Y_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  происходит постепенное уменьшение параметров ячейки и объема, поскольку вводимые редкоземельные ионы ( $Re^{3+}$ ) замещают катион с  $CR_{VI}(Y^{3+}) = 1.040$  Å.

В изученных соединениях атомы Re занимают одну кристаллографическую позицию, координированную шестью атомами кислорода. Как видно из представленной на рис. 1 проекции кристаллической структуры BaYb<sub>1.7</sub>Er<sub>0.3</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>, октаэдры  $ReO_6$  объединяются друг с другом через общие грани и формируют протяженные загзагообразные цепочки вдоль направления [010]. Между этими цепочками располагаются триортогруппы Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>. Атомы Ba (KЧ = 8) локализованы в каналах параллельных направлению [100]. Примечательно, что через атомы Ba, Ge(1), O(1) и O(2) проходит плоскость симметрии, таким образом концевые тетраэдры триоргтогруппы, Ge(2)O<sub>4</sub>, являются полностью эквивалентными и находятся по отношению друг к другу в заслоненной конформации.

апконверсионной Спектры люминесценции  $(\lambda_{ex} = 980 \, \text{nm})$  для германатов BaYb<sub>1.8</sub>Er<sub>0.2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> и BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> представлены на рис. 2, *а*. Основные серии линий в обоих случаях расположены в диапазонах 510-580 nm и 625-720 nm и обусловлены  ${}^{2}H_{11/2}, {}^{4}S_{3/2} \rightarrow {}^{4}I_{15/2}$  и  ${}^{4}F_{9/2} \rightarrow {}^{4}I_{15/2}$  переходами в ионах Er<sup>3+</sup> соответственно. По результатам проведенных концентрационных исследований для серии  $BaYb_{2-x}Er_xGe_3O_{10}$  (рис. 2, b) было обнаружено, что наибольшей интенсивностью люминесценции обладает состав BaYb<sub>1.8</sub>Er<sub>0.2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>. Таким образом, оптимальное соотношение между сенсибилизатором (Yb<sup>3+</sup>) и активатором (Er<sup>3+</sup>) для исследуемых германатов составляет 9/1. Основываясь на полученном результате, был твердого предпринят синтез раствора  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$  (y = 0.005, 0.015, 0.025, 0.05, 0.1, 0.15) с фиксированным соотношением  $Yb^{3+}/Er^{3+}$ ,

что позволило уменьшить концентрацию оптических центров в матрице, и тем самым снизить вероятность возникновения концентрационного тушения. Для иттрий-содержащей серии оптимальное содержание Er<sup>3+</sup> составляет y = 0.025 (рис. 2, *c*). Согласно полученным данным, интегральная интенсивность апконверсионной люминесценции германата BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> в 4.5 раза превышает значение, полученное для ВаУb<sub>1.8</sub>Er<sub>0.2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (рис. 2, *a*). Кроме того, следует отметить, что по мере увеличения степени допирования в ряду BaY<sub>2-10</sub>, Yb<sub>9</sub>, Er, Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> наблюдается уменьшение интенсивности пиков, расположенных в диапазоне 510-580 nm, по сравнению с линиями в длинноволновой области спектра, что указывает на снижение вероятности протекания процессов передачи энергии между ионами Yb<sup>3+</sup> и Er<sup>3+</sup>. Максимальное значение  $R_{\text{green/red}} =$  $= I_{510-580 \, nm} / I_{625-720 \, nm} = 1.1$  достигается для образца  $BaY_{1.85}Yb_{0.135}Er_{0.015}Ge_3O_{10}$ , в то время как минимальное значение  $R_{\text{green/red}} = 0.2$  было определено для германатов BaY<sub>1.0</sub>Yb<sub>0.9</sub>Er<sub>0.1</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> и BaY<sub>0.5</sub>Yb<sub>1.35</sub>Er<sub>0.15</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (рис. 3, *a*). На рис. 3, *b* представлены зависимости интенсивности основных люминесцентных линий от плотности мощности возбуждающего ИК излучения  $(\lambda_{\rm ex} = 980\,\rm{nm}),$ полученные для состава ВаУ<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>. Показано, что в исследуемом диапазоне плотностей ( $P = 0.7 - 50 \, \text{mW}/\text{mm}^2$ ) зависимости близки к квадратичным, что указывает на протекание двухфотонных процессов для линий,



**Рис. 2.** Спектры апконверсионной люминесценции германатов BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (*1*) и BaYb<sub>1.8</sub>Er<sub>0.2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (*2*),  $\lambda_{ex} = 980$  nm, P = 50 mW/mm<sup>2</sup> (*a*); концентрационные зависимости интенсивности апконверсионной люминесценции для серий BaYb<sub>2-x</sub>Er<sub>x</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (*b*) и BaY<sub>2-10y</sub>Yb<sub>9y</sub>Er<sub>y</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (*c*).



