

СПЕКТРАЛЬНЫЕ И ВРЕМЕННЫЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ ТЕРМИЧЕСКИХ ЛОКАЛИЗОВАННЫХ ЭКСИТОНОВ В ТВЕРДОМ РАСТВОРЕ $CdS_{1-x}Se_x$

Агекян В. Ф., Александров Б. Г., Степанов Ю. А.

По спектрам люминесценции твердых растворов $CdS_{1-x}Se_x$ определены температурные интервалы, в которых существуют свободные экситоны и экситоны, связанные на флуктуациях потенциала решетки. Установлено, что этот интервал значителен при $0.03 < x < 0.3$, но далее он сужается и доходит до нуля при $x=0.7$. Исследована кинетика люминесценции в полосе экситона и обнаружено, что в отличие от бинарных соединений сильная зависимость времен затухания по контуру полосы экситона сохраняется по мере до $T=80$ К.

Вопросы, относящиеся к локализации электронных возбуждений, в частности экситонов на флуктуациях потенциала решетки полупроводниковых твердых растворов (ТР), интенсивно исследуются в последние годы теоретически и экспериментально. В ТР $A^{II}B^{VI}$ спектры излучения экситонов, взаимодействующих с этими флуктуациями («флуктуационные» экситоны — ФЭ), изучались в условиях межзонного и селективного возбуждений [1, 2]. Значительное внимание было уделено спектральной диффузии и изменению времен затухания люминесценции τ по контуру полосы излучения ФЭ при гелиевых температурах [3]. Полученные результаты интерпретировались в рамках модели Рашбы [4] ($\tau \sim E_z^{1/2}$, где E_z — энергия локализации), а также как переходы в более глубокие состояния с генерацией акустических фононов через переизлучение или туннелирование. Эти причины приводят к увеличению τ в полосе экситона по мере уменьшения энергии квантов излучения. В ТР $CdS_{0.9}Se_{0.1}$, где при гелиевых температурах наблюдаются только ФЭ и его LO -фононные повторения, при повышении температуры спектр трансформируется: полоса ФЭ деградирует и разгорается люминесценция свободных экситонов (СЭ).

В настоящей работе исследованы температурные изменения люминесценции ТР $CdS_{1-x}Se_x$ в зависимости от относительных концентраций широкозонной (S) и узкозонной (Se) компонент ТР в интервале $T=2\text{--}77$ К и временные характеристики экситонного излучения при 77 К.

Температурная зависимость люминесценции
в $CdS_{1-x}Se_x$. Межзонное возбуждение

На рис. 1 приведены спектры экситонного излучения для $CdS_{0.9}Se_{0.1}$ и при различных температурах. Температурная трансформация спектров имеет следующие характерные свойства: 1) с ростом температуры экситоны переходят из локализованного состояния в свободное, причем для значений $x \leq 0.6$ существует температурный интервал, в котором наблюдаются обе полосы (ФЭ и СЭ); 2) при изменении x от значения 0.25 в обе стороны этот интервал сдвигается в область низких температур, причем в сторону больших x он еще и сужается, так что для $x \geq 0.7$ ни при какой температуре не удается разделить полосы ФЭ и СЭ; 3) температура, при которой наблюдается переход от ФЭ к СЭ, приблизительно соответствует энергетическому расстоянию ΔE от максимума полосы поглощения СЭ до максимума полосы излучения ФЭ в $CdS_{1-x}Se_x$ при 2 К.

Указанные особенности демонстрируют зависимость температуры делокализации ФЭ от концентрации ТР (рис. 2). Эти результаты уместно сравнить с температурной зависимостью излучения экситонов в ТР $\text{A}^{\text{II}}\text{B}^{\text{VI}}$ с анионным замещением, например $\text{Cd}_{1-x}\text{Mn}_x\text{Te}$ при $x=0.3$. При нагревании $\text{Cd}_{0.7}\text{Mn}_{0.3}\text{Te}$ экситонная полоса ФЭ сдвигается в длинноволновую сторону вследствие уменьшения ширины запрещенной зоны. В интервале 15–25 К знак температурного

