

УДК 535.37 : 539.12.04 : 548.0

© 1993

СПЕКТРАЛЬНО-КИНЕТИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА КРИСТАЛЛОВ CsJ (CO₃)

*Виноград Э. Л., Горилецкий В. И., Корсунова С. П., Кудин А. М.,
Митичкин А. И., Панова А. Н., Радкевич А. В.,
Шахова К. В., Шпилинская Л. Н.*

Институт монокристаллов АН Украины, 310001, Харьков, Украина

(Поступило в Редакцию 28 мая 1993 г.)

С целью изучения состояния активирующей примеси и природы центров свечения в кристаллах CsJ (CO₃) проведены комплексные исследования влияния концентрации активатора на изменение их радиолуминесценции (РЛ), длительности сцинтилляционного импульса (τ) и спектров колебательного поглощения.

Установлено, что активирующая примесь в кристаллах CsJ (CO₃) образует два типа центров свечения, отличающихся спектральными и кинетическими параметрами. Центрам I соответствует РЛ с $\lambda_m = 3.15$ эВ и $\tau_1 = 1.4$ мкс, а центрам II — РЛ с $\lambda_m = 2.85$ эВ и $\tau_2 = 3.4$ мкс. Центры I вносят основной вклад в радиолуминесценцию кристаллов при высоких концентрациях ионов CO₃²⁻. На основании сопоставления результатов исследования спектров РЛ и ИК поглощения в области валентных колебаний ионов CO₃²⁻ кристаллов CsJ (CO₃) установлено, что центрам I соответствуют полосы 1365 и 1385 см⁻¹, обусловленные комплексами карбонат-иона с анионной вакансией.

Природа центров II окончательно не установлена. Однако проведенные исследования и сопоставление их с литературными данными свидетельствуют о том, что центры II, ответственные за люминесценцию 2.85 эВ, связаны с продуктами разложения карбонат-иона в процессе выращивания кристаллов, наиболее вероятными из которых являются ионы O₂²⁻.

Согласно [1], кристаллы CsJ (CO₃) являются высокоэффективным сцинтилляционным материалом, пригодным для детектирования ионизирующего излучения в широком диапазоне энергий в интервале температур 163—340 К. Однако природа центров свечения, ответственных за сцинтилляции этих кристаллов, не изучена. На основании результатов измерения оптических характеристик кристаллов CsJ (CO₃), согласно которым люминесценция в синей области спектра возбуждается на спаде фундаментального поглощения CsJ в полосе с максимумом 240 нм, сделано предположение, что в этих кристаллах осуществляется косвенный тип активации свечения.

Принимая во внимание возможность частичного разложения активирующей примеси Cs₂CO₃ в расплаве CsJ с образованием различной сложности окислов цезия и вхождение в решетку кристалла не только карбонат-ионов, но и продуктов разложения Cs₂CO₃, а также возможность нахождения карбонат-ионов в решетке CsJ как в свободном состоянии, так и в виде комплексов карбонат-ион-анионная вакансия (CO₃²⁻—Va), изучение природы центров свечения, ответственных за сцинтилляции кристаллов CsJ (CO₃), имеет важное значение не только для понимания физики сцинтилляционного процесса в этих кристаллах, но и для разработки технологии получения последних высокого сцинтилляционного качества.

