# Визуализатор двухмикронного лазерного излучения на основе кристаллов CaF<sub>2</sub>: Но

А.А.Ляпин, П.А.Рябочкина, С.Н.Ушаков, П.П.Федоров

Исследованы спектры антистоксовой люминесценции в кристаллах  $CaF_2$ : Но, обусловленные переходами  ${}^5G_4 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5G_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_4 ({}^5S_2) \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5I_4 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_7$ , при возбуждении уровня  ${}^5I_7$  ионов  $Ho^{3^+}$ . Предложен способ визуализации ИК излучения в двухмикронном диапазоне спектра с использованием кристаллов  $CaF_2$ : Но. Сделана оценка энергетической эффективности преобразования кристаллом  $CaF_2 - 1$  мол. % HoF<sub>3</sub> двухмикронного лазерного излучения в излучение красной области спектра 620–680 нм, которая не превышает 0.02%.

Ключевые слова: кристаллы CaF<sub>2</sub>: Но, антистоксовая люминесценция, визуализация ИК излучения.

## 1. Введение

Одной из актуальных задач современной фотоники является поиск материалов для визуализации ИК лазерного излучения. Из доступных источников информации известно, что используемые в настоящее время коммерческие визуализаторы преобразовывают в видимый свет ИК излучение с длиной волны, не превышающей 1.7 мкм. Например, рабочий спектральный диапазон визуализаторов, выпускаемых фирмой Roithner Lasertechnik (Германия), составляет 0.7–1.7 мкм [1]. В то же время для практических применений нужны визуализаторы, преобразующие в видимый свет ИК излучение с длинами волн, превышающими 1.7 мкм. Они представляют интерес для визуализации излучения двухмикронных лазеров, активно разрабатываемых в настоящее время для целей медицины и создания лидарных систем [2–5].

Преобразование ИК излучения в видимый свет большинством используемых в настоящее время визуализаторов основано на явлении антистоксовой люминесценции с уровней  ${}^{4}S_{3/2}$  и  ${}^{4}F_{9/2}$  при возбуждении уровня  ${}^{4}I_{13/2}$ ионов  $\mathrm{Er}^{3+}$  в различных соединениях, активированных этими ионами.

В то же время, начиная с 60-х гг. прошлого века, активно изучается антистоксовая люминесценция видимого и ближнего инфракрасного диапазонов длин волн, возникающая в кристаллах типа флюорита, легированных ионами  $Ho^{3+}$  (MF<sub>2</sub>:Ho, где M = Ca, Sr, Ba). Особенностями данных материалов являются низкая энергия фонона, неравновероятное распределение примеси и склонность к образованию кластеров ионов активаторов при определенной их концентрации [6].

Поступила в редакцию 27 февраля 2014 г., после доработки – 21 марта 2014 г.

В 1964 г. Браун и Шанд [7] наблюдали антистоксовую люминесценцию в кристаллах CaF<sub>2</sub>: Но в красной, зеленой и синей областях спектра при возбуждении ламповыми источниками света и предложили использовать кристаллы CaF<sub>2</sub>: Но в качестве квантовых счетчиков и ИК визуализаторов. Работа [8] посвящена исследованию антистоксовой люминесценции на переходе  ${}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}$  ионов Ho<sup>3+</sup> в кристаллах CaF<sub>2</sub>: Но при возбуждении уровня  ${}^{5}I_{6}$  ( $\lambda_{ex} = 1.16$  мкм). Авторы [9] предлагают использовать кристаллы CaF<sub>2</sub>: Но для создания апконверсионных лазеров. Следует отметить, что впервые лазерная генерация на кристалле CaF<sub>2</sub>: Но на длине волны 551.2 нм (переход  ${}^{5}S_{2} \rightarrow {}^{5}I_{8}$  ионов Ho<sup>3+</sup>) при температуре 77 К была получена в 1965 г. Осико с коллегами [10].

Отмечая технологические особенности получения монокристаллов  $CaF_2$ : Но, необходимо заметить, что близкий к единице коэффициент распределения HoF<sub>3</sub> при кристаллизации расплава  $CaF_2$  [11] облегчает выращивание монокристаллов  $CaF_2$ : Но высокого оптического качества.

