# Спектры пропускания пленок тройного соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> в области края собственного поглощения

#### © И.В. Боднарь¶

Белорусский государственный университет информатики и радиоэлектроники, 220013 Минск, Беларусь

(Получена 5 августа 2010 г. Принята к печати 14 сентября 2010 г.)

Методом лазерного осаждения при температурах подложки 480 и 580 К получены пленки тройного соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>. Исследован их состав и структура. Установлено, что как кристаллы, так и пленки соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> кристаллизуются в структуре дефектного халькопирита. По спектрам пропускания в области края собственного поглощения определены значения энергий оптических переходов и их природа. В соответствии с квазикубической моделью Хопфилда рассчитаны величины энергий кристаллического (Δ<sub>cr</sub>) и спин-орбитального (Δ<sub>SO</sub>) расщепления валентной зоны для тройного соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>.

### 1. Введение

Соединение CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> относится к тройным полупроводникам типа  $CuB_3^{III}C_5^{VI}$  (где  $B^{III} = AL$ , Ga, In;  $C^{VI} = S$ , Se, Te), которые образуются на разрезах А<sub>2</sub><sup>I</sup>C<sup>VI</sup>-В<sub>2</sub><sup>III</sup>C<sub>3</sub><sup>VI</sup>. Большинство из этих соединений кристаллизуются в структуре дефектного халькопирита (пространственная группа  $P\bar{4}2c$ ). Указанные соединения являются перспективными материалами для изготовления излучателей видимого и инфракрасного (ИК) диапазонов света, солнечных элементов, широкополосных преобразователей естественного излучения и других приборов полупроводниковой и квантовой электроники [1-6]. В данной работе представлены результаты исследования спектров пропускания пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> в области длин волн 500-3000 нм, полученных методом лазерного осаждения при температурах подложки 480 и 580 К.

#### 2. Экспериментальная часть

В качестве мишени использовали монокристаллы CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>, выращенные методом Бриджмена-Стокбаргера. Предварительно указанное соединение синтезировали двухтемпературным методом из элементарных компонентов полупроводниковой степени чистоты. Поликристаллические слитки соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> перегружали в графитизированные двойные кварцевые ампулы, из которых внутренняя ампула имела небольшую конусность в области расплава и заканчивалась цилиндрическим капилляром, который обеспечивал формирование монокристаллической затравки. Температуру зоны расплава поддерживали ~ 1400-1420 К, зоны отжига ~ 1100-1120 К. Ампулу в печи с расплавом выдерживали в течение ~ 24 ч (для гомогенизации расплава), а затем опускали ее через фронт кристаллизации в нижнюю зону со скоростью ~ 0.18 мм/ч при градиенте температуры ~ 40 К/см. После кристаллизации всего расплава полученные кристаллы отжигали в течение 150 ч. Полученные монокристаллы  $CuGa_3Se_5$ имели диаметр $\sim 14\,\rm mm$ и длину $\sim 40\,\rm mm.$ 

Напыление пленок проводили в вакууме ~  $10^{-5}$  Па с помощью лазера, работающего в режиме свободной генерации ( $\lambda = 1.06$  мкм,  $t_{pulse} = 10^{-3}$  с,  $E_{pulse} = 150-180$  Дж). Скорость конденсации составляла (2-4) ·  $10^5$  Å/с при температурах подложки 480 и 580 К. Лазерный луч фокусировался на поверхность мишени с помощью стеклянной призмы с фокусным расстоянием 500 мм. Испаряемый материал располагался под углом 45° к направлению лазерного луча. Подложками служили химически очищенные стекла. Толщина полученных пленок на активной площади ~ 2 см<sup>2</sup> составляла ~ 1.3 мкм.

Состав полученных кристаллов определяли с помощью микрозондового рентгеноспектрального анализа на установке "Cameca-MBX100".

Структуру и параметры элементарной ячейки монокристаллов и пленок устанавливали рентгеновским методом. Дифрактограммы записывали на автоматически управляемом с помощью ЭВМ рентгеновском дифрактометре ДРОН-3М в  $CuK_{\alpha}$ -излучении с графитовым монохроматором.

Спектры пропускания регистрировали на спектрофотометре "Cary-500" при T = 300 K.

#### 3. Результаты и их обсуждение

Результаты микрозондового рентгеноспектрального анализа представлены в таблице. Видно, что содержание элементов в выращенных монокристаллах согласуется с составом осажденных пленок и не наблюдается значительных отклонений в составе в различных точках как кристалла, так и пленок, что свидетельствует об их однородности.

