

ТОНКАЯ СТРУКТУРА ЗЕЛЕНЫЙ ПОЛОСЫ ЛЮМИНЕСЦЕНЦИИ ZnS
P-ТИПА ПРОВОДИМОСТИ

А. Н. Георгобиани, М. Б. Котляревский, Е. И. Панасюк,
И. М. Тигивяну

УДК 535:37

Методом модуляции длины волны исследована тонкая структура полос фотolumинесценции (ФЛ) ZnS p-типа. Установлена элементарность зеленой полосы.

При изучении люминесценции сульфида цинка интерпретация спектральных полос обычно затруднена вследствие их большой полосирини ($\sim 0,5$ эВ) и, следовательно, неэлементарности. Однако ситуация улучшается, если исследуются кристаллы, в решетке которых преобладают дефекты определенного типа, либо имеются центры с таким сечением захвата, что основная доля возбужденных светом носителей рекомбинирует через них. В настоящей работе исследуется тонкая структура зеленои полосы излучения кристаллов сульфида цинка p-типа проводимости, полученных в результате специальной обработки чистых нелегированных кристаллов n-типа в неравновесном паре серы.

Для изучения тонкой структуры оптических спектров обычно применяют методы модуляционной спектроскопии /1/, обладающие высокой чувствительностью и разрешающей способностью. В случае исследования полос люминесценции наиболее пригодным, по-видимому, является метод модуляции длины волны (λ -модуляция), поскольку, во-первых, при этом не оказывается дополнительных влияний на исследуемый образец и, следовательно, упрощается интерпретация полученных результатов, а, во-вторых, регистрируемые спектры при малых глубинах модуляции пропорциональны производным исходного немодулированного спектра по длине волны.

Действительно, если зависимость длины волны светового пучка от времени такова, что $\lambda = \lambda_0 + \Delta\lambda \cos \Omega t$, то сигнал на выходе фотоприемника $I(\lambda) = I(\lambda_0 + \Delta\lambda \cos \Omega t)$ для малых глубин модуляции $\Delta\lambda$ можно представить в виде

$$\begin{aligned}
 I &= I(\lambda_0) + (dI/d\lambda)_{\lambda_0} \Delta\lambda \cos \Omega t + \frac{1}{2} (d^2 I/d\lambda^2)_{\lambda_0} (\Delta\lambda)^2 \cos^2 \Omega t + \\
 &+ \frac{1}{6} (d^3 I/d\lambda^3)_{\lambda_0} (\Delta\lambda)^3 \cos^3 \Omega t \dots = I(\lambda_0) + \frac{1}{4} (d^2 I/d\lambda^2)_{\lambda_0} (\Delta\lambda)^2 + \\
 &+ \left[(dI/d\lambda)_{\lambda_0} + \frac{1}{8} (d^3 I/d\lambda^3)_{\lambda_0} \Delta\lambda \right] \Delta\lambda \cos \Omega t + \frac{1}{4} (d^2 I/d\lambda^2)_{\lambda_0} (\Delta\lambda)^2 \times \\
 &\times \cos 2\Omega t + \frac{1}{24} (d^3 I/d\lambda^3)_{\lambda_0} (\Delta\lambda)^3 \cos 3\Omega t + \dots .
 \end{aligned} \tag{I}$$

С помощью системы синхронного детектирования, настроенной на частоты Ω , 2Ω и т.д., можно отбирать соответствующие этим частотам члены, исключая остальные.

Модуляция длины волны излучения осуществлялась нами с помощью выбирирующего зеркала, смонтированного внутрь монохроматора МДР-3. Луминесценция возбуждалась линией 365 нм ртутной лампы высокого давления НВО-500. Спектральное разрешение установки не хуже 3 мэВ.

На рис. I приведен спектр ФЛ образцов ZnS р-типа проводимости и спектр λ -модулированной фотолюминесценции (λ -ФЛ), снятый на удвоенной частоте модуляции (в этом случае измеренный спектр соответствует, согласно уравнению (I), спектру второй производной). Спектр ФЛ состоит из двух полос, расположенных в голубой и зеленой областях.

Голубая полоса имеет в спектре λ -ФЛ особенности при энергиях 2,50; 2,62; 2,66; 2,76; 2,82; 2,87 и 2,91 эВ. В состав центров голубой полосы, как известно, входят вакансии цинка (см., напр., /2/).

