СЕКЦІЯ ПРИРОДНИЧИХ НАУК

УДК 681.624

ТЕРМОІНДУКОВАНІ ПЕРЕТВОРЕННЯ ЕЛЕКТРОННИХ ЦЕНТРІВ ЗАБАРВЛЕННЯ В КРИСТАЛАХ SRCL₂-EU²⁺-K⁺

З.П. Чорній, А.Д. Кульчицький, В.М. Салапак, Г.О. Щур, Н.П. Бєлянінова, Х.К. Максимович

Досліджені зміни електричних, оптичних і люмінесцентних властивостей кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ під впливом рентгенівських променів. У кристалах, опромінених в інтервалі температур 90+130 К, генеруються { F_A -Eu³⁺}-комплементарні пари. F_A -центри утворюються в результаті локалізації зонних електронів на домішково-вакансійних диполях (ДВД). На стадії насичення забарвлення кристала концентрація F_A -центрів складає 40% початкової концентрації ДВД. В інтервалі температур 130+150 К F_A -центри руйнуються, при цьому виникають M_A^+ -центри. $F_A \rightarrow M_A^+$ - перетворення є наслідком локалізації рухливих F-центрів на ДВД: $V_a^{\circ} + Me^+V_a^+ \rightarrow Me^+V_a^+V_a^\circ$. Європій як співактиватор підвищує радіаційну чутливість кристала та ефективність протікання $F_A \rightarrow M_A^+$ -перетворень.

Исследованы изменения электрических, оптических и люминесцентных свойств кристаллов SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ под влиянием рентгеновских лучей. В кристаллах, облученных в интервале температур 90+130 К, генерируются { F_A -Eu³⁺}-комплементарные пары. F_A -центры образуются в результате локализации зонных электронов на примесе-вакансионных диполях (ПВД). На стадии насыщения окраски кристалла концентрация F_A -центров составляет 40% начальной концентрации ПВД. В интервале температур 130+150 К F_A -центры разрушаются, при этом возникают M_A^+ -центры. $F_A \rightarrow M_A^+$ -превращения являются результатом локализации подвижных F-центров на ПВД: $V_a^{\circ} + Me^+V_a^+ \rightarrow Me^+V_a^{\circ}$. Европий в качестве соактиватора повышает радиационную чувствительность кристалла и эффективность протекания $F_A \rightarrow M_A^+$ -преобразований.

Кристали хлористого стронцію (структура флюориту) стійкі до дії іонізуючого випромінювання. Фотохімічне забарвлення виникає лише в кристалах, які містять надрівноважні аніонні вакансії, генетично пов'язані з легуючими домішками одновалентних металів Me⁺ (Me⁺=Na⁺,K⁺,Rb⁺,Cs⁺) [6, 9, 12, 13]. Структура електронних центрів забарвлення залежить від температури, при якій опромінюється кристал. Якщо вимірні зразки кристалів SrCl₂-Me⁺ опромінювати при T < 120 K, то радіація генерує в кристалі F_A -центри. При опроміненні при T > 150 K в кристалах утворюються двовакансійні центри, яким протягом тривалого часу приписували структуру M_A-центрів [9, 12, 13], і лише на початку 90-х років встановлено, що дані центри є M_A⁺-центрами [1]. Механізм утворення M_A⁺-центрів у літературі є дискусійним [1, 14]. Виясненню механізму F_A→M_A⁺-перетворень заважає та обставина, що поряд із термоіндукованими перетвореннями електронних центрів забарвлення в опромінених кристалах протікають діркові процеси. З метою уникнення віливу діркових процесів на перебіг F_A→M_A⁺перетворень у даній роботі в кристали як співактиватор введено європій. Вибір європію як співактиватора зумовлений тим, що він створює в кристалах глибокі пастки для дірок [15] і тим самим зменшує роль діркових процесів у тому інтервалі температур, в якому відбуваються F_A→M_A⁺-перетворення (T=130+150 K).

Кристали SrCl₂ вирощувались із сировини ОСЧ, яка пройшла попередню зонну очистку. Вміст активатора складав 0,2 мол % в шихті розплаву. Вимірні зразки являли собою монокристалічні пластинки розміром $10 \times 10 \times 1 \text{ мм}^3$, виколені в площині сколу кристала (площина 111). Спектри активаторного і наведеного поглинання вимірювались спектрофотометром СФ-46 з фотоелектричною приставкою. Як джерело світла використовувались лампи ДКСШ-1000М (λ =200-400 нм) і КГМ-12 (λ =380-900 нм), а як джерело іонізуючих променів — рентгенівська установка УРС-55А (U=55 кВ, і=12 мА; вольфрамовий антикатод). Час насичення забарвлення кристала складав 0,75—1,0 год.

