## Анизотропия показателя преломления и электрооптический эффект в кристаллах $TI_{1-x}Cu_xGaSe_2$ ( $0 \le x \le 0.02$ )

© А.Н. Георгобиани<sup>¶</sup>, А.Х. Матиев<sup>¶¶</sup>\*, Б.М. Хамхоев\*

Физический институт им. П.Н. Лебедева Российской академии наук, 117924 Москва, Россия \* Ингушский государственный университет, 386100 Магас, Россия

(Получена 23 ноября 2004 г. Принята к печати 26 ноября 2004 г.)

Изучалась анизотропия показателя преломления и электрооптический эффект в кристаллах  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$ ( $0 \le x \le 0.02$ ). Показано, что показатель преломления растет при приближении к собственной полосе поглощения. Установлено, что, когда свет и внешнее электрическое поле направлены вдоль выделенной кристаллографической оси *c*, электрооптический эффект является квадратичным; если же поле перпендикулярно оси *c*, а свет направлен вдоль нее, то электрооптический эффект является линейным.

Известно, что соединение TlGaSe<sub>2</sub> кристаллизуется в моноклинной решетке, но имеет особенности: a = b(для моноклинной сингонии  $a \neq b$ ) и угол  $\beta$  мало отличается от 90° [1]. Монокристаллы  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  $(0 \le x \le 0.02)$ , выращенные из расплава методом Бриджмена-Стокбаргера, также кристаллизуются в моноклинной решетке типа TlGaSe2 и являются твердыми растворами [2]. Так как исследуемые кристаллы являются слоистыми, с большой долей вероятности можно считать, что они обладают анизотропными оптическими свойствами. В этом плане важным является изучение оптических свойств исследуемых кристаллов  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  (0 < x < 0.02) в направлениях, перпендикулярном и параллельном плоскости слоя. Для этого необходимо направлять свет параллельно и перпендикулярно плоскости скола. Так как не представляется возможным получить образцы большой площади, имеющие поверхности, перпендикулярные к плоскости спайности, изучение анизотропии оптических свойств нами проводилось при условии изменения угла падения плоскополяризованного света. Образцы для измерения, имеющие хорошее оптическое качество и одинаковую толщину, получались скалыванием плоскопараллельных пластинок от монокристаллического слитка. Направляя линейно поляризованный свет на поверхность скола под различными углами, определяли коэффициент прозрачности на спектрально-вычислительном комплексе СДЛ-2, приспособленном для этих целей. Показатель преломления определяли по методике [3,4] на установке с ЭВМ. При исследовании оптических постоянных структуру кристаллов типа TlGaSe2 мы считали псевдотетрагональной.

В данной работе приведены результаты экспериментальных исследований анизотропии показателя преломления  $\alpha$  и квадратичного электрооптического эффекта в кристаллах  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  ( $0 \le x \le 0.02$ ). Коэффициент поглощения энергии фотона на краю собственной полосы поглощения не зависит от угла падения света, тем не менее отношение  $\alpha_{\parallel}/\alpha_{\perp} = 3-5$ . Коэффициент поглощения  $\alpha_{\parallel}$  определяли при условии  $\mathbf{E} \perp L$ ,  $\mathbf{V} \perp L$ ,  $a_{\perp}$  — при условии  $\mathbf{E} \perp L$ ,  $\mathbf{V} \parallel L$ , где символ *L* обозначает плоскость скола,  $\mathbf{E}$  — направление вектора электрического поля,  $\mathbf{V}$  — направление распространения света.

На рис. 1, *a*, *b* представлены дисперсионные кривые показателия преломления  $n_0 = n_{\perp}$  ( $\mathbf{E} \perp L$ ,  $\mathbf{V} \perp L$ ) и  $n_{\parallel}$  ( $\mathbf{E} \perp L$ ,  $\mathbf{V} \parallel L$ ), где  $n_0$  — показатель преломления луча, распространяющегося вдоль оси *c*. Как следует из рис. 1, в интервале длин волн  $\lambda = 0.6-0.66$  мкм  $n_0 = n_{\perp} < n_{\parallel}$ . Из рис. 1 следует, что показатели преломления растут с приближением к собственной полосе поглощения ( $E'_g = 2.03$  эВ) [5].