**Рис. 3.** *а*) Влияние степени допирования на соотношения  $R_{\text{green/red}}$  ( $\lambda_{\text{ex}} = 980 \text{ nm}$ ,  $P = 50 \text{ mW/mm}^2$ ), *b*) Зависимость интенсивности люминесценции образца  $\text{BaY}_{1.75}$ Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> от мощности возбуждающего излучения ( $\lambda_{\text{ex}} = 980 \text{ нм}$ ).



**Рис. 4.** Схема энергетических уровней и основных переходов при апконверсионной люминесценции в BaYb<sub>2-x</sub>Er<sub>x</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> и BaY<sub>2-10y</sub>Yb<sub>9y</sub>Er<sub>y</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>. Штриховыми линиями изображены межионные процессы переноса энергии, сплошными вертикальными линиями — оптические переходы, пунктирными линиями — безызлучательная релаксация.

обусловленных переходами из  ${}^{2}H_{11/2}$ ,  ${}^{4}S_{3/2}$  и  ${}^{4}F_{9/2}$  возбужденных состояний ионов  $\mathrm{Er}^{3+}$  [23].

Схема энергетических уровней 4 f<sup>n</sup> оболочек ионов  $\mathrm{Er}^{3+}$  и  $\mathrm{Yb}^{3+}$  в германатах  $\mathrm{BaYb}_{2-x}\mathrm{Er}_x\mathrm{Ge}_3\mathrm{O}_{10}$  и  $BaY_{2-10y}Yb_{9y}Er_yGe_3O_{10}$ совместно основными с внутрицентровыми И межионными переходами, приводящими к возникновению апконверсионной люминесценции представлена на рис. 4. Численные значения энергий возбужденных состояний вычислены из результатов измерений спектров диффузного отражения для образцов BaYb<sub>2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> и BaEr<sub>2</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>, представленных в работе [19]. Согласно приведенной схеме, преобразование оптического излучения с  $\lambda_{ex} = 980 \, nm$  происходит в соответствии с моделью,

предложенной F. Auzel в 1966 г. [24] и обусловлено суммированием нескольких первичных электронных возбуждений ионов Yb<sup>3+</sup> на ионах Er<sup>3+</sup>, испускающих кванты света с более высокой энергией. Ионы Yb<sup>3+</sup> поглощают энергию возбуждающего излучения и безызлучательно передают ее ионам Er<sup>3+</sup>. Процесс передачи (ET<sub>1</sub>) можно записать следующим образом:  ${}^{2}F_{5/2}(Yb^{3+}) + {}^{4}I_{15/2}(Er^{3+}) \rightarrow {}^{2}F_{7/2}(Yb^{3+}) + {}^{4}I_{11/2}(Er^{3+}).$ Помимо этого, заполнение  ${}^{4}I_{11/2}$  уровня  $\mathrm{Er}^{3+}$  может происходить за счет поглощения энергии падающих фотонов непосредственно ионами Er<sup>3+</sup> без участия ионовсенсибилизаторов:  ${}^{4}I_{15/2}\,({\rm Er}^{3+}) + h \nu \rightarrow {}^{4}I_{11/2}\,{\rm Er}^{3+}),$  однако вероятность протекания этого процесса значительно ниже, что связано с малым значением сечения поглощения Er<sup>3+</sup>. Далее происходит переход ионов в  ${}^{4}F_{7/2}$  состояние посредством переноса энергии (ET<sub>3</sub>):  ${}^{2}F_{5/2}$  (Yb<sup>3+</sup>) +  ${}^{4}I_{11/2}$  (Er<sup>3+</sup>)  $\rightarrow {}^{2}F_{7/2}$  (Yb<sup>3+</sup>) +  ${}^{4}F_{7/2}$  (Er<sup>3+</sup>) и, в меньшей мере, за счет поглощения энергии ионами Er<sup>3+</sup>, находящимися в возбужденном  ${}^{4}I_{11/2}$ состоянии:  ${}^{4}I_{11/2}(\text{Er}^{3+}) + h\nu \rightarrow {}^{4}F_{7/2}(\text{Er}^{3+})$ . В результате последующего процесса многофононной релаксации заполняются  ${}^{2}H_{11/2}$  и  ${}^{4}S_{3/2}$  уровни, переходы с которых в основное состояние сопровождаются люминесценцией с  $\lambda_{\rm em} = 510 - 580$  nm. Уровень  ${}^4F_{9/2}$ , с которого происходит излучение красного цвета, заполняется за счет еще одного процесса переноса энергии (ЕТ<sub>2</sub>):  ${}^{2}F_{5/2}(\mathrm{Yb}^{3+}) + {}^{4}I_{13/2}(\mathrm{Er}^{3+}) \rightarrow {}^{2}F_{7/2}(\mathrm{Yb}^{3+}) + {}^{4}F_{9/2}(\mathrm{Er}^{3+}),$ а также вследствие безызлучательной релаксации с  $^{2}H_{11/2}$  и  $^{4}S_{3/2}$  состояний ионов Er<sup>3+</sup>.

