

НИЗКОТЕМПЕРАТУРНАЯ ФОТОЛЮМИНЕСЦЕНЦИЯ МОНОКРИСТАЛЛИЧЕСКИХ СЛОЕВ $Zn_xCd_{1-x}Te$, ПОЛУЧЕННЫХ ТВЕРДОФАЗНЫМ ЗАМЕЩЕНИЕМ

Бабенцов В. Н., Горбань С. И., Евтухов Ю. Н.

Исследовано влияние процесса твердофазных реакций замещения (TPЗ), проводимого в неоптимальных условиях, на спектры низкотемпературной фотолюминесценции (НФЛ) подложки CdTe и выращенных на ней слоев $Zn_xCd_{1-x}Te$. Показано, что в подложке после ТРЗ на спектрах НФЛ пропадают полосы, связанные с комплексом A—H, и появляются линии A—A-комплексов. Кроме этого, как в CdTe, так и в твердом растворе ZnCdTe появляются полосы D, вызванные дефектом типа дислокационная петля. Установлено, что механизм рекомбинации экситона на D-центре в твердом растворе аналогичен механизму в теллуриде кадмия.

Введение. Получение монокристаллических слоев полупроводниковых твердых растворов $Zn_xCd_{1-x}Te$ методом твердофазных реакций замещения (TPЗ) имеет перспективу для создания буферного слоя, согласующего параметры решеток эпитаксиального слоя $Hg_xCd_{1-x}Te$ ($x = 0.8$) с подложкой CdTe. Однако при неоптимальных условиях протекания ТРЗ в системе газ—твердое ($Zn + CdTe \rightarrow ZnCdTe$) возможно неравномерное проникновение в CdTe атомов Zn по дислокациям и границам блоков, что инициирует генерацию собственных точечных дефектов и кластеров, ухудшающих свойства буферного слоя.

В данной работе с целью контроля процесса ТРЗ исследована низкотемпературная фотолюминесценция (НФЛ) при 4.2 К полученных слоев $Zn_xCd_{1-x}Te$ состава $0.01 < x < 0.06$.

Показано, что кратковременная обработка подложки CdTe в реакторе системы ТРЗ приводит к существенному изменению ее спектра НФЛ. В нем пропадают линии излучения, связанные с комплексом акцептор—водород (A—H) и появляются линии A—A-комплексов и дислокационные полосы (D). Аналогичные D-полосы присутствуют в спектре НФЛ пленок $Zn_xCd_{1-x}Te$ и монокристаллов, в которые дислокации вводились абразивной обработкой при комнатной температуре.

Приготовление образцов

Монокристаллические слои $Zn_xCd_{1-x}Te$ ($0.01 < x < 0.06$) получали в процессе ТРЗ атомов кадмия цинком в подложке из CdTe, выращенного из паровой фазы с плотностью дислокаций 10^3 — 10^5 см $^{-2}$. Процесс ТРЗ проводили в проточном газотранспортном реакторе с двумя температурными зонами (для подложки и источника). Источником газовой фазы служил раствор-расплав цинка в кадмии. Содержание компонент в газовой фазе регулировалось температурой T_u и соотношением содержания Cd и Zn в источнике. Газом-носителем служил очищенный от примеси кислорода аргон (степень очистки 10^{-6} ат%).

Спектры НФЛ измеряли по стандартной методике при 4.2 К, используя для возбуждения He—Ne-лазер мощностью 10 мВт.

Состав образцов контролировали рентгеновским микроанализатором.

Плотность дислокаций определяли путем подсчета ямок травления.