Струми термостимульованої деполяризації (ТСД) вимірювались електрометром ВК2-16. Конструкція кріостату і вимірної комірки описана в роботі [9, 10].

Математична обробка результатів вимірювань проводилась за стандартною методикою.

Про наявність домішок у кристалі та характер їх входження можна судити на основі абсорбційних, люмінесцентних та електричних властивостей синтезованих кристалів.

Загальновідомо [2, 7], що європій може входити в гратку кристала як у тривалентному, так і в двовалентному стані. Незважаючи на те, що електронні конфігурації Eu²⁺- і Eu³⁺-ioнiв

СЕКЦІЯ ПРИРОДНИЧИХ НАУК

подібні, в оптичних спектрах дво- і тривалентного європію спостерігається суттєва різниця: у фосфорах, де європій знаходиться в двовалентному стані, маємо смугу випромінювання в синій області спектра, тоді як для тривалентного європію характерне лінійчасте випромінювання в оранжево-червоній області.

На рис.1 наведений спектр поглинання кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺, який складається з двох груп смуг, розташованих в області 300—400 нм (довгохвильові смуги) і 240—300 нм (короткохвильові смуги), які зумовлені $4f^{k}-4f^{k-1}d$ -переходами в Eu²⁺-ioнах [7]. Фотозбудження як у короткохвильовій, так і в довгохвильовій частині спектра генерує смугу люмінесценції з максимумом при 407,5 нм і півшириною 0,104 еВ (крива 2). Смуга люмінесценції частково перекривається з активаторним поглинанням, що зумовлює часткове самопоглинання свічення.







Рис. 2. Термограма струмів ТСД неопроміненого (крива 1) і забарвленого при 90 К кристала SrCl₂-Eu²⁺-K⁺

Калій входить у гратку SrCl₂ у вигляді домішково-вакансійних диполів (ДВД) пл-типу ($Me^+V_a^+$ -диполі) [9, 10, 11]. Про входження калію в кристал можна судити за наявністю струмів ТСД в кристалі. На рис.2 (крива 1) наведена термограма струмів ТСД кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺. Подібно до кристалів SrCl₂-K⁺ [11] на термограмі спостерігаються два максимуми струмів ТСД: низькотемпературний T_m=112 K з енергією активації ε =0,28 еВ і високотемпературний T_m=210 K, ε =0,46 еВ, які зумовлені реорієнтацією та термодисоціацією не взаємодіючих між собою ДВД [10, 11].

На основі цього можна зробити висновок, що калій знаходиться в гратці кристала $SrCl_2-Eu^{2+}-K^+$ у вигляді ізольованих не взаємодіючих із Eu^{2+} -іонами диполів *ип*-типу $K^+V_a^+$.

При опроміненні кристала SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ рентгенівськими променями концентрація диполів зменшується. Радіаційне руйнування диполів супроводжується синхронною генерацією центрів забарвлення. На стадії насичення забарвлення кристала густина струмів ТСД дипольної релаксації зменшується на 40% від початкової (рис.2, крива 2), що в 2—2,5 раза більше, ніж у кристалах SrCl₂-K⁺ [9]. Спектр поглинання забарвлених кристалів залежить від температури, при якій опромінюється зразок. При низькотемпературному опроміненні (T < 130 K) в спектрі індукованого поглинання маємо слабо розділену дублетну смугу з максимумами при 590 і 660 нм (рис.3, крива 1), зумовлену поглинанням F_A-центрів. Якщо кристал SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ опромінювати рентгенівськими променями в температурному діапазоні 150—200 K, то спектр наведеного поглинання містить три смуги, максимуми яких розташовані при 440, 535 і 760 нм (крива 2) і які пов'язані з оптичними переходами в M_A⁺-центрах. При високотемпературному опроміненні (T > 250 K) стабільні центри забарвлення в кристалі не створюються. Спектр поглинання забарвлених кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ у видимій частині спектра

Спектр поглинання забарвлених кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ у видимій частині спектра збігається із спектром поглинання кристалів SrCl₂-K⁺ (рис.4), що вказує на ідентичну структу-

ру електронних центрів забарвлення в обох кристалах. Відмінність спостерігається в УФчастині спектра. В кристалах SrCl₂-K⁺ спостерігається потужна смуга поглинання, максимум якої розташований в області 390 нм і яка зумовлена $\Sigma \rightarrow \Sigma$ -переходами в V_K-центрах [12, 13]. У кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ дана смуга практично не проявляється (див. рис.3), що свідчить про те, що основна частина дірок локалізована на іонах європію.



