## от Область прозрачности и температурные изменения двулучепреломления в LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub>

## © В.Т. Адамив

Институт физической оптики, Львов, Украина E-mail: adamiv@ifo.lviv.ua

## В окончательной редакции 4 февраля 2008 г.

Проведены исследования изменений двулучепреломления в температурном интервале 100–350 К на нелинейных монокристаллах LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub>, выращенных методом Чохральского. На температурных зависимостях этих изменений в области температур 140 и 230 К выявлены отклонения от монотонности. Определена область прозрачности монокристаллов LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub>.

PACS: 81.10.-h, 78.20.Ci, 78.20.Fm

Впервые о синтезе нового безводного бората LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> (пространственная группа P2<sub>1</sub>2<sub>1</sub>2<sub>1</sub>) было сообщено в работе [1]. Характерной особенностью этого кристалла является то, что каркасная структура его кристаллической решетки формируется одновременно из двух типов борокислородных анионных групп —  $(B_3O_8)^{7-}$  и  $(B_5O_{10})^{5-}$ , каждая из которых имеет большие значения микроскопических нелинейно-оптических восприимчивостей [2]. Вскоре появились сообщения о выращивании монокристаллов LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> методом Чохральского [3–5], благодаря тому, что он плавится конгруэнтно при температуре  $T_{melt} \approx 953$  К. Это выгодно отличает его от таких известных нелинейно-оптических кристаллов, как  $\beta$ -BaB<sub>2</sub>O<sub>4</sub> и LiB<sub>3</sub>O<sub>5</sub>, которые выращиваются из расплава-раствора.

К данному моменту времени кристалл LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> исследован еще очень мало. Установлено, что он оптически двухосный и оптические оси находятся в плоскости Z, а биссектриса угла между ними совпадает с кристаллографической осью Y [6]. Проведены исследования дисперсии показателя преломления и рассчитаны некоторые нелинейнооптические коэффициенты [6], исследованы температурные зависимости акустических параметров и теплового расширения [7,8], где выявлены некоторые особенности при низких температурах. Так как двулучепреломление в

89



Рис. 1. Область прозрачности монокристалла LiKB4O7.

кристаллах является очень чувствительным к изменениям в кристаллической решетке, целью данной работы было исследование температурных зависимостей двулучепреломления монокристаллов  $LiKB_4O_7$  в интервале 100-350 К.

Монокристаллы LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> выращивали из шихты, приготовленной из высокой степени чистоты карбонатов Li<sub>2</sub>CO<sub>3</sub>, K<sub>2</sub>CO<sub>3</sub> и борной кислоты H<sub>3</sub>BO<sub>3</sub>. Выращивание проводили на затравку, ориентированную в направлении *Y* из Pt-тигля  $\emptyset$ 40 × 40 mm методом Чохральского в атмосфере воздуха [4]. Для минимизации ростовых напряжений в монокристалле скорость послеростового охлаждения до комнатной температуры не превышала 50 K/h. Был получен монокристалл размером  $\emptyset$ 21 × 17 mm хорошего оптического качества. Проведенные исследования показали, что LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> владеет областью прозрачности 180–3500 nm (рис. 1). Данные получены на плоскопараллельном, отполированном до высокого оптического качества образце размером 5 × 7 × 0.9 mm: в интервале 170–330 nm — на установке SUPERLUMI лаборатории HASYLAB (Гамбург) с использованием синхротронного

Для исследований температурных изменений двулучепреломления в монокристалле LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> в интервале температур 100–350 К применялась автоматизированная поляриметрическая установка для измерения изменения двулучепреломления (использовался метод Сенармона) и интенсивности луча, прошедшего через кристалл. Детальное описание методики и установки в работе [9].

Поскольку монокристаллы LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> принадлежат к пространственной группе P2<sub>1</sub>2<sub>1</sub>2<sub>1</sub>, то измерения проводили во всех трех основных кристаллографических направлениях — *X*, *Y*, *Z*. Образцы в направлении измерений имели толщину 0.8 mm и площадь  $3 \times 3$  mm<sup>2</sup>. Источником света служил лазер ЛГН-105 с длиной волны генерации  $\lambda = 632.8$  nm. Температурные изменения двулучепреломления регистрировались в режиме непрерывного нагревания с постоянной скоростью  $dT/dt \sim 1.5$  K/min. Погрешность измерения температуры составляла 0.01 K.

Изменение двулучепреломления определяли из формулы

$$\delta(\Delta n) = (\Psi_0/\pi)(\lambda/d) - (\Delta n)(\delta d/d), \tag{1}$$

$$\delta^*(\Delta n) = (\Psi_0/\pi)(\lambda/d) = \delta(\Delta n) + (\Delta n)(\delta d/d), \tag{2}$$

где  $\delta(\Delta n)$  отображает изменение сдвига фаз между нормальными модами,  $\Psi_0$  — угол поворота анализатора при температуре T относительно начальной температуры  $T_0$  ( $\Psi_0 = \Psi(T) - \Psi(T_0)$ ,  $\Psi$  — азимут анализатора),  $\lambda$  — длина волны света, d — толщина кристалла,  $\delta d$  удлинение образца при изменении температуры,  $\delta^*(\Delta n)$  соответствует изменению сдвига фаз с температурой и определяется изменением двулучепреломления и изменением длины образца. Точность измерения  $\delta(\Delta n)$  по данной методике составляет не хуже чем  $2 \cdot 10^{-5}$ . Вторая составляющая формулы (1), связанная с удлинением образца, рассчитана с использованием результатов измерений показателей преломления и коэффициентов линейного теплового расширения, опубликованных нами ранее [6,8].