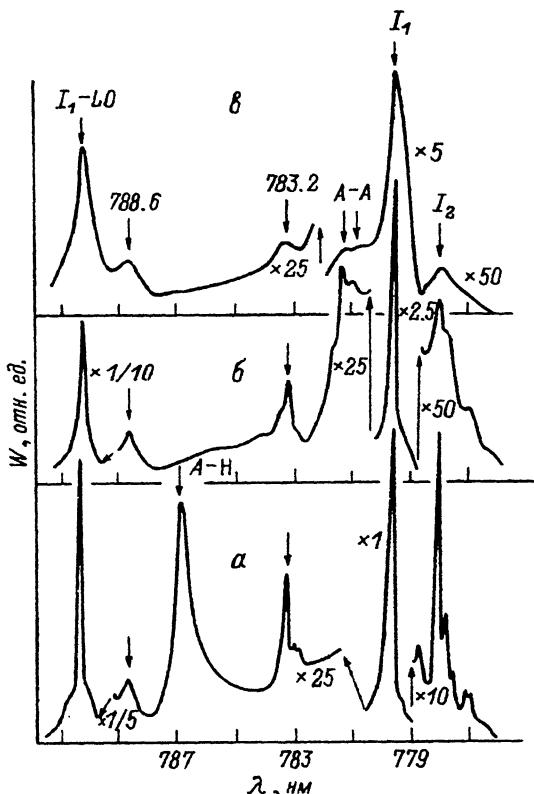


Рис. 1. Спектр ФЛ подложки CdTe при 4.2 К в экситонной области.

a — исходный; *b* — после отжига в атмосфере Ar 600°, 30 мин; *c* — отжиг в цинкосодержащей атмосфере, 5 мин.

Экспериментальные результаты

На рис. 1, *a* представлен обычный спектр НФЛ образцов CdTe *p*-типа, который использовался в качестве подложки в процессе ТРЗ. В экситонной области излучения он имеет линии $I_2 = 778.2$ и $I_1 = 779.9$ нм экситонов, связанных на донорах (*D*) и акцепторах (*A*), а также линии 783.2, 786.9, 788.6 нм, которые ранее наблюдались рядом авторов [1, 2]. В области *D*—*A* краевого излучения в спектре имеются полосы с $\lambda_{\max} = 806$ и 850 нм и их фононные повторения.

После нахождения подложки в реакторе системы ТРЗ в течение 30 мин при 600 °C в атмосфере аргона ее экситонный спектр излучения существенно изменился по сравнению с исходным состоянием (рис. 1, *b*). В нем полностью исчезла линия 786.9 нм, в 10 раз уменьшилась интенсивность линии I_2 и в 2.5 раза — интенсивность I_1 . Интенсивности линий 783.2 и 788.6 нм практически не изменились, но произошло перераспределение интенсивностей их более узких составляющих. На длинноволновом (ДВ) крыле полосы I_1 обнаружилась тонкая структура.

При добавлении в атмосферу реактора цинка при отжиге в течение 5 мин наблюдаются уширение линий I_1 и I_2 , а также дальнейшее падение их интенсивностей. Линии тонкой структуры вследствие уширения сливаются и образуют ступеньку на ДВ крыле I_1 .

Одновременно с этим происходит падение интенсивности *D*—*A*-полос излучения с $\lambda_{\max} = 806$ и 850 нм (рис. 2, *b*, *c*).

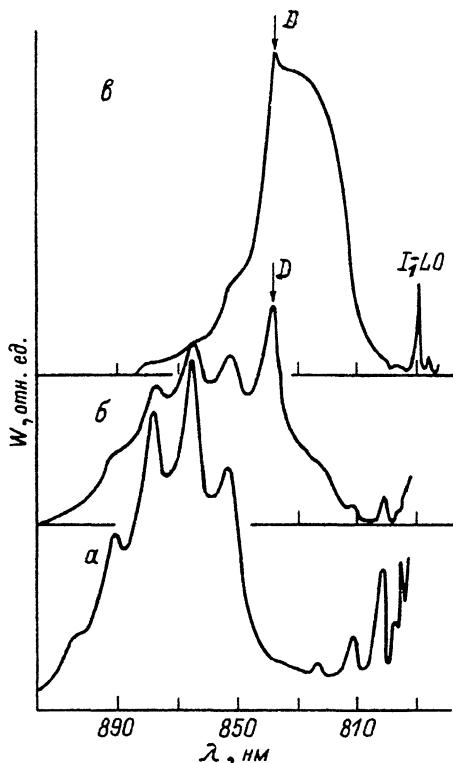


Рис. 2. Спектр ФЛ подложки CdTe при 4.2 К в области D — A -полос.

