Б.Ж. ТОКСАНБАЕВ<sup>A</sup>, Е.А. ВАСИЛЬЧЕНКО<sup>B</sup>, А.М. ЖУНУСБЕКОВ<sup>A</sup>, А.Ч. ЛУЩИК<sup>B</sup>, В.П. НАГИРНЫЙ<sup>B</sup>, Т.Н. НУРАХМЕТОВ<sup>A</sup>, Ф.А. САВИХИН<sup>B</sup>

## ЛЮМИНЕСЦЕНЦИЯ КАТИОННЫХ ЭКСИТОНОВ В КРИСТАЛЛАХ GD<sub>2</sub>SIO<sub>5</sub>

(Представлена академиком НАН РК Н.Ж. Такибаевым)

Для монокристаллов Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> и Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup> выделена и исследована люминесценция катионных экситонов (Gd<sup>3+</sup>) и примесных Ce<sup>3+</sup>-центров при возбуждении электронами 10 кэВ или фотонами 4-20 эВ при 5-8 К, или одиночными наносекундными импульсами электронов 300 кэВ при 80 К. Для Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> зарегистрирована тонкая структура f®f электронных переходов в ионе Gd<sup>3+</sup> с основного уровня  $^{8}S_{7/2}$  на возбужденные уровни  $^{6}P_{J}$  (поглощение в области ~ 4 эВ),  $^{6}I_{J}$  (~4,5 эВ) и  $^{6}D_{J}$  (~5 эВ), а также почти резонансные с этими переходами в поглощении линии излучения. Эффективность свечения 3,95 эВ ( $^{6}P_{J}$  ®  $^{8}S_{7/2}$ ) при 8 К особенно высока, когда фотоны возбуждают окружающие Gd<sup>3+</sup> ионы кислорода (6,8-8,0 эВ) или создают электроны и дырки в режиме размножения.

Разработка и усовершенствование быстрых радиационно-стойких сцинтилляторов является одним из основных направлений в физике сцинтилляционных материалов. Материалы на основе сложных оксидов редкоземельных элементов отличаются повышенной термической, химической и радиационной стойкостью, а также высоким световым выходом сцинтилляций, причем при использовании Се<sup>3+</sup> ионов в качестве центров люминесценции - и приемлемым быстродействием (см., например, [1]). Перспективны в том числе и легированные ионами Се<sup>3+</sup> сцинтилляторы на основе оксиортосиликата гадолиния (Gd<sub>2</sub>SiO<sub>2</sub>) и их более сложных аналогов (например, Gd<sub>2-v</sub>Lu<sub>x</sub>SiO<sub>5</sub>) [2-4]. Однако полное использование пока скрытых возможностей таких монокристаллов требует детального комплексного изучения механизмов их функционирования. Важная информация может быть получена при изучении базового материала Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> методами вакуумной ультрафиолетовой (ВУФ) и термоактивационной спектроскопии (ТАС) в широком диапазоне температур (5-700 К), как это было ранее сделано для многих щелочногалоидных кристаллов [5], включая LiF [6], и для CaSO<sub>4</sub> [7]. В настоящей работе приводятся оригинальные результаты комплексного исследования монокристаллов Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> высокого оптического качества и уровня чистоты. Некоторые характеристики Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> и Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup> были ранее изучены в [2-4, 8]. Особое внимание мы уделили роли катионных электронных возбуждений Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> в процессах низкотемпературной люминесценции под воздействием УФ- и ВУФ-радиации, а также электронов с энергиями 5-10 или 300 кэВ.

Измерения выполнены на кристаллах Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> и Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup>(0,5 мол%), выращенных методом Чохральского в Институте сцинтилляционных материалов (Харьков, Украина) [4]. Использованы плоскопараллельные полированные пластины размером 6 ө 6 ө 0,4 мм<sup>3</sup>. Спектры оптического поглощения измерялись на спектрофотометре JASCO V-550 с пределом измерения оптической плотности OD = 4 и чувствительностью 0,01. Спектры катодолюминесценции в области 1,7-11 эВ измерялись при 5-420 К с использованием двухканальной системы (двойные вакуумный и ДМР-4 монохроматоры с фотоумножителем Hamamatsu R6838 или счетчиком фотонов Н6240) при возбуждении электронами 5-10 кэВ (подробнее смотри в [6]). В спектры излучения внесены все необходимые поправки. Быстрое свечение, возбуждаемое одиночными мощными импульсами электронов (300 кэВ, ~3 нс) генератора ГИН-600 системы Месяца-Ковальчука, регистрировалось при 80 или 300 К в нано- и микросекундных интервалах с помощью запоминающего осциллоскопа Tektronix TDS 3032 (см. [9]). Нормализованные по свечению эталонного салицилата натрия спектры возбуждения для различных свечений измерены при 8 К с использованием синхротронного излучения 4-20 эВ на канале SUPERLUMI (HASYLAB at DESY, Гамбург, Германия), детально описанном в [10].