Рис. 3. Спектр наведеного поглинання кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺, опромінених рентгенівськими променями при 90 К (крива 1) і 150 К (крива 2)





Додатковим підтвердженням відсутності (малої концентрації) V_{K} -центрів у забарвлених кристалах $SrCl_2-Eu^{2+}-K^+$ служать криві термічного висвічування. У кристалах $SrCl_2-K^+$ основна запасена кристалом світлова енергія виділяється в максимумах термічного висвічування (TB) 110 і 137 К (рис.5, крива 1), які зумовлені 90°-міграцією V_{K} -центрів та делокалізацією дірок із ДВД (термодисоціація V_{KD} -центрів), відповідно [3]. У кристалах $SrCl_2-Eu^{2+}-K^+$ дані максимуми TB відсутні, а основна акумульована кристалом світлосума виділяється в максимумах TB, розташованих в області 220—240 К (рис.6, крива 1).

При нагріванні забарвлення кристалів F_A -центри відпалюються. F_A -обезбарвлення супроводжується виникненням M_A^+ -поглинання [4, 5]. Спектр поглинання кристалів, імпульсно прогрітих до температур понад 150 К, ідентичний спектру індукованого поглинання, яке генерує радіація при даній температурі. На рис.5 і 6 (криві 2) наведені температурні залежності оптичних густин M_A^+ -поглинання (смуга 760 нм), виміряні при нагріванні ізодозно опромінених при 90 К кристалів. Криві наростання M_A^+ -центрів у кристалах SrCl₂-K⁺ і SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ практично ідентичні. Відмінність спостерігається при відпалі M_A^+ -центрів.

На відміну від лужно-галоїдних кристалів, в яких радіація генерує в регулярній гратці кристала заряджені точкові дефекти (центри забарвлення), у кристалах хлористого стронцію виникнення радіаційного забарвлення є результатом локалізації носіїв заряду на дорадіаційних дефектах. Зокрема, у кристалах SrCl₂-Me⁺ виникнення електронних центрів забарвлення зумовлене локалізацією електронів на ДВД [9]:

$$\vec{e} + M e^{\dagger} V_a^{\dagger} \to M e^{\dagger} V_a^o \equiv F_A. \tag{1}$$

Дірки в залежності від температури зразка або автолокалізуються в регулярній гратці кристала, або локалізуються на домішці, приймаючи структуру V_{KD}- або V_{KA}- -центрів [12]:

$$e_{\perp}^{\tau} + 2CI \rightarrow CI_2 \equiv V_K \qquad (T < 100 \text{ K}) \tag{2}$$

$$e^{+} + 2CI + Me^{+} V_{a}^{-} \rightarrow Cl_{2} Me^{+} V_{a}^{-} \equiv V_{KD}$$
 (110 < T<140 K) (3)
 $e^{+} + 2CI + Me^{+} \rightarrow Cl_{2} Me^{+} \equiv V_{KA}$ - (140 < T<180 K) (4)

. 2

3

2,5

2

ι,5 P

0,5

(5)

290



Рис.5. Термічне висвічування (крива 1) і наростання та відпал M_A⁺-поглинання (λ≔760 нм) у кристалах SrCl₂-K⁺, опромінених рентгенівськими променями при 90 К Рис. 6. Термічне висвічування (крива 1) і наростання та відпал M_A⁺-поглинання (λ=760 нм) у кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺, опромінених рентгенівськими променями при 90 К

Максимум основної смуги поглинання діркових центрів ($\Sigma \rightarrow \Sigma$ -переходи в Cl_2^- квазімолекулярному іоні) розташований при 397 нм (рис.4, крива 1) і зсувається приблизно на 10 нм в УФ область (крива 2) при $V_K \rightarrow V_{KD}$ -перетвореннях. 90°-міграція V_K -центрів і термоіндукований розпад V_{KD} - і V_{KA} - центрів відбувається при температурах 110, 137 і 180 К, відповідно, і супроводжується термічним висвічуванням (рис.5, крива 1). Термолюмінесценція виникає в результаті рекомбінації мобільних дірок з електронними центрами забарвлення.

