ПИСЬМА

PACS 42.55.Rz; 42.25.Ja; 42.70.Hj

Сравнение оптических характеристик монокристалла и оптической керамики CaF₂

О.В.Палашов, Е.А.Хазанов, И.Б.Мухин, И.А.Миронов, А.Н.Смирнов, К.В.Дукельский, П.П.Федоров, В.В.Осико, Т.Т.Басиев

Методом термонаведенный деполяризации лазерного излучения ($\lambda=1076$ нм) исследованы образцы монокристалла и оптической керамики CaF_2 . Получены оценки коэффициента поглощения для монокристалла ($\alpha<4.5\times10^{-4}~{\rm cm}^{-1}$) и керамики ($\alpha<1.33\times10^{-3}~{\rm cm}^{-1}$).

Ключевые слова: термонаведенная деполяризация, оптическая керамика, оптическое поглощение, флюорит.

В последние годы возрос интерес к оптическим керамическим материалам, в том числе к активным лазерным элементам [1, 2]. На керамических образцах алюмоиттриевого граната достигнуты спектрально-генерационные характеристики, не уступающие характеристикам монокристаллов. Интерес представляет и развитие технологии получения фторидной лазерной керамики [3].

Целью настоящей работы является сравнение оптических характеристик монокристаллического флюорита и оптически прозрачной керамики того же химического состава методом термонаведенный деполяризации лазерного излучения. Объектами исследования служили два образца CaF_2 с практически одинаковыми гео-метрическими размерами (9 \times 13 \times 45 мм). Один из них был вырезан из монокристаллической були, выращенной методом вертикально направленной кристаллизации (ориентация [001]), второй — из куска искусственной оптической керамики, синтезированной и исследованной авторами работы [3].

Схема измерения представлена на рис.1. Линейно поляризованное излучение лазера I падает на шпатовый клин 2, обеспечивающий идеальную линейную поляризацию. Шпатовый клин 3 настроен так, чтобы на ССС-камеру 4 попадало минимум излучения. Контраст шпатовых клиньев был не хуже 10^{-6} . После прохождения образца 5 излучение становилось деполяризованным. Объектив 6 переносил изображение с выходного торца образца на ССС-камеру. Под деполяризацией γ понимается отношение $P_1/(P_1 + P_2)$, где P_1 и P_2 — мощности излучения в деполяризованной и поляризованной компоненте соответственно. Полученные результаты представлены на рис.2 и 3.

О.В.Палашов, Е.А.Хазанов, И.Б.Мухин. Институт прикладной физики РАН, Россия, 603950 Нижний Новгород, ул. Ульянова, 46

И.А.Миронов, А.Н.Смирнов, К.В.Дукельский. Научно-исследовательский и технологический институт оптического материаловедения ВНЦ «ГОИ им. С.И.Вавилова», Россия, 192171 Санкт-Петербург, ул. Бабушкина, 36, к.1

П.П.Федоров, В.В.Осико, Т.Т.Басиев. Научный центр лазерных материалов и технологий Института общей физики им. А.М.Прохорова РАН, Россия, 119991 Москва, ул. Вавилова, 38; e-mail: basiev@lst.gpi.ru

Поступило в редакцию 30 ноября 2006 г.

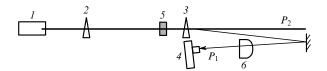


Рис.1. Схема измерения деполяризации в керамическом образце и кристалле CaF_2 :

I – лазер (λ = 1076 нм); 2, 3 – шпатовые клинья; 4 – ССD-камера; 5 – образец; 6 – объектив.

Из рис. 2 видно, что деполяризация в обоих образцах локализована, в основном, в углах апертуры, что, видимо, связано с напряжениями, возникающими при резке или обработке. Деполяризация в керамике незначительна (в лучших областях -10^{-3}), хотя и несколько больше, чем в монокристалле.

Поглощение в образцах определялось по результатам измерения деполяризации при большой мощности (рис.3) с использованием следующей методики. Изначально любой кубический кристалл оптически изотропен. При поглощении излучения в нем выделяется тепло и, следовательно, появляются температурные градиенты, что приводит к механическим напряжениям. Вследствие фотоупругого эффекта такие механические напряжения вызывают термонаведенную деполяризацию γ_T , которая имеет распределение в виде «мальтийского креста». При малых тепловыделениях в случае кристалла с ориентацией [001] [4] и керамики [5, 6] γ_T для гауссова пучка определяется формулами

$$\gamma_{T[001]} = 0.137 \frac{p^2}{8} [1 + (\xi^2 - 1) \cos^2(2\theta)],$$

$$\gamma_{T\text{cer}} = 0.137 \, \frac{p^2}{8} \left(\frac{1 + 2\xi_{\text{eff}}}{3} \right)^2,$$

