13.3

Влияние адсорбции атомов Ва на состав, эмиссионные и оптические свойства монокристаллов CdS

© Б.Е. Умирзаков¹, Ж.Ш. Содикжанов², Д.А. Ташмухамедова¹, А.А. Абдувайитов¹, Э.А. Раббимов³

1 Ташкентский государственный технический университет им. Ислама Каримова, Ташкент, Узбекистан

² Институт ионно-плазменных и лазерных технологий им. У.А. Арифова АН Узбекистана, Ташкент, Узбекистан ³ Джизакский политехнический институт, Джизак, Узбекистан

E-mail: ftmet@mail.ru

Поступило в Редакцию 25 ноября 2020 г. В окончательной редакции 26 февраля 2021 г. Принято к публикации 2 марта 2021 г.

Изучены состав, эмиссионные и оптические свойства монокристаллов CdS с поверхностной пленкой Ва толщиной Θ от 0.5 до 5 монослоев. Установлено, что с ростом Θ до 1 монослоя глубина зоны выхода истинно-вторичных электронов (и фотоэлектронов) λ существенно увеличивается, что объясняется уменьшением работы выхода. При дальнейшем росте Θ значения λ и интенсивность фототока уменьшаются. Показано, что при комнатной температуре не происходит заметной взаимодиффузии атомов на границе Ba–CdS. После прогрева при T = 700 K происходит интенсивная диффузия S в пленку Ва и образуется соединение типа Ba₂S.

Ключевые слова: зона выхода электронов, адсорбция, профили распределения атомов, эмиссионная эффективность, работа выхода.

DOI: 10.21883/PJTF.2021.12.51057.18632

Монокристаллические образцы и пленки A²B⁶, в особенности CdS, и многослойные гетероструктуры на их основе широко используются при создании различных приборов микро-, нано- и оптоэлектроники, в том числе в области солнечной энергетики [1-4]. В настоящее время хорошо изучено влияние термообработки, лазерного отжига, СВЧ-обработок, ионной и электронной бомбардировки на структуру, состав и оптические свойства образцов А²В⁶, а также на процессы взаимодиффузии атомов на границе раздела многослойных систем, созданных на основе этих полупроводников [5-13]. В частности, в работах [11,12] при имплантации ионов Ba⁺ в CdTe и CdS на их поверхности и вблизи нее получены нанокристаллы и слои типа Cd_{1-x}Ba_xTe и $Cd_{1-x}Ba_xS$. Ранее двух- и трехкомпонентные наноструктуры были получены методом ионной имплантации на поверхности Si, GaAs и SiO₂ [13-15]. Результаты этих работ показали, что электронно-зонные параметры, эмиссионные и оптические свойства данных структур зависят от значения x и размеров наноструктур. В [16] изучены процессы взаимодиффузии атомов на границе гетеросистем CdS/CdTe и обнаружено образование устойчивого переходного слоя типа CdS_xTe_{1-x}. Влияние адсорбции атомов активных элементов на структуру и физические свойства полупроводниковых материалов остается малоизученным. В работе [17] показано, что наличие монослойного покрытия атомов Ва увеличивает зону выхода истинно-вторичных электронов из CdTe. Эти исследования проводились для пленок Ва с толщиной $\Theta \leq 1$ монослоя (ML). До сих пор отсутствуют достоверные сведения об изменении состава, структуры

и свойств A^2B^6 с поверхностной пленкой активных металлов разной толщины.

В настоящей работе впервые изучено влияние адсорбции атомов Ва с толщиной от 0.5 до 5 ML на эмиссионные и оптические свойства монокристалла CdS(111).

Объектами исследования являлись монокристаллические образцы CdS(111) *n*-типа с толщиной ~ 1 mm. Напыление атомов Ва осуществлялось перпендикулярно поверхности мишени при вакууме не хуже 10^{-6} Ра. За один монослой (~ 3 Å) принимали толщину Ва, при которой работа выхода $e\varphi$ уменьшалась до минимума. Исследования проводились с использованием методов ожеэлектронной спектроскопии, фотоэлектронной спектроскопии и метода измерения изменения интенсивности проходящего света через образец. Профили распределения атомов по глубине *d* определялись методом ожеэлектронной спектроскопии в сочетании с послойным травлением поверхности ионами Ar⁺ с $E_0 = 2$ keV под углом 5–10° относительно поверхности образца.