Довольно хорошим приближением, в котором сохраняется физический смысл параметров осциллятора [6], для описания представленных данных является одночленное соотношение Зельмейера:

$$n^{2}(\lambda) - 1 = S_{0}\lambda_{0}^{2} \left[ 1 - \left(\frac{\lambda_{0}}{\lambda}\right)^{2} \right]^{-1}, \qquad (1)$$

где  $\lambda_0$  — среднее положение осциллятора,  $S_0$  — средняя сила осциллятора.

Используя зависимость  $(n^2 - 1)^{-1}$  от  $\lambda^2$  (рис. 1, *a*, *b*), можно определить величины  $S_0$  и  $\lambda_0$  для определенного направления распространения света. В данном случае определяются две пары параметров  $S_{0\perp}$ ,  $\lambda_{0\perp}$ ,  $S_{0\parallel}$ ,  $\lambda_{0\parallel}$ . Они относятся к показателям преломления в направлениях, перпендикулярном  $(n_0 = n_{\perp})$  и параллельном  $n_{\parallel}$  оси кристалла *с*. Значения параметров  $S_{0\perp}$ ,  $\lambda_{0\perp}$  и  $S_{0\parallel}$ ,  $\lambda_{0\parallel}$ , определенные из рис. 1, представлены в таблице.

Значения параметров  $S_{0\perp}$ ,  $\lambda_{0\perp}$ ,  $S_{0\parallel}$ ,  $\lambda_{0\parallel}$ 

	$S_{0\perp}, 10^{-8} \mathrm{cm}^{-2}$	<sub>λ0⊥</sub> , 10 <sup>5</sup> см <sup>-5</sup>	$S_{0\parallel}, 10^{-8} \mathrm{cm}^{-2}$	λ <sub>0  </sub> , 10 <sup>5</sup> см <sup>-5</sup>
TlGaSe <sub>2</sub>	8.18	0.711	6.00	0.713
Tl <sub>0.99</sub> Cu <sub>0.01</sub> GaSe <sub>2</sub>	9.00	0.711	6.92	0.714
$Tl_{0.98}Cu_{0.02}GaSe_2$	9.62	0.710	7.03	0.715

<sup>¶</sup> E-mail: georg@sci.lebedev.ru

<sup>&</sup>lt;sup>¶¶</sup> E-mail: Ing\_gu@southnet.ru



**Рис. 1.** Дисперсионные зависимости показателя преломления кристаллов: a — TlGaSe<sub>2</sub>; b — Tl<sub>0.98</sub>Cu<sub>0.02</sub>GaSe<sub>2</sub>. Линии  $1 - n_{\parallel}, 2 - n_{\perp}$ .

Исследование электрооптических (ЭО) свойств в кристаллах  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  ( $0 \le x \le 0.02$ ) проводилось в переменном и постоянном электрических полях по обычной поляризационно-оптической методике при комнатной температуре [3,6]. Поляризационно-оптическим методом можно измерять лишь двулучепреломление  $\Delta n$ , и оно не позволяет определить знак ЭО коэффициентов  $r_{ijk}$ ,  $R_{ijkl}$ . При исследовании индуцированного двулучепреломления в кристаллах  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  ( $0 \le x \le 0.02$ ) свет и внешнее, низкочастотное (до ~  $10^4 \Gamma$ ц) электрическое поле **Е** были направлены перпендикулярно слоям. При этом разность величины  $\Gamma(I)$  в исследуемой пластинке, возникающая

под действием внешнего электрического поля, равна

$$\Gamma(I) = \frac{2\pi(n_1 - n_2)}{\lambda} d = 2\pi d \,\frac{\Delta n}{\lambda},\tag{2}$$

где d — длина оптического пути света в образце,  $\lambda$  — длина волны,  $\Delta n$  — изменение двулучепреломления,  $I = J/J_0$  — относительное значение интенсивности прошедшего света,  $J_0$ , J — интенсивности света, падающего на кристал и вышедшего из него.

Характер зависимости индуцированного двулучепреломления в кристаллах  $Tl_{1-x}Cu_xGaSe_2$  ( $0 \le x \le 0.02$ ) остается квадратичным по крайнем мере в пределах исследованных электрических полей ( $\mathbf{E} \le 5 \, \mathrm{\kappa B/cm}$ ), что хорошо видно из рис. 2 (кривые 1-2). Используя зависимость  $\Delta n$  от напряженности электрического поля при вышеуказанной геометрии эксперимента, было рассчитано значение величины  $n_0^3 r_{13} - n_e^3 r_{33}$ , где  $r_{ij}$  отличные от нуля электрооптические коэффициенты для данной геометрии эксперимента. Оно оказалось равным  $2 \cdot 10^{-9}$  ед. СГСЭ.