Поскольку энергетический зазор между  ${}^{2}H_{11/2}$  и  ${}^{4}S_{3/2}$  уровнями в  $\mathrm{Er}^{3+}$  сравним с энергией тепловых колебаний, постепенное повышение температуры приводит к частичному переходу ионов в более высокое энергетическое  ${}^{2}H_{11/2}$  состояние. В результате происходит температурное перераспределение и изменяется отношение (FIR) между интенсивностями двух люминесцентных полос с максимумами при 521 и 552 nm. Такая взаимосвязь позволяет решать обратную задачу: определять значение температуры по величине FIR. Нами дополнительно были изучены люминесцентные характеристики германата  $\mathrm{BaY}_{1.75}\mathrm{Yb}_{0.225}\mathrm{Er}_{0.025}\mathrm{Ge}_{3}\mathrm{O}_{10}$  в интервале 25–225°C (298–498 K). Эмиссионные спектры, снятые в режиме ступенчатого нагрева, представлены на рис. 5, *a*.

Согласно литературным данным [16], зависимость FIR = f(T) можно записать следующим образом:

$$FIR = A \exp(-\Delta E_{21}/k_B T) + B.$$
<sup>(2)</sup>

Температурная зависимость отношения пиковых интенсивностей двух аналитических линий для порошка  $BaY_{1.75}Yb_{0.225}Er_{0.025}Ge_3O_{10}$  представлена на рис. 5, *b* и хорошо описывается уравнением FIR = 20.3 exp(-1272.9/*T*), таким образом, значение  $\Delta E_{21}$  для  $BaY_{1.75}Yb_{0.225}Er_{0.025}Ge_3O_{10}$  составляет 884.5 cm<sup>-1</sup>. Данное значение соответствует разности между энергетическими уровнями  ${}^{2}H_{11/2}$  и  ${}^{4}S_{3/2}$ ,



**Рис. 5.** Спектры люминесценции германата  $BaY_{1.75}Yb_{0.225}Er_{0.025}Ge_3O_{10}$ , измеренные при различной температуре нагрева (*a*); температурная зависимость отношения интенсивностей, FIR, двух аналитических линий при 521 и 552 nm (*b*); абсолютная (*S<sub>a</sub>*) и относительная (*S<sub>r</sub>*) чувствительности измерения температуры (*c*).

которая была ранее определена по результатам спектроскопических исследований для  $BaEr_2Ge_3O_{10}$  [19],  $\Delta E_{21} = 872 \text{ cm}^{-1}$ , что свидетельствует об установлении термодинамического равновесия в населенности этих уровней.

Одной из важнейших характеристик датчика температуры является его чувствительность, показывающая относительное изменение отношения интенсивностей флуоресценции при изменении температуры на один градус. Абсолютная и относительная чувствительности определения температуры для германата BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> могут быть оценены из следующих уравнений [16,25]:

$$S_a = d \operatorname{FIR}/dT = (\Delta E/k_{\mathrm{B}}T^2) \times [A \exp(-\Delta E/k_{\mathrm{B}}T)], \quad (3)$$

$$S_r = (1/\text{FIR}) \times (d \,\text{FIR}/dT) = \Delta E/k_{\text{B}}T^2. \tag{4}$$