На рис. 1 приведены спектры оптического поглощения  $Gd_2SiO_5$  и  $Gd_2SiO_5:Ce^{3+}(0,5 \text{ мол}\%)$  при 295 К. В  $Gd_2SiO_5$  четко видны узкие слабые линии, соответствующие запрещенным 4f<sup>7</sup> ® 4f<sup>7</sup> электронным переходам  ${}^8S_{7/2}$  ®  ${}^6P_J$  (в области 4 эВ),  ${}^8S_{7/2}$  ®  ${}^6I_J$  (~4,5 эВ) и  ${}^8S_{7/2}$  ®  ${}^6D_J$ 



Рис. 1. Спектры оптического поглощения  $Gd_2SiO_5$ (кривая 1) и  $Gd_2SiO_5:Ce^{3+}$  (0,5 мол%, кривая 2), измеренные с шагом 0,1 нм при 295 К.

(~5 эВ) в ионах Gd<sup>3+</sup>. Значительно более интенсивное широкополосное поглощение зарегистрировано при разрешенных 4f<sup>1</sup> ® 5d<sup>1</sup> переходах в Се<sup>3+</sup> в области 3,6 и 4,3 эВ для Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup>. На рис. 2 представлены спектры катодолюминесценции Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> И Gd<sub>2</sub>SiO<sub>2</sub>:Ce<sup>3+</sup> при возбуждении 10 кэВ электронами при 5 К. В спектре Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> видно интенсивное узкополосное свечение ~3,95 эВ и существенно более слабые линии свечения около 4,4 и 4,85 эВ, соответствующие люминесценции катионов Gd<sup>3+</sup> (электронные переходы <sup>6</sup>Р<sub>J</sub> ® <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub>, <sup>6</sup>I<sub>J</sub><sup>8</sup> ® S<sub>7/2</sub>, и <sup>6</sup>D<sub>J</sub> ® <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub>), а также широкополосное свечение с максимумом ~2 эВ, имеющее коротковолновую компоненту при ~2,6 эВ. Свечение 2,5-3,2 эВ существенно лучше выражено в спектре катодолюминесценции Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup>, хорошо возбуждается в полосах поглощения Се<sup>3+</sup> и соответствует, в основном, свечению примесных Се<sup>3+</sup>-центров [2]. Даже максимально чистые образцы Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> содержат некоторое



Рис. 2. Спектры катодолюминесценции при возбуждении 10 кэВ электронами (*a*) и инерционной фосфоресценции (*b*), измеренные для  $Gd_2SiO_5(1, 3)$  и  $Gd_2SiO_5:Ce^{3+}(2, 4)$  при 5 К.

количество примесных ионов Се<sup>3+</sup> (Ә 0,01 мол%). Введение в Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> 0,5 мол% Ce<sup>3+</sup>ионов приводит к ослаблению Gd<sup>3+</sup>-свечения 3,95 эВ в ~3 раза, а также ослабляет предполагаемое свечение экситонов, автолокализованных на ионах кислорода (~2 эВ). На рис. 2 также приведены спектры инерционной (многоминутной) фосфоресценции, измеренные для Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> и Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Се<sup>3+</sup> при 5 К после выключения возбуждающего пучка электронов. В обоих спектрах фосфоресценции регистрируется слабое широкополосное свечение 1,7-3,3 эВ. Свечение ионов Gd<sup>3+</sup> при 3,95 эВ есть только в спектре Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>, присутствие же 0,5 мол% примесных ионов Се<sup>3+</sup> усиливает фосфоресценцию 2,4-3,2 эВ, но подавляет её при hn > 3,2 3B.