Обозначения a — e те же, что на рис. 1.

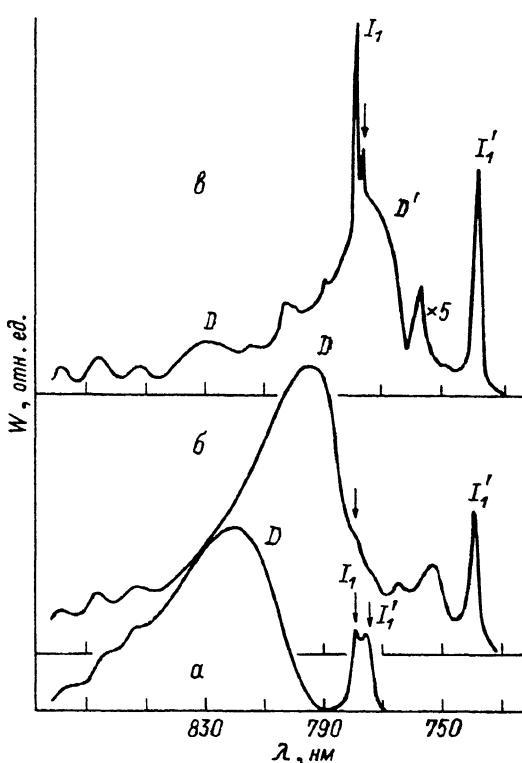


Рис. 3. Спектр ФЛ образцов пленок $Zn_xCd_{1-x}Te$ различных составов и толщин (d).

$a - x = 0.01, d = 2.5 \text{ мкм}; b - x = 0.16, d = 5 \text{ мкм}; e - x = 0.16, d = 1.5-2 \text{ мкм}$.

Таким образом, общий выход излучательной рекомбинации CdTe еще до появления пленки $Zn_xCd_{1-x}Te$ заметно уменьшается, хотя при этом возгорается новая D -полоса, связанная с дислокационными центрами [3].

При увеличении концентрации цинка в атмосфере реактора на подложке начинает образовываться пленка $Zn_xCd_{1-x}Te$. Характерные спектры НФЛ пленок различных составов представлены на рис. 3. В них доминируют линии I_1 и D -полосы. Их энергетические положения синхронно смещаются в коротковолновую сторону с ростом содержания цинка в твердом растворе $Zn_xCd_{1-x}Te$ в соответствии с увеличением ширины запрещенной зоны.

Спектр НФЛ образца $Zn_xCd_{1-x}Te$ ($x = 0.16, d = 1.5 \div 2 \text{ мкм}$) содержит одновременно линии I_1 теллурида кадмия (780 нм) и твердого раствора I_1' (776 нм). Максимум D -полосы в этом образце находится при 820 нм. В спектре образца $Zn_xCd_{1-x}Te$ ($x = 0.16, d = 5 \text{ мкм}$) линия I_1 (780 нм) очень слабая, а спектр образца того же состава, но меньшей толщины ($d = 1.5 \text{ мкм}$) представляет собой ярко выраженную суперпозицию спектров CdTe и твердого раствора вследствие возбуждения НФЛ через пленку в материале подложки. Отметим, что полуширина линии I_1 в этих образцах в 4—5 раз превышает полуширину этой линии в объемных монокристаллах $Zn_xCd_{1-x}Te$ близкого состава, полученных из расплава, в которых D -полоса не наблюдается (рис. 4, а).

После обработки объемных монокристаллов $Zn_xCd_{1-x}Te$ ($x = 0.06$) абразивом при комнатной температуре в спектре их НФЛ, так же как в спектре пленок, появляется D -полоса, а линия I_1 уширяется (рис. 4, б).