Данные рентгеновских исследований представлены на рис. 1. Из представленных дифрактограмм пленок (в зависимости от температуры подложки) и объемного кристалла CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> видно, что осажденные пленки являются однофазными и кристаллизуются, как и

<sup>¶</sup> E-mail: chemzav@bsuir.by

Соединение	Си, ат%		Ga, ат%		Se, ат%	
	Ι	II	Ι	II	Ι	II
CuGa <sub>3</sub> Se <sub>5</sub> (кристалл)	11.11	10.98	33.33	33.16	55.51	55.86
CuGa <sub>3</sub> Se <sub>5</sub> (пленка 480 K)	11.11	10.80	33.33	34.18	55.51	55.02
CuGa <sub>3</sub> Se <sub>5</sub> (пленка 480 K)	11.11	11.22	33.33	33.92	55.51	54.86

Результаты микрозондового рентгеноспектрального анализа кристаллов и пленок тройного соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>

*Примечание*. I — расчет, II — эксперимент.

объемные кристаллы в структуре дефектного халькопирита. Из рис. 1 следует, что с ростом температуры подложки ширина рефлекса (112) уменьшается и при T = 580 К становится почти сравнимой с рефлексом объемного кристалла. Сказанное свидетельствует об увеличении зерна пленок и улучшении их кристаллической структуры.

Спектры пропускания пленок соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> при T = 480 и 580 K представлены на рис. 2. Видно, что с повышением температуры происходит сдвиг края полосы собственного поглощения в коротковолновую область, при этом также увеличивается пропускание полученных пленок. Сказанное, по-видимому, можно объяснить увеличением степени кристалличности осажденных пленок с повышением температуры подложки.

По зарегистрированным спектрам рассчитывали коэффициент поглощения по формуле, учитывающей мно-



**Рис. 1.** Дифрактограммы кристаллов (*a*) и пленок (*b*, *c*) СиGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> для температур подложки  $T_{sub} = 480$  (*b*) и 580 K (*c*).



**Рис. 2.** Спектры пропускания пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> при температурах подложки  $T_{sub} = 480 (1)$  и 580 К (2).



**Рис. 3.** Спектральные зависимости коэффициента поглощения ( $\alpha$ ) пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> при температурах подложки  $T_{sub} = 480$  (1) и 580 K (2).

гократное внутреннее отражение в плоскопараллельном образце [7]:

$$\alpha = \frac{1}{d} \ln \left\{ \frac{(1-R)^2}{2T} + \sqrt{\left[\frac{(1-R)^2}{2T}\right]^2 + R^2} \right\}.$$
 (1)

Спектральная зависимость коэффициента оптического поглощения ( $\alpha$ ) от энергии фотона ( $\hbar\omega$ ) представлена на рис. 3. Видно, что полученные пленки в исследуемой области энергий обладают высоким значением коэффициента поглощения ( $\alpha > 10^4 \, {\rm cm}^{-1}$ ) и имеют сложную



**Рис. 4.** Спектральные зависимости  $(\alpha \hbar \omega)^2$  от энергии фотонов для пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> при температурах подложки  $T_{sub} = 480 (1)$  и 580 K (2).

структуру края собственного поглощения. В соответствии с квазикубической моделью Хопфилда [8] для тройных соединений, содержащих медь, такая зависимость обусловлена p-d-гибридизацией валентной зоны в указанных соединениях. Анализ зависимости  $\alpha(\hbar\omega)$  показал, что основной вклад в структуру краевого поглощения пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> вносят слагаемые, определяемые выражением

$$\alpha = \frac{A}{\hbar\omega} \left(\hbar\omega - E\right)^{1/2}.$$
 (2)

На рис. 4 представлены спектральные зависимости  $(\alpha\hbar\omega)^2$  от  $\hbar\omega$ , по которым были определены энергии межзонных переходов путем экстраполяции прямолинейных участков этих зависимостей до пересечения с осью абсцисс. Видно, что с ростом температуры подложки увеличивается и энергия оптических переходов:  $E_{g_1}$  — от 1.69 до 1.75 эВ,  $E_{g_2}$  — от 1.77 до 1.90 эВ и  $E_{g_3}$  — от 1.86 до 1.95 эВ. Такой сдвиг энергии оптических переходов с температурой можно связать с увеличением степени кристалличности осажденных пленок.