Далее нами были проведены исследования зависимости  $\Delta n$  от  $\lambda$ . Измерения показали, что с уменьшением длины волны падающего света и с приближением к краю поглощения  $\Delta n$  растет, а с ростом *x* эта зависимость имеет более крутой характер (рис. 2, кривые 4–6).

При измерении индуцированного двулучепреломления оказалось, что  $\Delta n$  в постоянном поле и  $\Delta n$  в переменном поле отличаются друг от друга, и это различие увеличивается с приближением к краю оптического поглощения (это, по-видимому, связано с неравномерным распределением электрического поля по кристаллу в случае постоянного поля). Наличие фотоэффекта в



**Рис. 2.** Зависимость  $\Delta n$  от напряженности электрического поля при  $\lambda = 0.63$  мкм (кривые 1–3) и от длины волны при E = 3.5 кВ/см (кривые 4–6): 1, 4 — TlGaSe<sub>2</sub>; 2, 5 — Tl<sub>0.98</sub>Cu<sub>0.02</sub>GaSe<sub>2</sub>; 3, 6 — Tl<sub>0.99</sub>Cu<sub>0.01</sub>GaSe<sub>2</sub>.

этих кристаллах при  $\lambda \approx 0.63$  мкм свидетельствует о возможности скопления объемных зарядов на границе светового луча.

Возникающие под действием света электронно-дырочные пары могут создать на периферии луча большие объемные заряды, уменьшающие внутреннее поле в кристаллах [7]. Следует отметить, что кристаллы TlGaSe<sub>2</sub> имеют точечную группу симметрии  $C_c$  по данным [1] и  $P2_1/m$  — по [8]. Они обладают "псевдотетрагональной" моноклинной структурой. Моноклинной сингонии свойствен линейный электрооптический эффект. Для рассматриваемого класса соединений (типа TlGaSe<sub>2</sub>) a = b и  $\beta$  ЭО эффект мало отличается от квадратичного эффекта (90°). Поэтому можно предположить, что в определенном кристаллографическом направлении (например, в направлении оси c) более вероятно наблюдение квадратичного эффекта.

## Список литературы

- D. Muller, H. Hahn. Zs. Anorg. Allgem. Chem., 438, 258 (1978).
- [2] Г.Д. Гусейнов, А.У. Мальсагов, И.М. Берфирер, А.А. Абдуллаев. Изв. вузов, Физика, 3, 124 (1984).
- [3] А.А. Агасиев, А.Х. Зейналов, А.А. Мамедов, Н.К. Эфендиев. ФТП, 6, 649 (1972).
- [4] Г.А. Ахундов, С.А. Мусаев, А.Э. Бахышов, Н.М. Гасанлы, Л.Г. Мусаева. ФТП, 9, 142 (1975).
- [5] А.Э. Бахышев, Л.Г. Мусаева, А.А. Лебедев, М.А. Якобсон. ФГП, 9, 1548 (1975).
- [6] А.А. Арабидзе, Д.Д. Халилова, В.Д. Кокоева. Сообщ. АН ГССР, **50**, 59 (1968).
- [7] И.И. Андрианова, А.А. Бережной, Ю.В. Попов. Опт. и спектр., 90, 957 (1971).
- [8] T.J. Issaev. J. Appl. Cryst. Allogr., 6, 413 (1973).

Редактор Т.А. Полянская

## Of the refraction index anisotropy and an electrooptic effect in $TI_{1-x}Cu_xGaSe_2$ ( $0 \le x \le 0.02$ ) crystals

A.N. Georgobiani, A.Kh. Matiyev, B.M. Khamhoyev\*

The Physical Institute, Russian Academy of Sciences, 117924 Moscow, Russia \* Ingush State University, 386100 Magas, Russia

**Abstract** The refraction index anisotropy and the electrooptic effect (EO) have been studied on  $\text{Tl}_{1-x}\text{Cu}_x\text{GaSe}_2$  ( $0 \le x \le 0.02$ ) crystals. It is shown that the refraction indexes are increasing when approaching to their own absorption band. It is established that the light and the external electric field, when being directed along the *c*, axis, make EO effect quadratic. If the electric field is perpendicular to the *c* axis while the light is directed along it, the EO effect is to be linear.