На рис. 1 приведены зависимости работы выхода $e\varphi$, интенсивности фототока I_{ph} и глубины зоны выхода истинно-вторичных электронов и фотоэлектронов λ от толщины Θ слоя бария для CdS с поверхностной пленкой Ва. Видно, что зависимость $e\varphi(\Theta)$ проходит через минимум, а зависимости $I_{ph}(\Theta)$ и $\lambda(\Theta)$ — через максимум при $\Theta \approx 1$ ML. Известно, что уменьшение $e\varphi$ способствует выходу электронов, термализованных вблизи уровня вакуума, а следовательно, увеличивается глубина выхода истинно-вторичных и фотоэлектронов [17]. С ростом Θ значение $e\varphi$ увеличивается и при $\Theta \approx 2$ ML составляет ~ 2.3 eV. Дальнейший рост Θ не приводит к заметному изменению $e\varphi$. Значение



Рис. 1. Зависимости работы выхода $e\phi$, интенсивности фототока I_{ph} и глубины зоны выхода истинно-вторичных электронов λ от толщины слоев Ва для CdS с пленкой Ва.

 I_{ph} начиная с $\Theta \approx 1$ ML уменьшается монотонно и при $\Theta \approx 5$ ML становится меньше, чем I_{ph} чистого CdS. Можно полагать, что эмиссионная эффективность слоев Ва значительно меньше, чем эффективность слоев CdS. Что касается λ , то ее значение при $\Theta \approx 3$ ML уменьшается до величины λ для чистого CdS и с дальнейшим ростом Θ заметно не меняется.

На рис. 2, *а* приведены зависимости интенсивности оже-пиков Ва и S от глубины *d* для CdS с пленкой Ва толщиной $\Theta = 5$ ML. Видно, что при комнатной температуре на границе Ba–CdS не происходит заметной взаимодиффузии атомов. Толщина переходного слоя составляет ~ 3-5 Å и начиная с $d \approx 20$ Å значение I_{Auger} для S практически не меняется и не отличается от такового в случае чистых пленок CdS. После прогрева этой системы при $T \approx 700$ K в течение часа интенсивность оже-пика Ва на поверхности уменьшается

приблизительно в 1.5 раза и появляется интенсивный пик S. Интенсивности оже-пиков Ва и S практически не меняются до глубины 18-20 Å. Анализ полного спектра оже-электронов показал, что при этом образуется соединение типа Ba_2S с толщиной $\Theta \approx 18-20$ Å. Образование соединений между атомами Ва и S нами определено по изменению положения и формы низкоэнергетического пика бария N_5O_2V ($E_2 = 75 \,\mathrm{eV}$), связанному с переходом электронов из валентной зоны. Из рис. 2, *b* видно, что пик Ва с $E_2 = 75 \,\text{eV}$ после прогрева практически исчезает и появляется новый пик при $E_2 = 71 \text{ eV}$. Концентрации Ва и S определялись по относительному изменению интенсивности высокоэнергетических пиков, обусловленных только переходами остовных уровней бария $(E_{MNN} = 584 \,\mathrm{eV})$ и S $(E_{LMM} = 152 \text{ eV})$. Расчеты показали, что после прогрева концентрация Ва составляла $\sim 65-70$ at.%, а S — 30-35 at.%. Исходя из этих данных мы установили, что после прогрева образуются соединения типа Ba₂S. В интервале $d \approx 18-30$ Å I_{Auger} для Ва уменьшается до нуля (в пределах чувствительности оже-спектрометра), а *I*_{Auger} для S увеличивается до значения в чистой пленке CdS. Таким образом, на границе системы BaS₂/CdS формируется переходный слой толщиной $\sim 10-12$ Å. Основываясь на этих результатах, мы предполагаем, что при прогреве в основном происходит диффузия атомов S в пленку Ва. В переходном слое в интервале $d \approx 20-25$ Å, по-видимому, содержится соединение типа Ba-Cd-S, Cd_{1-x}S_x ($x \leq 0.5$).

На рис. З приведены кривые зависимости интенсивности I проходящего света от энергии фотонов hv для чистого монокристалла CdS(111) и системы Ba₂S/CdS(111) в интервале $hv \approx 0.6-4$ eV. Видно, что в случае CdS(111) резкое уменьшение I наблюдается начиная с $hv \approx 2.3-2.4$ eV, а для Ba₂S/CdS — с $hv \approx 0.9-1$ eV. Экстраполяция этой части кривой к оси



Рис. 2. *а* — зависимость интенсивности оже-пика Ва (1, 2) и S (1', 2') от *d* для CdS с пленкой Ва толщиной $\Theta = 5$ ML: 1, 1' — до прогрева, 2, 2' — после прогрева при T = 700 K в течение часа; *b* — оже-спектр Ва в области E = 70-85 eV для CdS с пленкой Ва толщиной $\Theta = 5$ ML: 1 — до прогрева, 2 — после прогрева при T = 700 K.



Рис. 3. Зависимости интенсивностей *I* проходящего света от энергии фотонов hv для CdS (*I*) и CdS с пленкой Ba₂S толщиной ~ 20 Å (*2*).

hv дает оценочное значение ширины запрещенной зоны E_g : для CdS $E_g \approx 2.42 \text{ eV}$, а для Ba₂S — $E_g \approx 1.1 \text{ eV}$. Вследствие того что пленка Ba₂S очень тонкая, через нее проходят малоинтенсивные излучения вплоть до 2.4 eV.