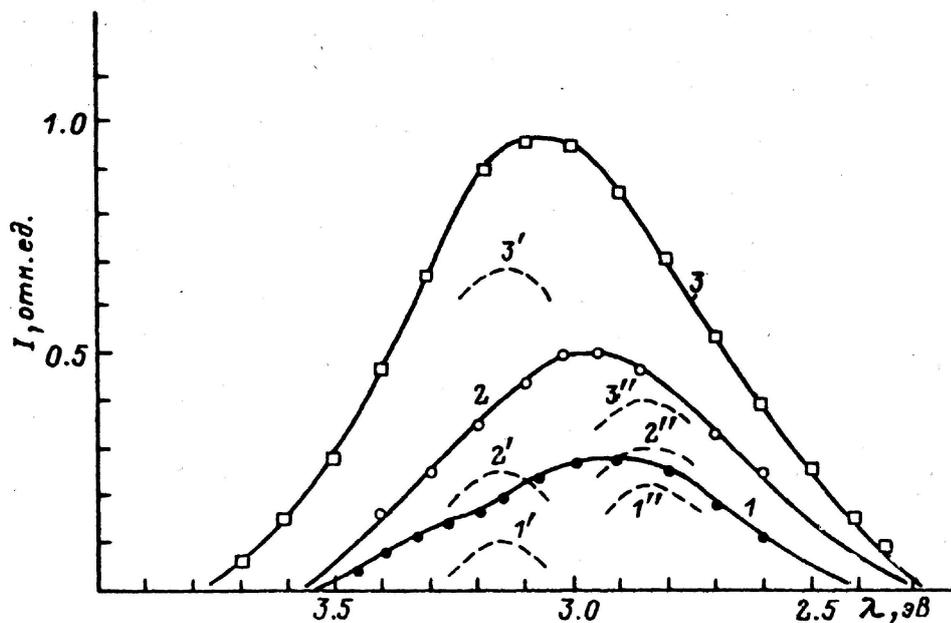


Рис. 1. Спектры РЛ кристаллов $\text{CsJ}(\text{CO}_3)$, содержащих $4.5 \cdot 10^{-4}$ (1, 1', 1''), $1.3 \cdot 10^{-3}$ (2, 2', 2'') и $4.8 \cdot 10^{-3}$ (3, 3', 3'') мол% $\text{Cs}_2(\text{CO}_3)$.

В связи с вышеизложенным настоящая работа, являющаяся началом изучения спектрально-кинетических свойств кристаллов $\text{CsJ}(\text{CO}_3)$ и состояния активирующей примеси в них, посвящена исследованию природы центров свечения, ответственных за сцинтилляции указанных кристаллов. С этой целью были проведены комплексные исследования влияния концентрации активирующей примеси и высокотемпературного отжига кристаллов $\text{CsJ}(\text{CO}_3)$ на изменение их радиолуминесценции (РЛ) и спектров колебательного поглощения, а также влияние концентрации активатора на длительность сцинтилляционного импульса (τ) указанных кристаллов.

Исследованию подвергали прошедшие длительный отжиг при комнатной температуре образцы диаметром 30 мм и толщиной 5 мм, вырезанные из мо-

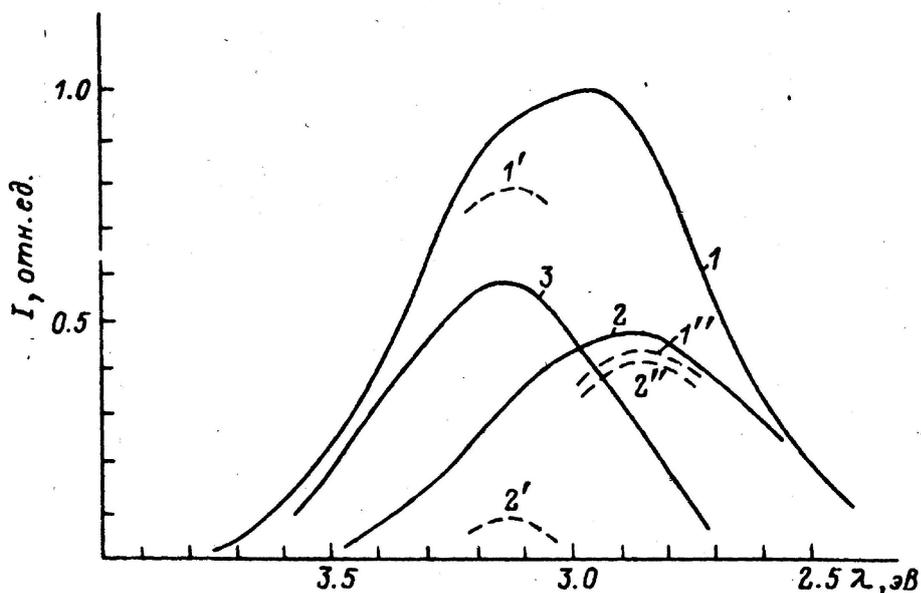
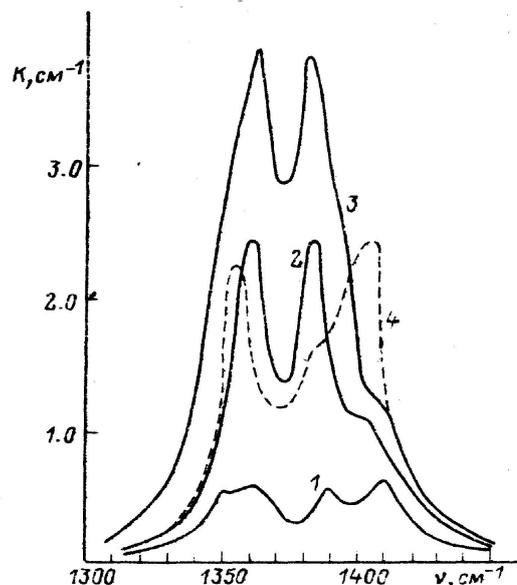


Рис. 2. Спектры РЛ кристалла $\text{CsJ}(\text{CO}_3)$, содержащего $1.3 \cdot 10^{-3}$ мол% Cs_2CO_3 , до (1, 1', 1'') и после (2, 2', 2'') отжига при 793 К; разностный спектр между кривыми 1 и 2 (3).