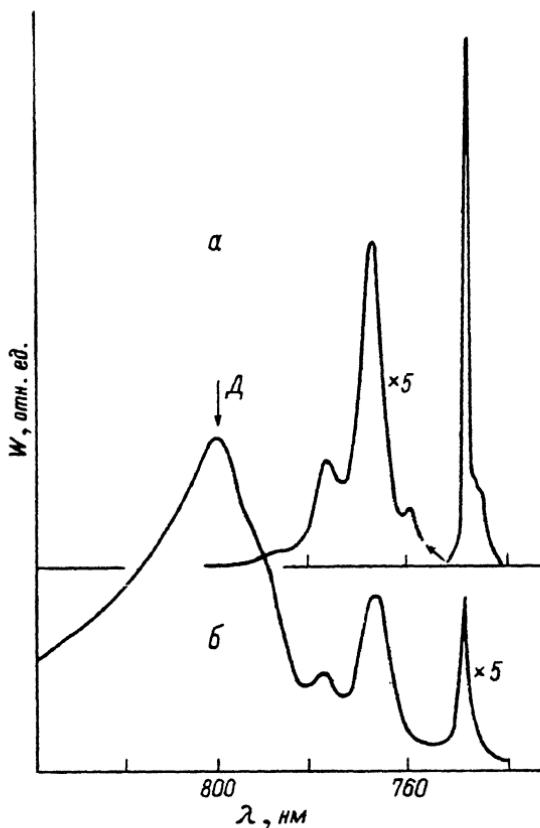


Рис. 4. Спектр ФЛ объемных монокристаллов $Zn_xCd_{1-x}Te$ ($x = 0.07$).
а — исходного, б — шлифованного абразивом.

Спектры НФЛ с D -полосой наблюдались только в тех слоях $Zn_xCd_{1-x}Te$, которые были получены в условиях, далеких от равновесных между твердой и газовой фазами, и содержали значительные механические напряжения. В равновесных условиях процесса ТРЗ [4] получались пленки без напряжений с однородно распределенными дислокациями, плотность которых не превышала значения $2 \div 3 \cdot 10^5 \text{ см}^{-2}$. Спектр НФЛ этих слоев был подобен спектру объемных монокристаллов. Полоса D в нем отсутствовала (рис. 4, а).

Обсуждение результатов

Как следует из анализа спектров НФЛ, основные изменения в них, наблюдавшиеся до появления на подложке из CdTe пленки твердого раствора, сводятся к исчезновению линии 786.9 нм и появлению тонкой структуры излучения на ДВ крыле линии I_1 (779.9 нм).

Поскольку линию 786.9 нм в работе [2] связывают с рекомбинацией экситона, локализованного на комплексном центре, включающем в себя атом водорода и неизвестный акцептор ($A-H$), наблюдаемое, как и в [2], исчезновение этой линии при прогреве образца при 600°C в атмосфере аргона можно объяснить распадом этого комплекса.

Отметим, что при этом появление тонкой структуры на ДВ крыле линии I_1 может быть связано с тем, что высвободившиеся из $A-H$ -комплекса акцепторы являются акцепторами Cu_{Cd} , которые концентрируются вблизи дислокационных

стоков. Тогда в местах стоков их концентрация достигает величины $N_{\text{CuCd}} \approx 10^{18} \text{ см}^{-3}$, что вызывает межакцепторное взаимодействие и, как показано нами в [5], приводит к появлению дополнительных линий с ДВ стороны от линии I_1 .

При добавлении в атмосферу реактора цинка наблюдается в неравновесных условиях процесса ТРЗ размножение дислокаций. Поскольку, как показано ранее [6], добавление Zn в CdTe не приводит к появлению в спектре НФЛ монокристаллов твердого раствора $\text{Zn}_x\text{Cd}_{1-x}\text{Te}$ ($0 < x < 1$) новых полос, D-полосу следует связать с дислокациями.

Это подтверждается и появлением D-полосы в спектре НФЛ монокристаллов, подвергнутых абразивной шлифовке при $T = 300$ или 77 К.