Исходя из полученных результатов можно предположить, что переход с энергией  $E_{g_1}$  соответствует переходу  $\Gamma_7^v \to \Gamma_6^c$  (переход валентная зона-зона проводимости), переход  $E_{g_2}$  связан с расщеплением валентной зоны под действием поля кристаллической решетки ( $\Delta_{cr}$ )  $\Gamma_6^v - \Gamma_6^c$  и переход  $E_{g_3}$  обусловлен спин-орбитальным ( $\Delta_{SO}$ ) расщеплением валентной зоны  $\Gamma_7^v - \Gamma_6^c$ .

Исходя из полученных экспериментальных данных были рассчитаны величины энергий кристаллического  $(\Delta_{cr})$  и спин-орбитального  $(\Delta_{SO})$  расщепления валентной зоны по следующим соотношениям:

$$\Delta_{\rm cr} = \frac{E_2 + E_1}{2} - \frac{1}{2} \left[ (E_2 + E_1)^2 - 6E_1 E_2 \right]^{1/2}, \qquad (3)$$

$$\Delta_{\rm SO} = \frac{E_2 + E_1}{2} + \frac{1}{2} \left[ (E_2 + E_1)^2 - 6E_1 E_2 \right]^{1/2}, \quad (4)$$

где  $E_1 = E_{g_1} - E_{g_2}$ ,  $E_2 = E_{g_3} - E_{g_2}$ . Для пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> указанные величины равны:  $\Delta_{cr} = -0.099$  эВ,

 $\Delta_{\rm SO} = 0.109$  эВ при  $T_{\rm sub} = 480$  К и  $\Delta_{\rm cr} = -0.167$  эВ,  $\Delta_{\rm SO} = 0.067$  эВ при  $T_{\rm sub} = 580$  К.

## 4. Заключение

Методом лазерного импульсного осаждения при температурах подложки 480 и 580 К получены тонкие пленки тройного соединения CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>. Методом микрорентгеноспектрального анализа определен состав, рентгеновским методом — структура полученных кристаллов и пленок. По спектрам пропускания в области края собственного поглощения определены энергии межзонных переходов для пленок CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub>. По полученным экспериментальным данным рассчитаны величины энергий кристаллического ( $\Delta_{or}$ ) и спин-орбитального ( $\Delta_{SO}$ ) расщепления валентной зоны.

#### Список литературы

- W. Hönle, G. Kühn, U.-C. Boehnke. Cryst. Res. Technol., 23, 1347 (1988).
- [2] S.M. Wasim, C. Rincon, G. Marin. Phys. Status Solidi A, 194, 244 (2002).
- [3] T. Negami, N. Kohara, M. Nishitani, T. Wada, T. Hirao. Appl. Phys. Lett., 67, 825 (1995).
- [4] C. Rincon, G. Marin, S.M. Wasim, I. Molina. J. Appl. Phys., 93, 780 (2003).
- [5] S.B. Zhang, S.H. Wei, A. Zinger. Phys. Rev. Lett., 78, 4059 (1970).
- [6] И.В. Боднарь, Т.Л. Кушнер, В.Ю. Рудь, Ю.В. Рудь, М.В. Якушев. ЖПС, 69, 520 (2002).
- [7] Ю.И. Уханов. Оптические свойства полупроводников (М., Наука, 1977).
- [8] T.J. Shay, H.M. Kasper. Phys. Rev. Lett., 29, 1162 (1972).

Редактор Т.А. Полянская

# Transmission spectra of films ternary compound CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> in the fundamental absorption edge

I.V. Bodnar

Belarusian State University of Informatics and Radioelectronics, 220027 Minsk, Belarus

**Abstract** Films of CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> ternary compound at temperatures of substrate 480 and 580 K were prepared by pulsed laser deposition. Their composition and structure were investigated. It is established that both crystals, and films of CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> ternary compound crystallize in a defect chalcopyrite structure. On transmission spectra in the field of intrinsic absorption edge values of energies of optical transitions and their nature have been determined. According to the Hopfield quasi-cubec model, values of energies of crystal ( $\Delta_{cr}$ ) and spin-orbit ( $\Delta_{SO}$ ) splittting of the valence band for CuGa<sub>3</sub>Se<sub>5</sub> ternary compound have been calculated.