Рис. 3 демонстрирует спектры возбуждения  $Gd_2SiO_5$ , измеренные для выделенных монохроматором свечений 3,92 эВ (свечение  $Gd^{3+}$ ) и 2,6 эВ с использованием синхротронного излучения 4-20 эВ при 8 К. Свечение



Рис. 3. Спектры возбуждения, измеренные в  $Gd_2SiO_5$  для в свечений 3.92 эВ (свечение  $Gd^{3+}$ , кривая 1) и 2.6 эВ (2) и 2,1 эВ (3) с использованием синхротронного излучения 4-20 эВ. Спектры излучения при возбуждения  $Gd_2SiO_5$  фотонами 10,8 (4) или 16,5 эВ (5). Спектры измерены при 8 К.

Gd<sup>3+</sup> эффективно возбуждается в областях 4,1; 4,45; 6,5-8,0 и 16-20 эВ, в то время как в области 9-13 эВ свечение 2,6 эВ, связанное с цериевыми примесными центрами, возбуждается даже более эффективно, чем собственное свечение катионов ~3,95 эВ. Фотоны 16-20 эВ создают горячие носители (электроны проводимости или дырки), энергии которых уже достаточно для создания вторичных электронных возбуждений. В нашем случае для возбуждения ионов кислорода около Gd<sup>3+</sup> нужны горячие носители с энергией 6,8-8,0 эВ. На вставке рис. З приведены спектры излучения, измеренные при возбуждении Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> фотонами 10,8 или 16,5 эВ при 8 К. В случае возбуждения фотонами 16,5 эВ эффективность Gd<sup>3</sup>+-свечения (полуширина полосы с максимумом ~3,95 эВ не превышает 0,15 эВ) относительно широкой полосы свечения 1,9-3,2 эВ удваивается.

Моноклинная кристаллическая решетка оксиортосиликата гадолиния имеет винтовую ось по направлению U с проходящими через нее слоями ионов  $Gd^{3+}$ , входящих в состав полиэдров с семью или девятью ионами кислорода (один из ионов кислорода наиболее близок к  $Gd^{3+}$ ). Согласно рис. 3, эффективность возбуждения  $Gd^{3+}$ -свечения при 8 К высока в области энергий возбуждающих фотонов 6,8-8,0 эВ, связанной с передачей энергии возбужденных состояний кислорода ионам  $Gd^{3+}$ . При повышении температуры наблюдается резкое тушение свечения ~3,95 эВ и к 40 К свечение ослаблено в десятки раз (см. рис. 4). К сожалению, имеющиеся данные (отсутствие четкого

 $\begin{array}{c} \begin{array}{c} \begin{array}{c} & & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\ & & \\$ 

Рис. 4. Кривые теплового тушения  $Gd^{3+}$ -свечения 3,92 эВ при возбуждении  $Gd_2SiO_5$  фотонами 7,2 эВ  $(\nabla \nabla)$ , 8,5 эВ (••) и 16,5 эВ (••).

12 =

плато в области T < 15 К) не позволяют уверенно утверждать о соответствии или несоответствии процесса теплового тушения люминесценции катионных экситонов формуле Мотта, обычно используемой для описания такого рода процессов в высокосимметричных кубических кристаллах (см., например, [5]). Отметим лишь, что тепловое тушение свечения 3,9 эВ с энергией активации ~ 0,15-0,20 эВ несколько зависит от энергии возбуждающих фотонов: 7,2, 8,5 или 16,5 эВ (рис. 4).

Важной характеристикой быстрых свечений в Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> является их длительность в нано- и микросекундном диапазонах. Такие свечения были изучены нами в спектральном диапазоне 1,7-5,2 эВ при 80 К при возбуждении монокристаллов Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> одиночными импульсами электронов (300 кэВ, ~3 нс). В качестве примера на рис. 5 приведены некоторые кривые затухания свечения, измеренные для разных областей спектра излучения. Затухание очень слабого свечения 5 эВ описывается экспонентой с t = 5 нс (т.е. на аппаратурном пределе разрешения). Как и в других широкощелевых оксидах импульс этого свечения соответствует внутризонной люминесценции, интенсивность которой практически не зависит от температуры измерения [11]. Свечения в области 3,9 и 4,0 эВ характеризуются  $t_1 = 8$ нс и  $t_2 = 77$  нс, но их интенсивность превышает уровень внутризонной люминесценции. По нашему мнению, это свечение соответствует излучательным переходам <sup>6</sup>Р<sub>J</sub> ® <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub> в Gd<sup>3+</sup>, в сотни раз ослабленным тепловым тушением (см. рис. 4) и, соответственно, с сильно укоро-



Рис. 5. Кривые затухания свечения 2,6 эВ (кривая 1), 3,9 эВ (2) и 5 эВ (3), измеренные после возбуждения  $Gd_2SiO_5$  импульсом электронов 300 кэВ длительностью 3 нс при 80 К.