Якщо кристали SrCl₂-Me⁺ додатково легувати європієм, то останній виступає виключно як центр локалізації дірок [15]. Тому введення європію не впливає на спектр поглинання електронних центрів забарвлення і суттєво змінює поглинання діркових центрів, що проявляється в зменшенні оптичної густини поглинання в області 397 нм (рис.3, крива 1). Відповідно, у кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ відсутні піки TB, зумовлені V_K-центрами (рис.6, крива 1). Зазначені результати свідчать про те, що в кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ практично всі дірки локалізовані на Eu²⁺-ioнах:

$$e^+ + Eu^{2+} \rightarrow Eu^{3+}$$

Оскільки в кристалах хлористого стронцію Eu^{3+} -центри стабільні аж до температур порядку 400 К [15], то відпал радіаційно забарвлених кристалів $SrCl_2-Eu^{2+}-K^+$ в інтервалі температур 100—400 К відбувається без участі діркових процесів і в цьому відношенні вони себе ведуть як кристали, аддитивно забарвлені в парах металів.

 F_A -центри в кристалах SrCl₂-Me⁺ існують лише при низьких температурах і при нагріванні кристала (інтервал температур 130—150 К) зникають. Відпал F_A -центрів супроводжується виникненням M_A^+ -центрів. Перетворення одновакансійного F_A -центра в двовакансійний M_A^+ -центр є наслідком протікання в кристалі іонних процесів і може відбуватись двома шляхами:

в результаті захоплення мобільних аніонних вакансій F_A-центрами:

$$V_a^+ + M e^+ V_a^o \to M e^+ V_a^o V_a^+ = M_A^+; \tag{6}$$

внаслідок локалізації рухливих F-центрів на ДВД [1]:

Ê

$$Me^{+}V_{a}^{o} \rightarrow Me^{+} + V_{a}^{o}; \quad V_{a}^{o} + Me^{+}V_{a}^{+} \rightarrow Me^{+}V_{a}^{o}V_{a}^{+} \equiv M_{A}^{+}.$$
(7)

Можливість протікання реакції (6) не викликає жодних сумнівів, оскільки іонний перенос у кристалах SrCl₂ здійснюють аніонні вакансії. Енергія міграції аніонної вакансії в кристалах SrCl₂ складає 0,34—0,36 eB, а температура, при якій вони стають мобільними, 150 К [11]. Однак у кристалах SrCl₂-Me⁺ аніонні вакансії знаходяться не у "вільному" стані, а в складі ДВД.

Термодисоціація ДВД і виникнення просторових струмів настає при температурі 220 К (рис.2), що майже на 100 К вище за температуру $F_A \rightarrow M_A^+$ -перетворень.

"Вільні" аніонні вакансії можуть виникнути в кристалі і в результаті термічного розпаду V_{KD}-центрів. Наявність в околі ДВД позитивно зарядженого V_K-центра понижує енергію зв'язку аніонної вакансії з Ме⁺-іоном, а тим самим і температуру термодисоціації:

$$Me^+ V_a^+ e_S^+ \to Me^+ e_S^+ + V_a^+. \tag{8}$$

В результаті термодисоціації V_{KD}-центра утворюються V_{KA}- -центр і мобільна вакансія, яка може брати участь в утворенні M_A⁺-центрів (реакція 6).

Термодисоціація V_{KD}-центра в значній мірі подібна до термоіндукованого розпаду Me⁺·2V_a⁺-центрів:

$$Me^{+} 2V_{a}^{+} \rightarrow Me^{+}V_{a}^{+} + V_{a}^{+}. \tag{9}$$

Згідно з даними роботи [8], реакція (9) протікає при T > 165 К, що приблизно на 30 К вище за температуру генерації M_A^+ -центрів. Як випливає з рис.5 і 6, термоіндуковане утворення M_A^+ -центрів у кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ проходить при тій же температурі, що і в кристалах SrCl₂-K⁺. Вище зазначалось, що забарвлений кристал містить лише {F_A-Eu³⁺} комплементарні пари і, оскільки Eu³⁺-центри мають високу термічну стабільність, F_A-обезбарвлення та виникнення M_A^+ -центрів може бути лише результатом протікання реакції (7) (V_a[°]-механізм). При однаковому механізмі утворення M_A^+ -центрів існує і певна відмінність між криста-пами SrCl₂-K⁺ та SrCl₂-Eu²⁺-K⁺.