Как видно из рис. 2, характерным для полученных зависимостей является то, что с ростом температуры значения  $\delta^*(\Delta n)$  всех трех



**Рис. 2.** Температурная зависимость изменения двулучепреломления монокристалла LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> в трех основных кристаллографических направлениях: I - X; 2 - Y, 3 - Z.

направлений немонотонно возрастают, хотя для каждого из направлений по-разному. И если в кристаллографических направлениях Z и Y кривые зависимости  $\delta^*(\Delta n) = f(T)$  не слишком отличаются, то в направлении X зависимость имеет совсем другой вид. Однако общим для трех направлений является то, что при температурах  $T_1 \sim 130-140$  К и  $T_2 \sim 230-240$  К наблюдаются отклонения от монотонности в изменении двулучепреломления, особенно это заметно при температуре 140 К.

Выявленные нами особые точки на зависимостях  $\delta^*(\Delta n) = f(T)$  хорошо согласуются с аналогичными особенностями на температурных зависимостях относительного удлинения и скорости распространения ультразвуковой волны [7]. Это дает основание утверждать, что при температурах  $T_1$  и  $T_2$  происходят определенные процессы, связанные с нестабильностью в кристаллической решетке монокристалла LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub>. Такие же особенности наблюдались и при исследованиях монокристал-

ла Li<sub>2</sub>B<sub>4</sub>O<sub>7</sub>. Прецизионные рентгенографические исследования кристаллов Li<sub>2</sub>B<sub>4</sub>O<sub>7</sub> [10,11] не выявили структурного фазового перехода в интервале температур 80–300 K, хотя на температурных зависимостях почти всех физических параметров при температуре 240 K наблюдались четкие изломы. В работе [12] такое поведение Li<sub>2</sub>B<sub>4</sub>O<sub>7</sub> было объяснено как изоструктурный фазовый переход. Кристаллические решетки LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> и Li<sub>2</sub>B<sub>4</sub>O<sub>7</sub> сформированы одинаково — как крепкий каркас, построенный из борокислородных комплексов с сильной ковалентной В–О связью внутри комплексов. Следовательно, можно допустить, что в монокристалле LiBK<sub>4</sub>O<sub>7</sub> происходят аналогичные изменения. Однако для окончательного вывода о происхождении выявленных особенностей в монокристаллах LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> необходимо провести прецизионные структурные исследования в том же температурном интервале 80–350 K.

В заключение можно отметить, что монокристаллы LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> имеют хорошую перспективу как нелинейно-оптические материалы, так как они выращиваются методом Чохральского и имеют широкую область прозрачности 180–3500 nm. Исследованы температурные зависимости изменения двулучепреломления монокристаллов LiKB<sub>4</sub>O<sub>7</sub> в температурном интервале 100–350 K. На зависимостях  $\delta^*(\Delta n) = f(T)$  выявлены особые температурные точки 140 и 230 K. Сделано предположение, что эти особенности могут быть связаны с изоструктурными фазовыми переходами.

## Список литературы

- Ono Y., Nakaya M., Sugawara T. et al. // Acta Cryst. C. 2000. V. 56. P. 1413– 1415.
- [2] Chen Ch., Wu Y., Li R. // Int. Rev. Phys. Chem. 1989. V. 8. N 1. P. 65-91.
- [3] Ono Y., Nakaya M., Sugawara T. et al. // J. Cryst. Growth. 2001. V. 229. N 3. P. 472–476.
- [4] Adamiv V.T., Burak Ya.V., Teslyuk I.M. // J. Cryst. Growth. 2006. V. 289. N 1. P. 157–160.
- [5] Fukuda M., Komatsu R. // Trans. Mater. Res. Soc. Jpn. 2006. V. 31. N 2. P. 357– 360.
- [6] Adamiv V.T., Burak Ya.V., Romanyuk M.M. et al. // Optical Materials, 2007.
  V. 29. N 11. P. 1501–1504.

- [7] Vlokh R., Mys O., Romanyuk M. et al. // Ukr. J. Phys. Opt. 2005. V. 6. N 4. P. 136–141.
- [8] Adamiv V.T., Burak Ya.V., Girnyk I.S. et al. // Ukr. J. Phys. 2006. V. 51. N 7. P. 686–691.
- [9] Половинко И., Рузак О., Свелеба С. и др. // Вестник Львов. ун-та. Сер. физ. 2002. В. 35. С. 48–53.
- [10] Зарецкий В.В., Бурак Я.В. // ФТТ. 1989. Т. 31. В. 6. С. 80-84.
- [11] *Борман К.Я., Бурак Я.В.* // Изв. АН СССР. Неорг. матер. 1990. № 2. С. 440–442.
- [12] Burak Ya.V., Moroz I.E. // Phys. Chem. Glasses. 2003. V. 44. N 3. P. 241-243.