Как видно из представленных на рис. 5, с зависимостей, по мере увеличения температуры происходит постепенный рост абсолютной чувствительности образца. Достигнутое при  $T \sim 225^{\circ}$ С (498 K) значение  $S_a$  равное 0.81% K<sup>-1</sup> не является предельным. Несмотря на ограниченный температурный диапазон, полученные данные позволяют говорить о перспективности синтезированного состава. Полученная величина S<sub>a</sub> превышает значения, определенные ранее для других неорганических соединений, активированных ионами Yb<sup>3+</sup>/Er<sup>3+</sup>: K<sub>3</sub>Y(PO<sub>4</sub>)<sub>2</sub>:Yb<sup>3+</sup>/Er<sup>3+</sup> ( $S_a = 0.304\%$  K<sup>-1</sup>),  $Na_2Y_2B_2O_7:Yb^{3+}/Er^{3+}$  $(S_a = 0.79\% \,\mathrm{K}^{-1}),$ Yb<sub>2</sub>Ti<sub>2</sub>O<sub>7</sub>: Yb<sup>3+</sup>/Er<sup>3+</sup> ( $S_a = 0.74\%$  K<sup>-1</sup>) [26–28], но уступает величинам, определенным лля  $KBaY(MoO_4)_3: Yb^{3+}/Er^{3+}$  $(S_a = 1.3\% \,\mathrm{K}^{-1}),$ SrWO<sub>4</sub>:Yb<sup>3+</sup>/Er<sup>3+</sup> ( $S_a = 1.5\% \text{ K}^{-1}$ ) [29,30]. Максимальное значение  $S_r = 1.43\% \, {\rm K}^{-1}$  достигается при комнатной температуре, что согласуется с теоретическими представлениями, изложенными в работе [18].

На рис. 6 продемонстрирована зависимость FIR для германата  $BaY_{1.75}Yb_{0.225}Er_{0.025}Ge_3O_{10}$  при многократном повторении измерения ( $T = 25^{\circ}C$  и  $T = 225^{\circ}C$ ).



**Рис. 6.** Зависимость FIR от температуры при многократном повторении измерения: квадратами обозначены данные, полученные при  $T = 25^{\circ}$ C (298 K), звездочками — при  $T = 225^{\circ}$ C (498 K).

Как видно из полученных данных для обеих температур, наблюдается хорошая воспроизводимость получаемых величин, что позволяет говорить о перспективности дальнейшего использования BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> в качестве чувствительного элемента бесконтактного датчика температуры.

## 4. Заключение

Германаты BaYb<sub>2-x</sub>Er<sub>x</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (x = 0.10-0.30) и BaY<sub>2-10y</sub>Yb<sub>9y</sub>Er<sub>y</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> (y = 0.015-0.15) синтезированы по стандартной керамической технологии. Согласно данным порошковой рентгеновской дифракции, все

соединения изоструктурны, кристаллизуются в моноклинной сингонии, пр. гр.  $P2_1/m$ , Z = 2. Атомы редкоземельных элементов в решетках изученных соединений занимают одну кристаллографическую позицию, координированную шестью атомами кислорода. Спектры апконверсионной люминесценции образцов, полученные под воздействием излучения с  $\lambda_{ex} = 980 \, nm$ , содержат интенсивные полосы в области 510-720 nm, обусловленные  ${}^2H_{11/2},\,{}^4S_{3/2} 
ightarrow {}^4I_{15/2}$  и  ${}^4F_{9/2} 
ightarrow {}^4I_{15/2}$  переходами в ионах Er<sup>3+</sup>. Максимальной интенсивностью эмиссии обладает германат BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub>, для которого впоследствии были изучены температурные и мощностные зависимости оптических характеристик, выполнен расчет абсолютной  $(S_a)$  и относительной (S<sub>r</sub>) чувствительности в интервале 25-225°С (298-498 К). Определенные значения чувствительности,  $S_a = 0.81\% \,\mathrm{K}^{-1}$  и  $S_r = 1.43\% \,\mathrm{K}^{-1}$ , позволяют говорить о перспективности дальнейшего использования BaY<sub>1.75</sub>Yb<sub>0.225</sub>Er<sub>0.025</sub>Ge<sub>3</sub>O<sub>10</sub> в качестве люминесцентного материала для проведения бесконтактной термометрии.

### Финансирование работы

Работа выполнена в рамках проекта Российского научного фонда № 19-73-00219.

### Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

# Список литературы

- M. Chaika, S. Balabanov, D. Permin. Opt. Mater. 112, 110785 (2021).
- [2] M. Eichhorn. Appl. Phys. B 93, 269 (2008).
- [3] M. Pollnau, S.D. Jackson. Mid-Infrared Fiber Lasers. In: Solid-State Mid-Infrared Laser Sources / Eds T. Sorokina, K.L. Vodopyanov. Topics Appl. Phys. 89, 219 (2003). Springer-Verlag Berlin Heidelberg.
- [4] O.A. Lipina, L.L. Surat, A.Yu. Chufarov, A.P. Tyutyunnik, V.G. Zubkov. Mendeleev Commun. 31, 113 (2021).
- [5] R.E. Joseph, D. Hudry, D. Busko, D. Biner, A. Turshatov, K. Krämer, B.S. Richards, I.A. Howard. Opt. Mater. 111, 110598 (2021).
- [6] R. Dey, V.K. Rai. Dalton Trans. 43, 111 (2014).
- [7] O.A. Lipina, L.L. Surat, A.P. Tyutyunnik, V.G. Zubkov. Opt. Mater. 61, 98 (2016).
- [8] I.I. Leonidov, V.G. Zubkov, A.P. Tyutyunnik, N.V. Tarakina, L.L. Surat, O.V. Koryakova, E.G. Vovkotrub. J. Alloys Compd. 509, 1339 (2011).
- [9] A. Khare. J. Alloys Compd. 821, 153214 (2020).
- [10] J.C. Goldschmidt, S. Fisher. Adv. Opt. Mater. 3, 510 (2015).
- [11] X.Y. Huang, S.Y. Han, W. Huang, X.G. Liu. Chem. Soc. Rev. 42, 173 (2013).
- [12] B.M. van der Ende, L. Aarts, A. Meijerink. Phys. Chem. Chem. Phys. 11, 11081 (2009).
- [13] G.T. Xiang, X.T. Liu, Q. Xia, X.C. Liu, S. Xu, S. Jiang, X.J. Zhou, L. Li, D. Wu, L. Ma, X.J. Wang, J.H. Zhang. Talanta 224, 121832 (2021).

- [14] R. Rafique, S.H. Baek, L.M.T. Phan, S.J. Chang, A.R. Gul, T.J. Park. Mater. Sci. Eng., C 99, 1067 (2019).
- [15] H. Berthou, C.K. Jörgensen. Opt. Lett. 15, 1100 (1990).
- [16] C.D.S. Brites, A. Millán, L.D. Carlos. In: Handbook on the Physics and Chemistry of Rare Earth. V. 49 / Eds J.C. Bunzli, V.K. Pecharsky. Ch. 281: Lanthanides in Luminescence Thermometry. Elsevier (2016). P. 339–427.
- [17] M. Dramićanin. Luminescence Thermometry: Methods, Materials, and Applications. Ch. 6: Lanthanide and Transition Metal Ion doped Materials for Luminescence Temperature Sensing. Woodhead Publishing Series in Electronic and Optical Materials (2018). P. 113–157.
- [18] M. Suta, A. Mejerink. Adv. Theory Simul. 3, 2000176 (2020).
- [19] O.A. Lipina, L.L. Surat, A.Yu. Chufarov, A.P. Tyutyunnik, A.N. Enyshin, I.V. Baklanova, K.G. Belova, Ya.V. Baklanova, V.G. Zubkov. Cryst. Eng. Commun. 21, 6491 (2019).
- [20] B.H. Toby. J. Appl. Crystallogr. 34, 210 (2001).
- [21] A.C. Larson, R.B. VonDreele. General Structure Analysis System (GSAS). Los Alamos, NM (2004). Los Alamos National Laboratory Report LAUR 86–748.
- [22] R.D. Shannon, C.T. Prewitt. Acta Crystallogr. B 25, 925 (1969).
- [23] M. Pollnau, D.R. Gamelin, S.R. Lüthi, H.U. Güdel, M.P. Hehlen. Phys. Rev. B 61, 3337 (2000).
- [24] F. Auzel. Compt. Rendus l'Académie Sci. 263, 819 (1966).
- [25] V.K. Rai. Appl. Phys. B 88, 297 (2007).
- [26] J. Zhang, Y. Zhang, X. Jiang. J. Alloys Compd. 748, 438 (2018).
- [27] A.K. Soni, V.K. Rai, M.K. Mahata. Mater. Res. Bull. 89, 116 (2017).
- [28] B.S. Cao, Y.Y. He, Z.Q. Feng, Y.S. Li, B. Dong. Sens. Actuators B 159, 8 (2011).
- [29] K. Li, D. Zhu, H. Lian. J. Alloys Compd. 816, 152554 (2020).
- [30] A. Pandey, V.K. Rai, V. Kumar, V. Kumar, H.C. Swart. Sens. Actuators, B 209, 352 (2015).

Редактор Т.Н. Василевская