Анализ работ [7–10, 12–20], посвященных исследованию антистоксовой люминесценции ионов  $Ho^{3+}$  в кристаллах  $CaF_2$ : Но, в том числе и опубликованных в последнее время, свидетельствует о большом интересе исследователей к наблюдению и изучению механизмов антистоксовой люминесценции в кристаллах  $CaF_2$ : Но. Однако мы не обнаружили работ, посвященных исследованию антистоксовой люминесценции в кристаллах  $CaF_2$ : Но при возбуждении двухмикронным излучением уровня  ${}^{5}I_7$  ионов  $Ho^{3+}$ . Цель настоящей работы – исследование антистоксовой люминесценции в кристаллах  $CaF_2$ : Но при возбуждении уровня  ${}^{5}I_7$  ионов  $Ho^{3+}$ , а также оценка потенциальной возможности использования этих материалов в качестве визуализаторов двухмикронного лазерного излучения.

#### 2. Методика эксперимента

Монокристаллы CaF<sub>2</sub>-1мол.%НоF<sub>3</sub>иCaF<sub>2</sub>-3мол.%НоF<sub>3</sub> выращены методом вертикальной направленной кристаллизации (метод Бриджмена) в вакуумированной ка-

А.А.Ляпин, П.А.Рябочкина. Мордовский государственный университет им. Н.П.Огарева, Россия, 430005 Саранск, ул. Большевистская, 68; e-mail: ryabochkina@freemail.mrsu.ru, andrei\_lyapin@mail.ru С.Н.Ушаков, П.П.Федоров. Институт общей физики им. А.М.Прохорова РАН, Россия, 119991 Москва, ул. Вавилова, 38

мере в графитовых тиглях с графитовым нагревателем сопротивления и графитовыми тепловыми экранами [21]. Образцы для исследования изготовлены в виде плоскопараллельных пластинок толщиной 0.55 и 5 мм.

Спектры поглощения ионов Ho<sup>3+</sup> в кристалле CaF<sub>2</sub>: Но были зарегистрированы с помощью сканирующего двулучевого спектрофотометра с двойным монохроматором Perkin Elmer Lambda 950.

В качестве источника возбуждения уровня <sup>5</sup>I<sub>7</sub> ионов Но<sup>3+</sup> в кристаллах CaF<sub>2</sub>: Но использовался непрерывный твердотельный лазер на кристалле LiYF<sub>4</sub>: Tm, излучающий на длине волны 1912 нм. Диаметр пучка падающего лазерного излучения, сфокусированного на кристалл, составил 230 мкм. Люминесценция ионов Ho<sup>3+</sup> в кристалле CaF<sub>2</sub>:Но, возникающая при возбуждении излучением двухмикронного лазера, регистрировалась с использованием автоматизированной установки на базе монохроматора МДР-23. Синхронное детектирование сигнала при регистрации спектров люминесценции осуществлялось с помощью синхронного усилителя SR-810. В качестве приемников излучения в зависимости от спектрального диапазона использовались ФЭУ-79, ФЭУ-83 и фотодиод ФД-7Г. При регистрации зависимости интенсивности антистоксовой люминесценции от мощности излучения возбуждения использовался набор нейтральных светофильтров для ослабления возбуждающего излучения. Все измерения проводились при комнатной температуре.

Спектральная интенсивность излучения люминесценции в диапазоне спектра 620-680 нм измерялась с использованием интегрирующей сферы OL IS-670-LED и спектрорадиометра OL-770 UV/VIS (Gooch & Housego). Мощность двухмикронного излучения, поглощенного в кристалле CaF<sub>2</sub>: Но, измерялась с помощью измерителя мощности 11 PMK-30H-H5 (Standa).

#### 3. Результаты и их обсуждение

На рис.1 представлен спектр поглощения для перехода  ${}^{5}I_{8} \rightarrow {}^{5}I_{7}$ ионов Но<sup>3+</sup> в кристаллах СаF<sub>2</sub>: Но. Регистрация антистоксовой люминесценции осуществлялась возбуждением уровня  ${}^{5}I_{7}$  ионов Но<sup>3+</sup> излучением LiYF<sub>4</sub>: Tmлазера на длине волны 1912 нм (длина волны возбуждения показана стрелкой).