Таким образом, впервые изучено влияние адсорбции атомов Ва с толщиной ~ 1-15 Å ($\Theta \approx 0.5-5$ ML) на состав, эмиссионные и оптические свойства монокристаллов CdS (111). Увеличение значения интенсивности фототока при уменьшении $e\phi$ объясняется увеличением глубины зоны выхода фотоэлектронов. Установлено, что эмиссионная эффективность слоев Ва значительно меньше, чем эмиссионная эффективность слоев CdS. Показано, что после прогрева системы Ba-CdS при T = 700 К происходит интенсивная диффузия S в пленку Ва и формируется пленка с примерным составом Ba₂S, E_g этой пленки составляет величину ~ 1.1 eV.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- [1] Г.С. Хрипунов, В.Р. Копач, А.В. Мериуц, Р.В. Зайцев, М.В. Кириченко, Н.В. Дейнеко, ФТП, 45 (11), 1564 (2011). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/7572
- [2] K.R. Murali, M. Matheline, R. John, Chalcogenide Lett., 6 (9), 483 (2009).
- http://www.chalcogen.ro/483_Murali-aug22.pdf
- [3] А.А. Ващенко, В.С. Лебедев, А.Г. Витухновский, Р.Б. Васильев, И.Г. Саматов, Письма в ЖЭТФ, 96 (2), 118 (2012). [Пер. версия: 10.1134/S0021364012140135].

- [4] C. Dang, J. Lee, C. Breen, J.S. Steckel, S. Coe-Sullivan, A. Nurmikko, Nature Nanotechnol., 7 (5), 335 (2012). https://doi.org/10.1038/nnano.2012.61
- [5] А.П. Беляев, В.П. Рубец, В.В. Антипов, ФТП, **39** (2), 204 (2005). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/5728
- [6] Ш.А. Мирсагатов, И.Б. Сапаев, ФТП, **48** (10), 1398 (2014). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/40959
- [7] К.А. Свит, Д.Ю. Протасов, Л.Л. Свешникова, А.К. Шестаков, С.А. Тийс, К.С. Журавлев, ФТП, 48 (9), 1237 (2014). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/40814
- [8] Р.А. Редько, С.И. Будзуляк, Д.В. Корбутяк, А.П. Лоцько, Н.Д. Вахняк, Л.А. Демчина, С.М. Калитчук, Р.В. Конаеова, В.В. Миленин, Ю.В. Быков, С.В. Егоров, А.Г. Еремеева, ФТП, 49 (7), 916 (2015). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/41963
- [9] А.Г. Роках, М.И. Шишкин, В.С. Аткин, ФТП, 52 (8), 853 (2018). DOI: 10.21883/FTP.2018.08.46209.8687
- [10] Д.М. Седракян, П.Г. Петросян, Л.Н. Григорян, ЖТФ, 85 (5), 94 (2015). http://journals.ioffe.ru/articles/viewPDF/41745
- [11] Ё.С. Эргашов, Д.А. Ташмухамедова, Ф.Г. Джурабекова, Б.Е. Умирзаков, Изв. РАН. Сер. физ., 80 (2), 162 (2016). DOI: 10.7868/S0367676516020071
- [12] Б.Е. Умирзаков, Д.А. Ташмухамедова, Э.А. Раббимов, Ж. Содикжанов, А.Н. Уроков, Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования, № 12, 76 (2019). DOI: 10.1134/S1028096019120343
- [13] Ё.С. Эргашов, Д.А. Ташмухамедова, Э. Раббимов, Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования, № 4, 38 (2015). https://doi.org/10.7868/S0207352815040083
- [14] Д.А. Ташмухамедова, Б.Е. Умирзаков, М.А. Мирджалилова, Изв. РАН. Сер. физ., 68 (3), 424 (2004).
- [15] Д.А. Ташмухамедова, М.Б. Юсупжанова, Поверхность. Рентгеновские, синхротронные и нейтронные исследования, № 12, 89 (2016). DOI: 10.7868/S0207352816100231
- [16] A.S. Gilmore, V.I. Kaydanov, T.R. Ohno, D. Roze, S.D. Feldman, P. Erslev, in *Twenty-Ninth IEEE Photovoltaic Specialists Conf.* (New Orleans, USA, 2002), p. 604. DOI: 10.1109/PVSC.2002.1190637
- [17] Б.Е. Умирзаков, Д.А. Ташмухамедова, М.А. Турсунов,
 Ё.С. Эргашов, Г.Х. Аллаярова, ЖТФ, 89 (7), 1115 (2019).
 DOI: 10.21883/JTF.2019.07.47809.4-19