ченным t. В области неэлементарной полосы свечения 2,2-3,2 эВ кинетика затухания импульсов свечения сильно замедляется и описывается двумя экспонентами, наблюдается слабое разгорание свечения. Для 2,6 эВ затухание описывается  $t_1 = 18$  нс и  $t_2 = 62$  нс.

Для общего рассмотрения излучательных и безызлучательных переходов в катионной подрешетке Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> и Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub>:Ce<sup>3+</sup> мы использовали обобщенную схему электронных переходов в ионах Gd<sup>3+</sup> для широкощелевых фторидов (LiGdF<sub>4</sub>, GdF<sub>3</sub> и др.), предложенную в [12] и использованную затем для фосфора CaSO<sub>4</sub>:Gd<sup>3+</sup> [7]. Согласно этой схеме для разрешенных электронных переходов 4f<sup>7</sup> ® 4f<sup>6</sup>5d<sup>1</sup> в поглощении ионов Gd<sup>3+</sup> требуется необычно большая энергия 10-11 эВ. Наряду с обизлучательными ратными переходами  $4f^{6}5d^{1} \otimes 4f^{7}$  во фторидах имеют место  $4f^{7} \otimes 4f^{7}$ переходы в красной области спектра (<sup>6</sup>G<sub>1</sub> ® <sup>6</sup>I<sub>1</sub> и  ${}^{6}G_{I} \otimes {}^{6}P_{I}$ ), а также излучательные переходы с <sup>6</sup>D<sub>J</sub>, <sup>6</sup>I<sub>J</sub> и <sup>6</sup>P<sub>J</sub> в основное состояние гадолиния <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub>. Из данных рис. 1 и 2 следует, что в области электронных переходов <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub> ® <sup>6</sup>I<sub>1</sub> и <sup>8</sup>S<sub>7/2</sub> 2 <sup>®6</sup>D<sub>1</sub> в ионах Gd<sup>3+</sup> осуществляется и эффективное возбуждение поглощающих в этой области примесных ионов Ce<sup>3+</sup>. Gd<sup>3+</sup>-свечение ~3,95 эВ приходится на область глубокого провала в спектре поглощения Се<sup>3+</sup>-центров. В  $Gd_{2}$  Lu SiO<sub>5</sub> с x = 0,74 область расщепленных в низкосимметричных полях 5d-уровней Ce<sup>3+</sup> смещается, вызывая тем самым существенную реабсорбцию свечения Gd<sup>3+</sup> в области 3,9-4,0 эВ. Как известно (см., например, [5]), в широкощелевых кристаллах кроме прямого возбуждения примесных центров люминесценции имеет место и создание электронных возбуждений на окружающих примесный центр ионах. Аналогом таких околопримесных возбуждений являются возбужденные состояния ионов кислорода, близких к катионам  $Gd^{3+}$  в  $Gd_2SiO_5$ . Энергия этих возбужденных состояний кислорода превышает <sup>6</sup>Р<sub>J</sub> <sup>6</sup>І<sub>J</sub>, <sup>6</sup>D<sub>J</sub> и другие 4f<sup>7</sup> уровни Gd<sup>3+</sup>. По нашему мнению, широкая полоса возбуждения для свечения катионных экситонов ~3,9 эВ в области 6,5-8,0 эВ как раз соответствует поглощению соседних с Gd<sup>3+</sup> ионов кислорода. Эта общая схема заслуживает дальнейшего экспериментального и, особенно, теоретического анализа.

Настоящая работа выполнена при поддержке Научного фонда Эстонии (грант 7825) и программы Евросоюза «EC Research Infrastructure Action within the FP6 Program through the Contract RII3-CT-2004-506008 (IA-SFS)».

## ЛИТЕРАТУРА

1. Lecoq, P., Annenkov, A., Gektin, A., Korzhik, M., Pedrini, C. Inorganic Scintillators for Detector Systems. Physical Principles and Crystal Engineering. Berlin:Springer, 2006.

2. Иванов В.Ю., Пустоваров В.А., Кирм М., Шлыгин Е.С., Ширинский К.И. Перенос энергии в кристаллах  $Gd_{2}SiO_{5}$ -Се,  $Y_{2}SiO_{5}$ -Се и  $Be_{2}La_{2}O_{5}$ -Се при селективном ВУФ- и остовном облучении // ФТТ. 2005. Т. 47. С. 1435-1439.