Рис.1. Спектр поглощения для перехода  ${}^{5}I_{8} \rightarrow {}^{5}I_{7}$  ионов Ho $^{3+}$ в монокристалле состава CaF $_{2}-1$  мол. % HoF $_{3}$  при T=300 K.



Рис.2. Нормированные спектры люминесценции ионов Ho<sup>3+</sup> в монокристалле CaF<sub>2</sub>-1 мол. % HoF<sub>3</sub> для переходов <sup>5</sup>G<sub>4</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub>, <sup>5</sup>G<sub>5</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (*a*), <sup>5</sup>F<sub>3</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (*b*), <sup>5</sup>F<sub>5</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (*b*), <sup>5</sup>F<sub>5</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (*b*), <sup>5</sup>F<sub>5</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (*b*), <sup>5</sup>F<sub>5</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>7</sub> (*u*) при *T* = 300 K.

Спектры антистоксовой люминесценции в видимом и ближнем инфракрасном диапазонах спектра, соответствующие переходам  ${}^{5}G_{4} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}G_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}F_{3} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}S_{2}({}^{5}F_{4}) \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}, \; {}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{7}, \; {}^{5}I_{3} \rightarrow {}^{5}I_{6}, \; {}^{5}I_{5} \rightarrow {}^{5}I_{6}, \; {}^{5}I_{5} \rightarrow {}^{5}I_{7}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}I_{6}, \; {}^{5}I_{6} \rightarrow {}^{5}I_{7}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}I_{7}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}I_{6}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}I_{7}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}H_{3}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}H_{3}, \; {}^{5}H_{3} \rightarrow {}^{5}H_{3$ 

Спектры люминесценции, представленные на рис.2, получены при одинаковой интенсивности возбуждающего лазерного излучения. Ширина щели монохроматора и коэффициент усиления приемной системы при регистрации каждого конкретного спектра устанавливались в соответствии с оптимальными условиями его регистрации. Интенсивность люминесценции *I*<sub>lum</sub> нормирована на интенсивность в максимуме спектра.

Наличие для кристаллов  $CaF_2$ : Но интенсивной антистоксовой люминесценции в диапазоне 630–670 нм позволило нам предложить способ визуализации ИК излучения в двухмикронной области спектра. Возможность визуализации продемонстрирована нами с помощью транспаранта, представляющего собой алюминиевую подложку, на которую с помощью связующего нанесен порошок из размолотого кристалла  $CaF_2$ : Но. При освещении данного транспаранта излучением LiYF<sub>4</sub>: Ттлазера наблюдалось пятно ярко-красного цвета.

В настоящей работе также проведены исследования зависимости интенсивности антистоксовой люминесценции на переходе  ${}^{5}F_{5} \rightarrow {}^{5}I_{8}$  ионов Ho<sup>3+</sup> от интенсивности возбуждающего излучения. Эти зависимости приведены на рис.3. Из литературных данных известно, что зависимость интенсивности антистоксовой люминесценции  $I_{lum}$  от интенсивности возбуждающего длинноволнового излучения  $I_{ex}$  в отсутствие насыщения выражается формулой [22]:

$$I_{\rm lum} \propto (I_{\rm ex})^n, \tag{1}$$

где *n* – количество поглощенных фотонов, необходимых для заселения верхнего энергетического уровня перехода. Для заселения уровня <sup>5</sup>F<sub>5</sub> ионов Но<sup>3+</sup> при возбуждении излучением с длиной волны 1912 нм необходимо участие трех фотонов. Согласно формуле (1) тангенс угла наклона зависимости интенсивности антистоксовой люминесценции  $I_{lum}$  с уровня  ${}^{5}F_{5}$  на уровень  ${}^{5}I_{8}$  ионов Ho<sup>3+</sup> от интенсивности I<sub>ex</sub> возбуждающего излучения в двойных логарифмических координатах должен быть равен 3. Однако из наших экспериментов следует, что для кристалла CaF<sub>2</sub>-1 мол. % НоF<sub>3</sub> в интервале значений интенсивности возбуждения 180-310 Вт/см<sup>2</sup> тангенс угла наклона зависимости  $lg(I_{lum})$  от  $lg(I_{ex})$  равен 2.3, а для интервала интенсивностей 1.14-2.14 кВт/см<sup>2</sup> тангенс угла наклона равен 1.5 (рис.3). Причина уменьшения тангенса угла наклона зависимости  $lg(I_{lum})$  от  $lg(I_{ex})$  в случае антистоксовой люминесценции в различных соединениях с редкоземельными ионами исследовалась авторами [22]. По их мнению, такое уменьшение обусловлено конкуренцией процессов излучательной и многофононной релаксации уровня, с которого наблюдается люминесценция, и процессов межионного взаимодействия, обеспечивающих



Рис.3. Зависимости интенсивности антистоксовой люминесценции на переходе  ${}^{5}F_{5}$ → ${}^{5}I_{8}$  иона Ho<sup>3+</sup>от интенсивности возбуждающего излучения LiYF<sub>4</sub>-лазера в кристаллах CaF<sub>2</sub>-1 мол.% HoF<sub>3</sub> (*a*) и CaF<sub>2</sub>-3 мол.% HoF<sub>3</sub> (*b*).

разгрузку данного уровня. На наш взгляд, именно наличие процессов межионного взаимодействия ионов  $Ho^{3+}$  на промежуточных уровнях в кристаллах  $CaF_2-1$  мол. %  $HoF_3$  объясняет то, что тангенс угла наклона зависимости  $lg(I_{lum})$  от  $lg(I_{ex})$  отличен от 3. О существовании таких процессов в кристаллах  $CaF_2$ : Но может свидетельствовать наличие люминесценции, спектры которой показаны на рис.2. Уменьшение тангенса угла наклона от 2.3 до 1.5 при увеличении интенсивности возбуждающего излучения для кристалла  $CaF_2-1$  мол. %  $HoF_3$  указывает на то, что при высоких интенсивностях возбуждающего излучения процессы межионного взаимодействия ионов  $Ho^{3+}$  на уровне  ${}^5F_5$  становятся более эффективными.

Уменьшение тангенса угла наклона зависимости lg( $I_{\rm lum}$ ) от lg( $I_{\rm ex}$ ) для антистоксовой люминесценции с уровня  ${}^5{\rm F}_5$  ионов Ho<sup>3+</sup> при увеличении концентрации ионов Ho<sup>3+</sup> в кристалле CaF<sub>2</sub>-3 мол. % HoF<sub>3</sub> (рис.3, $\delta$ ) объясняется увеличением поглощенной мощности при увеличении концентрации ионов Ho<sup>3+</sup>.

Проведена оценка энергетической эффективности преобразования кристаллом  $CaF_2-1$  мол.%  $HoF_3$  двухмикронного лазерного излучения в свечение красного диапазона спектра 620–680 нм. Излучение двухмикронного  $YLF_4$ : Tm-лазера фокусировалось на образец кристалла  $CaF_2-1$  мол.% HoF<sub>3</sub>, расположенный в интегрирующей сфере OL IS-670-LED. Мощность антистоксовой люминесценции ионов Ho<sup>3+</sup> в диапазоне 620–680 нм измерялась с помощью спектрорадиометра OL-770 UV/VIS и составила 2×10<sup>-5</sup> Вт. Мощность излучения, поглощенного в кристалле, измерялась с помощью измерителя мощности 11 PMK-30H-H5 и составила 0.1 Вт. Энергетическая эффективность преобразования кристаллом  $CaF_2-1$  мол.% HoF<sub>3</sub> двухмикронного лазерного излучения в свечение красного диапазона спектра 620–680 нм не превышает 0.02%.