лами $SrCl_2$ -K⁺ та $SrCl_2$ -Eu²⁺-K⁺:

при однаковій вихідній концентрації F_A -центрів (T=90 K) концентрація утворених M_A^+ -центрів (T=150 K) у кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ в 1,5 раза вища, ніж у кристалах SrCl₂-K⁺. Більш високий вихід F_A→M_A⁺-перетворень у кристалах з європієм зумовлений відсутністю мобільних дірок в інтервалі температур 90—150 К, а значить і відсутністю висвітлювальної дії:

$$e^{+} + Me^{+}V_{a}^{o} \rightarrow Me^{+}V_{a}^{+}; \qquad (10)$$

на стадії насичення забарвлення кристала концентрація центрів забарвлення в кристалах SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ в 2-2,5 раза вища в порівнянні з кристалами SrCl₂-K⁺. У даному випадку локалізація дірок на європії (реакція 5) зменшує висвітлювальну дію реакції (10);

на відміну від кристалів SrCl₂-Eu²⁺-K⁺, в яких ефективність забарвлення в інтервалі температур залишається практично незмінною, у кристалах SrCl₂-K⁺ ефективність забарвлення при підвищенні температури зростає в 2—2,5 раза. Це зумовлено зміною структури діркових центрів забарвлення — термічним перетворенням позитивно заряджених V_K- і V_{KD}-центрів у V_{ка}- -центри, які є електронейтральними центрами.

Відмінність спостроломпраляння центрами. Відмінність спостерігається і в термообезбарвленні M_A^+ -смуг поглинання. В кристалах SrCl₂-K⁺ (рис.5, крива 2), в яких M_A^+ -обезбарвлення виникає в результаті рекомбінації мобіль-них дірок з M_A^+ -центрами, термообезбарвлення починається при більш низьких температурах у порівнянні з кристалами SrCl₂-Eu²⁺-K⁺ (рис.6, крива 2), в яких обезбарвлення є наслідком відходу F-центра від домішково-вакансійного диполя.

^{1.} Говор М.В., Крочук А.С., Чорній З.П., Щур Г.О. //Укр.ф.ж. 1994. Т.39. С.966—1001. 2. Ельяшкевич М.А. Спектры редких земель. М., 1953. 3. Крочук А.С., Чорний З.П., Говор Н.В. // Укр.ф.ж. 1992. Т.37. С.1252—1256. 4. Кульчицкий А.Д.//Физическая электроника. 1981. Вып.23. С.76—79. 5. Кульчицкий А.Д.//Физическая электроника. 1982. Вып.24. С.44—46. 6. Максимович Х.К., Кульчицкий А.Д., Чорний З.П.//Физическая электроника. 1978. Вып.17. С.74—79. 7. Свиридов Д.Г., Свиридова Р.К., Смирнов Ю.Ф. Оптические спектры ионом переходных металлов в кристаллах. М., 1976. 8. Салапак В.М., Чорній З.П., Щур Г.О., Кульчицкий А.Д.// Физическая длектроника. 1978. Вып.17. С.74—79. 7. Свиридов Д.Г., Свиридова Р.К., Смирнов Ю.Ф. Оптические спектры ионом переходных металлов в кристаллах. М., 1976. 8. Салапак В.М., Чорній З.П., Щур Г.О., Кульчицький А.Д. // Дел. в ДНТБ України 03.02.97, №112-Ук97. 9. Чорний З.П., Панасюк М.Р., Крочук А.С., Максимович Х.К., Щур Г.А. //Укр.физ.ж. 1982. Т.27, №8. С.1219—1223. 10. Чорний З.П., Панасюк М.Р., Крочук А.С., Щур Г.А., Максимович Х.К., Иур Г.А. //Укр.физ.ж. 1982. Т.27, №8. С.1219—1223. 10. Чорний З.П., Панасюк М.Р., Крочук А.С., Щур Г.А., Максимович Х.К., Цур Г.А.// Изв. вузов, сер. физ. 1984. №9. С. 106—108. 11. Чорний З.П., Панасюк М.Р., Крочук А.С., Цур Г.А., Максимович Х.К., Цур Г.А.// Изв. вузов.: Сер. физ. 1982. №9. С.80—83. 12. Baltog I., Lefrant S., Houlier B., Yuster M., Chapelle J.-М., Taurel L. // Phys. Stat. Sol. (b). 1971. V.48, N1. P.345—352. 13. Rzepka E., Baltog I., Lefrant S., Yuste M., Taurel L. // Phys. 1985. V.18, N32. P.5947—5961. 15. Sastry M.D., Dalvi A.G.I., Page A.G., Joshi B.D.// J. Phys. C.:Sol. State Phys. 1985. V.18, N32. P.5947—5961. 15. Sastry M.D., Dalvi A.G.I., Page A.G., Joshi B.D.// J. Phys. C.:Sol. State Phys. 1975. V.8. P.3232—3240. 1. Говор М.В., Крочук А.С., Чорній З.П., Щур Г.О. //Укр.ф.ж. 1994. Т.39. С.966—1001. 2. Ельяшкевич М.А. Спектры joshi B.D.// J. Phys. C.:Sol. State Phys. 1975. V.8. P.3232-3240.