Рис. 5. Спектры ИК поглощения в области валентных колебаний иона CO_3^{2-} кристаллов CsJ (CO_3), содержащих $4.5 \cdot 10^{-4}$ (1), $1.3 \cdot 10^{-3}$ (2, 4) и $4.8 \cdot 10^{-3}$ (3) мол% Cs_2CO_3 , до (1, 2, 3) и после (4) отжига при 793 К.



1'—3' и 1''—3'') и близкими полуширинами. При этом полоса 3.15 эВ отличается более быстрым ростом интенсивности с увеличением содержания ионов CO_3^{2-} (рис. 1, кривые 1'—3'), обуславливающим сдвиг максимума спектров РЛ в высокоэнергетическую область, и резким ее снижением в закаленных кристаллах (рис. 2, кривые 1', 2'). Для полосы 2.85 эВ характерно не только незначительное увеличение интенсивности с концентрацией ионов CO_3^{2-} (рис. 1, кривые 1''—3''), но и нечувствительность к высокотемпературному отжигу (рис. 2, кривые 1'', 2'').

Длительный отжиг при комнатной температуре закаленных кристаллов полностью восстанавливает интенсивность полосы 3.15 эВ, а следовательно, и форму спектра РЛ. Наблюдаемая при этом линейная зависимость изменения интенсивности свечения 3.15 эВ от \sqrt{t} (рис. 3) указывает на то, что восстановление центров, ответственных за РЛ 3.15 эВ, обусловлено диффузионным процессом.

Полученные в результате разложения спектров РЛ исследуемых кристаллов интенсивности полос 3.15 и 2.85 эВ были использованы для оценки длительности затухания каждой из них путем экстраполяции зависимостей отношений интенсивностей этих полос $I_{3.15}/I_{2.85}$ и $I_{2.85}/I_{3.15}$ от величины τ для данных кристаллов на нулевые значения указанных отношений. Согласно оценке длительности затухания РЛ 3.15 и 2.85 эВ соответствуют величине 1.4 и 3.4 мкс (рис. 4).

Таким образом, из вышеизложенного следует, что РЛ кристаллов CsJ (CO_3) обусловлена двумя типами центров свечения. Центрам I соответствует РЛ с $\lambda_m = 3.15$ эВ и $\tau_1 = 1.4$ мкс, а центрам II — РЛ с $\lambda_m = 2.85$ эВ и $\tau_2 = 3.4$ мкс. Центры I вносят основной вклад в РЛ кристаллов при высоких концентрациях ионов CO_3^{2-} , разрушаются высокотемпературным отжигом с последующим медленным восстановлением при комнатной температуре.

Существенная информация о природе центров свечения была получена в результате исследования колебательного поглощения кристаллов CsJ (CO_3). В ИК спектрах поглощения исследуемых кристаллов, как и в [2], наблюдаются элементарные полосы деформационных ν_2 -, ν_4 -колебаний 880 и 680 cm^{-1} и ряд полос в области валентных ν_3 -колебаний иона CO_3^{2-} (рис. 5). Поглощение в этой области спектра кристаллов с минимальным содержанием активатора (рис. 5, кривая 1) характеризуется полосами 1355, 1365, 1385 и 1410 cm^{-1} . Согласно [2], полоса в области 1415 cm^{-1} связана с валентными колебаниями свободного иона CO_3^{2-} , тогда как поглощение в области 1390 cm^{-1} — с валентными колебаниями иона CO_3^{2-} , возмущенного компенсирующей его заряд анионной вакансией. Природа полос 1355 и 1365 cm^{-1} в литературе не рассмотрена.