### 4. Заключение

В настоящей работе получены спектры антистоксовой люминесценции ионов  $Ho^{3+}$  в кристаллах  $CaF_2$ : Ho, обусловленные переходами  ${}^5G_4 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5G_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5S_2({}^5F_4) \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5I_4 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_8$ ,  ${}^5F_5 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_5 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5I_4 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_6$ ,  ${}^5I_7 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5F_3 \rightarrow {}^5I_7$ ,  ${}^5I_7$  при возбуждении уровня  ${}^{5I_7}$  ионов  $Ho^{3+}$ . Наличие для кристаллов  $CaF_2$ : Но интенсивной антистоксовой люминесценции в области 630–670 нм обеспечивает способ визуализации ИК излучения двухмикронного спектрального диапазона. Энергетическая эффективность преобразования кри-

сталлом  $CaF_2-1$  мол. % HoF<sub>3</sub> двухмикронного лазерного излучения в свечение красной области спектра 620–680 нм не превышает 0.02%.

Авторы выражают благодарность С.В.Прыткову за помощь при проведении эксперимента по оценке эффективности преобразования кристаллом CaF<sub>2</sub>:Но двухмикронного лазерного излучения в свечение красного диапазона спектра. Также, авторы признательны В.М.Рейтерову за помощь при синтезе кристаллов CaF<sub>2</sub>:Ho.

Работа выполнена в рамках Госзадания по НИР в 2014 г. (проект 2914).

- 1. www.roithner-laser.com.
- 2. Scholle K., Lamrini S., Koopmann P., Fuhberg P., in *Frontiers in Guided Wave Optics and Optoelectronics* (Rijeka: InTech, 2010).
- Курков А.С., Камынин В.А., Цветков В.Б., Садовникова Я.Э., Маракулин А.В., Минашина Л.А. Квантовая электроника, 42, 778 (2012).
- 4. Antipov S.O., Kurkov A.S. Laser Phys. Lett., 10, 125106 (2013).
- Lyapin A.A., Fedorov P.P., Garibin E.A., Malov A.V., Osiko V.V., Ryabochkina P.A., Ushakov S.N. Opt. Mater., 35 (10), 1859 (2013).
- Прохоров А.М., Осико В.В. В сб.: Проблемы современной кристаллографии (М.: Наука, 1975, с. 280).
- 7. Brown M.R., Shand W.A. Phys. Lett., 11, 219 (1964).
- Verber C.M., Grieser D.R., Jones W.H. J. Appl. Phys., 42, 2767 (1971).
- Bullock S.R., Reddy B.R., Venkateswarlu P. J. Opt. Soc. Am. B, 14, 553 (1997).
- Воронько Ю.К., Каминский А.А., Осико В.В., Прохоров А.М. ЖЭТФ, 1, 5 (1965).
- 11. Fedorov P.P. Russ. J. Inorg. Chem., 45, S268 (2000).
- 12. Mujaji M., Comins J.D. Phys. Status Solidi C, 9, 2372 (2004).
- Zhang X., Jouart J.P., Bouffard M., Mary G. *Phys. Status Solidi B*, 184, 559 (1994).
- Tang S.H., Zhang H.Y., Kuok M.H., Kee S.C. *Phys. Status Solidi* B, 168, 351 (1991).
- Narayana Rao D., Prasad J., Prasad P.N. Phys. Rev. B, 28, 20 (1983).
- Apanasevich P.A., Gintoft R.I., Korolkov V.S., Makhanek A.G., Skripko G.A. *Phys. Status Solidi B*, 58, 745 (1973).
- Esterowitz L., Schnitzler A., Noonan J., Bahler J. *Appl. Opt.*, 7, 2053 (1968).
- Gualtieri J.G., DeLhery G.P., AuCoin T.R., Pasrore J.R. Appl. Phys. Lett., 11, 389 (1967).
- 19. Seelbinder M.B., Wright J.C. Phys. Rev. B, 20, 4308 (1979).
- 20. Makhanek A.G., Skripko G.A. Phys. Status Solidi A, 53, 243 (1979).
- Fedorov P.P., Osiko V.V., in *Bulk Crystal Growth of Electronic,* Optical and Optoelectronic Materials. Ed. P.Capper. (West Sussex: John Wiley & Son, Ltd., 2005, p. 339–356).
- Pollnau M., Gamelin D.R., Luthi S.R., Gudel H.U. Phys. Rev. B, 61, 3337 (2000).