где

$$p = \frac{Q\alpha L(P_1 + P_2)}{\lambda \kappa}; \ \ Q = \alpha_T \frac{n_0^3}{4} \frac{1 + \nu}{1 - \nu} (p_{11} - p_{12});$$

$$\xi = \frac{2p_{44}}{p_{11} - p_{12}}; \quad \xi_{\text{eff}} = 1 + (\xi - 1) \frac{225}{256};$$

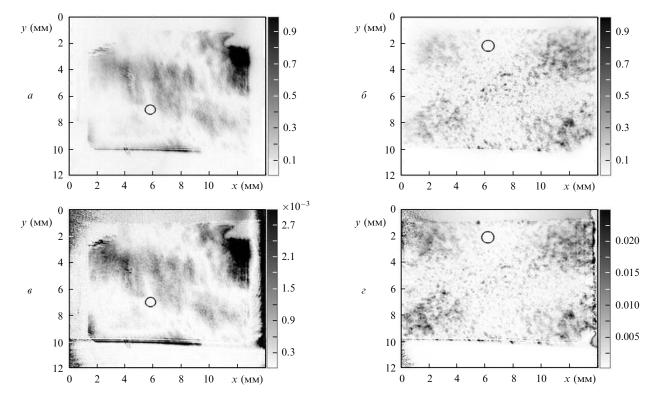


Рис.2. Пространственное распределение деполяризованной компоненты (a, δ) и деполяризации (b, ϵ) в монокристалле (a, b) и керамике (b, ϵ) при мощности излучения 1 Вт.

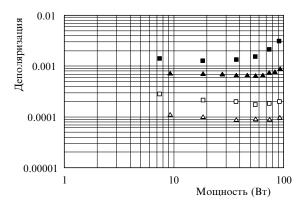


Рис.3. Зависимость деполяризации в областях, отмеченных на рис.2 кружками, от мощности излучения для керамики (темные точки) и монокристалла (светлые точки) при $\theta=45^\circ$ (квадраты) и $\theta=0$ (треугольники).

 α – коэффициент поглощения в образце; λ – длина волны; θ – угол между поляризацией и одной из кристаллографических осей; $p_{11}=0.056,\ p_{12}=0.228,\ p_{44}=-0.024$ – фотоупругие коэффициенты; $\kappa=10.3\ \mathrm{Bt\cdot m^{-1}\cdot K^{-1}}$ – теплопроводность; $\nu=0.24$ – коэффициент Пуассона; $n_0=1.428$ – показатель преломления; $\alpha_T=18\times 10^{-6}\ \mathrm{K^{-1}}$ – коэффициент линейного расширения; $L=45\ \mathrm{mm}$ – длина образиа. Таким образом, зная величину термонаведенной

деполяризации γ_T и константы среды, нетрудно вычслить коэффициент поглощения α .

Как видно из рис.3, в кристалле при мощности до 100 Вт термонаведенная деполяризация меньше «холодной». Следовательно, мы не можем точно рассчитать поглощение. Однако можно утверждать, что оно не достигает $4.5 \times 10^{-4}~{\rm cm}^{-1}$. В керамике мы также не увидели термонаведенной деполяризации («мальтийский крест»), однако начало подъема на рис.3 говорит о том, что поглощение в керамике больше, чем в кристалле. По нашим оценкам, оно не превышает $1.33 \times 10^{-3}~{\rm cm}^{-1}$.

Таким образом, приготовленная керамика фторида кальция имеет оптическое качество и характеризуется низким поглощением.

- Kaminskii A.A., Eichler H.J., Ueda K., et al. *Phys. Stat. Sol.* (a), 181 (2), R19 (2000).
- Каминский А.А., Акчурин М.Ш., Альшиц В.И. и др. Кристалло-графия, 48 (3), 562 (2003).
- Попов П.А., Дукельский К.В., Миронов И.А., Смирнов А.Н., Смолянский П.А., Федоров П.П., Осико В.В., Басиев Т.Т. Докл. РАН, 412 (2007) (в печати).
- Мухин И.Б., Палашов О.В., Хазанов Е.А., Иванов И.А. Письма в ЖЭТФ, 81, 120 (2005).
- 5. Kаган M.A., Хазанов Е.А. *Квантовая электроника*, **33**, 876 (2003).
- Mukhin I. B., Palashov O. V., Khazanov E. A., Ikesue A., Aung Y. L. Opt. Express, 13, 5983 (2005).