С ростом содержания карбонат-ионов интенсивность всех полос поглощения увеличивается, при этом относительный вклад в поглощение полос 1355 и 1410 cm^{-1} снижается (рис. 5, кривые 2, 3), вследствие чего, по-видимому, полоса 1355 cm^{-1} в спектрах кристаллов, содержащих более $5 \cdot 10^{-4}$ мол% Cs_2CO_3 , не разрешается. При высоких концентрациях активатора (рис. 5, кривые 2, 3) преобладающими в спектрах являются полосы 1365 и 1385 cm^{-1} с практически

постоянным значением отношений их коэффициентов поглощения. Последнее указывает на то, что обе эти полосы связаны с одним и тем же центром — ассоциированным с анионной вакансией ионом CO_3^{2-} . Преимущественный рост интенсивностей полос 1365 и 1385 см^{-1} с концентрацией активатора в кристаллах свидетельствует о том, что при высоком содержании карбонат-ионов последние в основном находятся в состоянии комплекса ($\text{CO}_3^{2-}-V_a$).

Закалка исследуемых кристаллов после высокотемпературного отжига, когда вероятность разрыва связи $\text{CO}_3^{2-}-V_a$ велика, приводит к существенному изменению их спектров колебательного поглощения. Интенсивность полос 1365 и 1385 см^{-1} резко снижается, что сопровождается столь же резким ростом интенсивности полос 1355 и 1410 см^{-1} (рис. 5, кривая 4). При этом для всех закаленных кристаллов отношение интенсивностей полос 1355 и 1410 см^{-1} в пределах $\pm 3\%$ остается постоянным, что свидетельствует о принадлежности указанных полос одному и тому же состоянию иона CO_3^{2-} . По аналогии с [3], где рассмотрена структура колебательного поглощения в галогенидах цезия иона SeO_3^{2-} той же симметрии, что и ион CO_3^{2-} , полоса 1355 см^{-1} , как и полоса 1410 см^{-1} [2], может быть отнесена к валентным колебаниям свободного иона CO_3^{2-} с пониженной от D_{3h} до C_{3v} симметрией за счет внедрения его в объемно-центрированную решетку CsJ.

Длительный отжиг закаленных от 793 К кристаллов при комнатной температуре полностью восстанавливает, как и в случае спектров РЛ, форму спектров ИК поглощения и характер процесса восстановления поглощения в полосах 1365 и 1385 см^{-1} , т. е. образования комплекса ($\text{CO}_3^{2-}-V_a$), такой же, как и восстановления РЛ 3.15 эВ (рис. 3).

Сопоставляя результаты исследования ИК поглощения и РЛ кристаллов CsJ (CO_3), можно заключить, что люминесценция центров I (3.15 эВ) обусловлена комплексами ($\text{CO}_3^{2-}-V_a$). Об этом свидетельствуют: преимущественный рост с концентрацией активатора связанных с комплексом полос ИК поглощения 1365 и 1385 см^{-1} и полосы РЛ 3.15 эВ; резкое снижение и восстановление в диффузионном процессе интенсивности этих полос в соответствующих спектрах закаленных и отожженных при комнатной температуре кристаллов.

Что касается РЛ центров II (2.85 эВ), то проведенные в настоящей работе исследования не позволили установить ее природу, хотя убедительно свидетельствуют о том, что люминесценция 2.85 эВ не связана с примесью карбонат-ионов, поскольку ее интенсивность не претерпевает изменения после высокотемпературного отжига кристаллов и незначительно увеличивается с ростом концентрации активатора. Последнее может быть связано с наличием в расплаве сопутствующей карбонату цезия примеси, которая, входя в решетку CsJ, создает центры, ответственные за РЛ 2.85 эВ. Такой примесью могут быть окислы цезия, образующиеся в результате частичного термического разложения Cs_2CO_3 в процессе выращивания кристаллов, что подтверждается полученными нами результатами при исследовании вхождения ионов CO_3^{2-} в кристаллы CsJ. Из соображений изоморфности и условий выращивания наиболее вероятным представляется вхождение в решетку иодида цезия ионов O_2^{2-} , с которыми, как предполагается в [4], связано свечение 2.85 эВ преднамеренно неактивированных кристаллов CsJ.

Список литературы

- [1] Виноградова Э. Л., Горилецкий В. И., Панова А. Н., Шахова К. В., Шпилинская Л. Н., Эйдельман Л. Г. // Опт. и спектр. 1990. Т. 69. В. 5. С. 1185—1186.
- [2] Смольская Л. П., Дорохова В. В. // ЖПС. 1990. Т. 52. № 1. С. 44—47.
- [3] Бойко В. В. // Автореф. канд. дис. Киев, 1980. 15 с.
- [4] Shiran N. V., Charkina T. A., Goriletskiy V. I., Mitichkin A. I., Shlyahurov V. V. // Luminescent detectors and transformers of ionizing radiation. Riga, 1991. N 4.