Максимум зеленой полосы находится при 2,38 эВ (521 нм). Ее полуширина составляет 0,22 эВ и не зависит от длины волны возбуждающего света в интервале 313 - 440 нм. В пределах полуширины зеленой полосы в спектре λ -ФЛ наблюдаются особенности при энергиях 2,29; 2,33; 2,38; 2,42 и 2,46 эВ. Характер-

ное энергетическое расстояние между ними $\Delta\hbar\omega = 0,04$ эВ соответствует энергии продольного оптического фонара в ZnS (0,043 эВ /3/). Таким образом, можно сделать вывод, что зеленая полоса ФЛ в исследованных кристаллах элементарна и состоит из фононной серии.

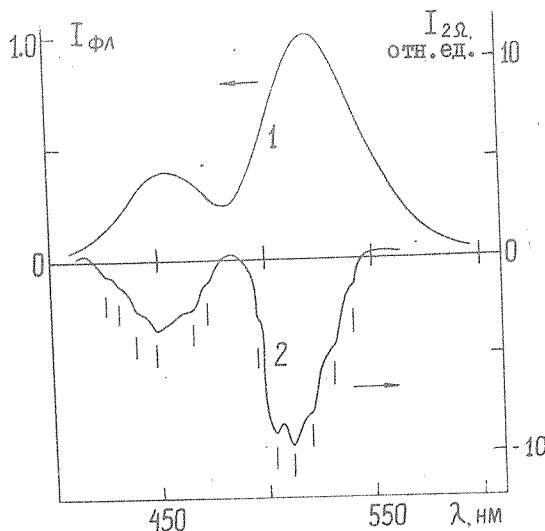


Рис. I. Спектры ФЛ (1) и λ -ФЛ (2) при $T = 80$ К

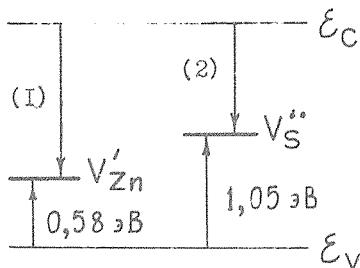
Оценим, какому фононному повторению соответствует максимум зеленой полосы. Предположим, что распределение интенсивностей фононных линий является Пуассоновским

$$I_n = I_0 N^n / n!, \quad (2)$$

где I_n – интенсивность n -ного фононного повторения, I_0 – интенсивность бесфононной линии, N – число фононов, испускаемых при одном акте рекомбинации. Это число можно определить по формуле /4/:

$$\tilde{N} = [w_0^2 / 8(\hbar\omega_0)^2] \ln 2, \quad (3)$$

где β_0 — полуширина элементарной полосы при $T = 0$ К, $\hbar\omega_0$ — энергия оптического фонона. Подставляя значение β в (2) получаем, что максимум полосы в нашем случае определяется вторым фононным повторением.



Р и с. 2. Схема энергетических уровней сульфида цинка р-типа проводимости

Превалирующим типом акцепторных центров в исследованных образцах является вакансия цинка V_{Zn}^+ /5/, которая обычно компенсирует вакансию серы V_S^- . Однако при увеличении содержания серы в кристаллах (после обработки в неравновесном паре серы) происходит перезарядка оставшихся вакансий серы к двукратно положительному состоянию V_S^{++} /5/. Положения уровней V_{Zn}^+ и V_S^{++} в энергетической схеме указаны на рис. 2, где приводятся также значения энергий тепловой активации центров, полученные по измерению температурной зависимости электропроводности образцов. Переход (1) соответствует излучению в голубой полосе /2/. Зеленую полосу мы связываем с рекомбинацией электронов через уровень V_S^{++} (переход (2)). В подтверждение этого предположения отметим, что при уменьшении интенсивности возбуждающего света относительный вклад зеленой полосы в интегrale $\int_{\lambda_1}^{\lambda_2} I(\lambda) d\lambda$ увеличивается (это говорит о том, что центры, ответственные за зеленую полосу ФЛ, имеют большее сечение захвата для электронов, чем центры V_{Zn}^+).

Таким образом, характерная для кристаллов сульфида цинка р-типа проводимости зеленая полоса ФЛ элементарна и обусловлена, по-видимому, присутствием в них центров V_S^{++} .

Поступила в редакцию
3 апреля 1981 г.

Л и т е р а т у р а

1. М. Кардона, Модуляционная спектроскопия, "Мир", М., 1972 г.
2. В. Ф. Туниская и др., изв. АН СССР, сер. физ., 35, 1437 (1971).
3. R. Marshall, S. Mirta, Phys. Rev., 134, A1019 (1964).
4. F. Seitz, Rev. Mod. Phys., 18, 384 (1946).
5. А. Н. Георгобиани и др., ЖДХ, 2, 345 (1980).