3. Иванов В.Ю., Шлыгин Е.С., Пустоваров В.А., Мазуренко В.В., Шульгин Б.В. Ширинский К.И. Собственная люминесценция редкоземельных оксиортосиликатов // ФТТ. 2008. Т. 47. С. 1628-1634.

4. Bondar' V.G., Krivoshein V.I. Martynov V.P., Nagornaya L.L., Ryzhikov V.D. Optimization of thermal conditions in growing of GSO:Ce crystals by Czochralski technique // Functional Materials. 2005. V. 12, P. 196-200.

5. Лущик Ч.Б., Лущик А.Ч. Распад электронных возбуждений с образованием дефектов в твердых телах. М.: Наука, 1989.

6. Nakonechnyi S., Korner T., Lushchik A. Lushchik Ch., Babin V., Feldbach E., Kudryavtseva I., Liblik P., Pung L., Vasil'chenko E. Low-temperature excitonic, electron-hole and interstitial-vacancy processes in LiF single crystals // J. Phys.: Condens. Matter. 2006. V. 18. P. 379-394.

7. Kudryavtseva I., Liblik P., Lushchik A., Maaroos A., Vasil'chenko E., Azmaganbetova Z., Nurakhmetov T., Toxanbayev B.. Electron-hole and excitation processes in  $CaSO_4$  doped with  $Gd^{3+}$ ,  $Tb^{3+}$  and  $Dy^{3+}$  // J. Lumin. 2009, in print.

8. Shimizu S., Ishibashi H., Ejiri A., Kubota S. Luminescence decay of Ce-doped GSO under excitation of VUV photons with energy less than 30 eV at room temperature // Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. A. V. 486. P. 490-495.

9. Lushchik A., Savikhin F., Tokbergenov I. Fast intrinsic emissions in wide-gap oxides under electron irradiation. // Radiat. Eff. Defects Solids. 2002. V. 157, P. 537-543.

10. Zimmerer G. Status report on luminescence investigations with synchrotron radiation at HASYLAB. // Nucl. Instr. Meth. Phys. Res. A. 1991. V. 308. P. 178-186.

11. Вайсбурд Д.И., Сёмин Б.Н. Внутризонная радиолюминесценция диэлектриков. // Изв. АН СССР. Сер. физическая. 1992. Т. 56. С. 103-112.

12. Kirm M., Stryganyuk G., Vielhauer S., Zimmerer G., Makhov V.N., Malkin B.Z., Solovyev O.V., Abdulsabirov R.Yu., Korableva S.R. Vacuum-ultraviolet 5d-4f luminescence of Gd<sup>3+</sup> and Lu<sup>3+</sup> ions in fluoride matrices. // Phys. Rev. B. 2007. V. 75. 075111.

B. Toxanbayev, E. Vasil'chenko, A. Zhunusbekov, A. Lushchik, V. Nagirnyi, T. Nurakhmetov, F. Sahikhin, «Luminescence of cation excitons in Gd<sub>2</sub>SiO<sub>5</sub> crystals».

## Резюме

 $Gd_2SiO_5$  және  $Gd_2SiO_5$ :Се<sup>3+</sup> монокристаллдарды энергиялары 10 кэВ электрондармен, 4-20 эВ фотондармен және 300 кэВ импульстық наносекундтық электрондармен 5-80К температура аралығында қоздырылған кездегі катиондық экситондардың (Gd<sup>3+</sup>) және Се<sup>3+</sup>-жарық шығару орталықтарының табиғаты зерттелді.  $Gd_2SiO_5$  кристаллындағы Gd<sup>3+</sup> катионының энергетикалық күйлерінің f>f электрондық ауысыларымен анықталатын

<sup>13 &</sup>lt;sup>8</sup>S<sub>7/2</sub> негізгі күйінен <sup>6</sup>Р<sub>1</sub> қозған күйіне (жұтылу аймағы ~ 4 эВ), <sup>6</sup>І<sub>1</sub> (~4,5 эВ), <sup>6</sup>D<sub>1</sub> (~5 эВ) және керісінше, қозған күйден негізгі күйіне көшуіне сәйкес келетін жұтылу және шығару спектрлері анықталды. Егер кристаллдағы Gd<sup>3+</sup> ионын оның жанындағы қозған күйдегі оттегі немесе электрон-кемтіктондық меншікті қозулар энергияларын беріп қоздыратын болса 3,95 эВ сәйкес