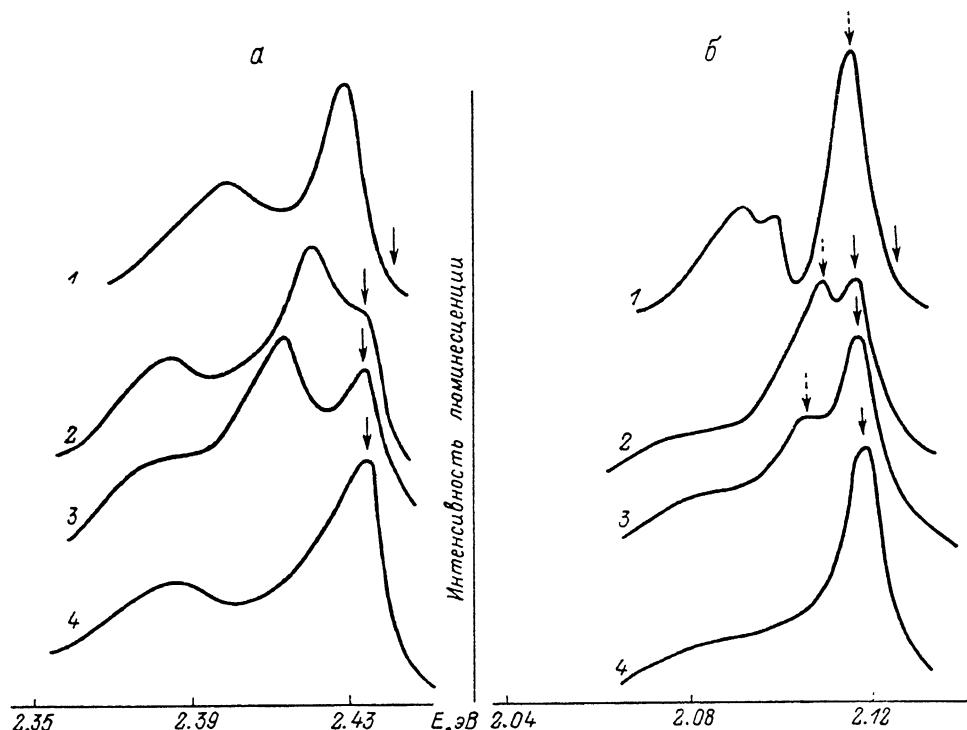


Рис.1. Спектры экситонной люминесценции ТР $\text{CdS}_{0.9}\text{Se}_{0.01}$ (а) и $\text{CdS}_{0.55}\text{Se}_{0.45}$ (б) при различных температурах.

$T, \text{К: а)} 1 - 5, 2 - 50, 3 - 60, 4 - 70; б) 1 - 5, 2 - 45, 3 - 50, 4 - 60$. Сплошная стрелка — положение линий свободного экситона в спектрах отражения, штриховая — максимум бесфоновой полосы излучения «флуктуационного» экситона.

сдвига максимума меняется, поскольку в этой области он определяется переходом от ФЭ к СЭ с постоянным уменьшением ΔE почти до нуля.¹ Таким образом, «одномодовый» переход от ФЭ к СЭ характерен для ТР $\text{A}^{\text{II}}\text{B}^{\text{VI}}$ с катионным замещением, а также для ТР $\text{A}^{\text{II}}\text{B}^{\text{VI}}$ с анионным замещением при достаточно большой концентрации анионной компоненты, т. е. в обоих случаях трансформация происходит без разделения спектра на полосу ФЭ и полосу СЭ.

Селективное возбуждение

В условиях селективного возбуждения в контур полосы ФЭ при 2 К на коротковолновом краю LO -фононных повторений наблюдается узкий пичок, соответствующий излучению ФЭ с нулевой спектральной диффузией^[2]. Температурное ослабление пичка и его исчезновение при 8 К соответствуют сокращению времени жизни ФЭ в резонансно-возбужденном состоянии. С ростом температуры LO -фононные повторения симметризуются^[6], при 50–60 К в спектре люминесценции ТР $\text{CdS}_{0.3}\text{Se}_{0.7}$, возбужденной вблизи максимума полосы ФЭ

¹ Температурные и концентрационные изменения интервала между максимумами полос поглощения и излучения экситона в $\text{Cd}_{1-x}\text{Mn}_x\text{Te}$ исследованы в [5], там же показано, что при $T > 25$ К движение экситонов носит квазивозбудженный характер.

(т. е. ниже полосы поглощения СЭ), появляется новая полоса, соответствующая, по нашему мнению, LO-фононному повторению СЭ, бесфононное излучение которого находится в антистоксовской области (однофотонное возбуждение антистоксовской люминесценции в пределах $k_B T$ от возбуждающей лазерной линии). Температурное усиление миграции электронного возбуждения проявляется не только оптически: во внешнем электрическом поле при достижении 15 К в системе $\text{CdS}_{1-x}\text{Se}_x$ происходит электротепловой пробой, сопровождающийся резким скачком

Рис. 2. Концентрационные зависимости температурного появления полосы свободного экситона (1) и гашения люминесценции локализованных экситонных состояний (2).