В настоящее время считается установленным, что D-полосы вызваны рекомбинацией экситона, локализованного на дефекте, который вначале локализует дырку, а затем кулоновское взаимодействие этой дырки со свободным электроном формирует связанный экситон [3]. В работе [7] высказано предположение, что дефектом с распределенным зарядом, определяющим малость электрон-фононного взаимодействия, характерную для D-полосы, может быть дислокационная петля, имеющая 10—15 оборванных связей.

Рассмотрим качественно, каким образом структурное нарушение идеальной кристаллической решетки, имеющее оборванные связи, может приводить к появлению потенциала, связывающего дырку в экситоне.

По данным работы [8], механическая шлифовка поверхности CdTe *p*-типа приводит к ее обогащению дефектами с глубокими уровнями донорного типа. При этом близко расположенный к поверхности слой CdTe представляет собой высокомонный материал *n*-типа. Действительно, в пленках CdTe, выращенных на подложке с большим рассогласованием параметра решетки (PbTe), что определяет наличие дислокаций несоответствия, присутствует донорный уровень с глубиной залегания $E_i = E_c - 0.64$ эВ [9]. Согласно [10], на нем может связаться экситон с энергией связи $E_{\text{cb}} \approx 0.2 E_i = 0.128$ эВ. При рекомбинации этого экситона энергия кванта излучения равна $h\nu = E_g - E_{\text{ex}} - E_{\text{cb}}$ [10], где E_{ex} — энергия связи свободного экситона. Принимая для CdTe при 4.2 К $E_g = 1.606$ эВ, $E_{\text{ex}}(n=1) = 0.018$ эВ, получаем $h\nu = 1.46$ эВ, что близко к значению энергии кванта в максимуме D-полосы.

Как показано выше, в твердом растворе $\text{Zn}_x\text{Cd}_{1-x}\text{Te}$ максимум D-полосы смещается в КВ область с ростом x , что свидетельствует о сохранении глубины залегания уровня D-дефекта в запрещенной зоне твердого раствора. Таким образом, механизм рекомбинации экситона, локализованного на D-центре, остается аналогичным механизму в теллуриде кадмия.

Природа донорного центра в настоящее время неизвестна. Однако примечателен факт, что этот центр образуется при различных способах воздействия на полупроводник, приводящих к его разупорядочению (рост пленки в неоптимальных условиях, механическая шлифовка, радиационное воздействие, термические отжиги). При этом концентрация D-центра в ряде случаев столь велика, что он может контролировать процесс излучательной рекомбинации.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- [1] Feng Z. C., Mascarenhas A., Choyke W. J. // J. Lumin. 1986. V. 35. N 6. P. 329—341.
- [2] Svob L., Marfaing Y. // Sol. St. Commun. 1986. V. 58. N 6. P. 343—346.
- [3] Бабенцов В. Н., Бекетов Г. В., Горбань С. И., Сальков Е. А. // УФЖ. 1988. Т. 33. В. 3. С. 347—351.
- [4] Булах Б. М., Друзь Б. Л., Евтухов Ю. Н. // Тез. докл. VII Всес. конф. по росту кристаллов. М., 1988. Т. 1. С. 290—292.
- [5] Бабенцов В. Н., Горбань С. И., Рашковецкий Л. В., Сальков Е. А. // Опт. и спектр. 1990. Т. 68. В. 6. С. 1397—1399.
- [6] Бабенцов В. Н., Горбань С. И., Шейнкман М. К. // УФЖ. 1990. Т. 35. В. 2. С. 205—209.

- [7] Dean P. J., Williams G. M., Blackmore G. // J. Phys. D. 1984. V. 17. N 11. P. 2291—2300.
- [8] Kužel R., Lukaš // Phys. St. Sol. 1966. V. 14. N 2. P. K169—K173.
- [9] Sitter H., As D., Humenberger J., Lopes-Ofero A. // J. Cryst. Growth. 1982. V. 59. N 1-2. P. 229—233.
- [10] Панков Ж. Оптические процессы в полупроводниках. М., 1973. 456 с.

Институт полупроводников
АН Украины
Киев

Получена 10.12.1991
Принята к печати 16.01.1992