Стрелками указаны температурные интервалы одновременного существования в спектре люминесценции полос «флуктуационного» и свободного экситонов для конкретных исследованных образцов.

ком температуры. В отличие от бинарных соединений $\text{Al}^{\text{II}}\text{B}^{\text{VI}}$ пробой в ТР происходит в существенно меньших электрических полях, что связано с большой плотностью локализованных экситонных состояний в исследуемых ТР.

Времена затухания люминесценции в контуре полосы экситонов

Бесфононная полоса излучения экситонов в $\text{CdS}_{1-x}\text{Se}_x$ при 77 К совпадает по энергии с полосой экситонного поглощения, что дает основание отнести ее к люминесценции СЭ. Мы, однако, обнаружили существенное различие в экситонных спектрах люминесценции ТР $\text{CdS}_{1-x}\text{Se}_x$ при 77 К.

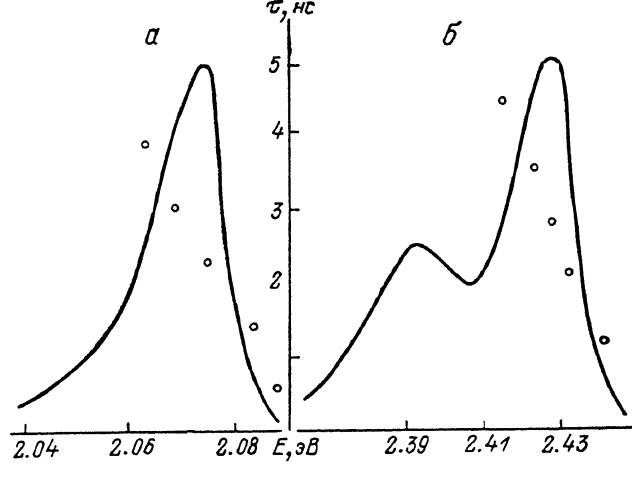


Рис. 3. Спектры люминесценции ТР $\text{CdS}_{1-x}\text{Se}_x$ при 77 К.

Точками показаны времена затухания люминесценции по контуру полосы экситона в $\text{CdS}_{0.4}\text{Se}_{0.4}$ (а) и $\text{CdS}_{0.9}\text{Se}_{0.1}$ (б).

тонной люминесценции в ТР и в соответствующих бинарных соединениях: при азотных температурах τ заметно меняется по контуру полосы (рис. 3). Существование спектра времен затухания экситонной люминесценции позволяет утверждать, что определенная связь между энергией экситона и степенью его

взаимодействия с флуктуациями сохраняется в ТР даже после температурной делокализации экситонного возбуждения. Возможно, следует говорить о делокализованном ФЭ в ТР A^{II}B^{VI}, подчеркивая тем самым отличие его свойств от свойств СЭ при тех же высоких температурах в бинарном соединении A^{II}B^{VI} где отсутствуют флуктуации потенциала решетки собственного происхождения.

В заключение отметим, что необходимо обратить внимание на исследование случая ТР CdS_{1-x}Se_x с преобладанием узкозонной компоненты ($x > 0.7$), поскольку в этой ситуации свойства электронных возбуждений оказываются более сложными, чем для CdS_{1-x}Se_x с $x < 0.7$, где определяющую роль играет локализация экситонов и свободных носителей на кластерах Se.

Список литературы

- [1] Cohen E., Sturge M. D. // Phys. Rev. B. 1982. V. 25. N 6. P. 3828—3840.
- [2] Permodorov S., Reznifskü, Verbin S. et al. // Phys. St. Sol. (b). 1982. V. 113. N 2. P. 589—600.
- [3] Agekyan V., Bindemann R., Schwabe R., Stepanov Y., Streit I. // Phys. St. Sol. (b). 1983. V. 116. N 1. P. K43—K46.
- [4] Рашба Э. И. // ФТП. 1974. Т. 8. В. 7. С. 1241—1256.
- [5] Агекян В. Ф., Фан Зунг // ФТП. 1984. Т. 18. В. 10. С. 1859—1861.
- [6] Агекян В. Ф., Васильев Н. Н., Малов А. В., Степанов Ю. А. // ЖПС. 1984. № 3. С. 429—434.

Ленинградский государственный
университет

Получена 6.06.1989
Принята к печати 9.06.1989