¹⁰ Акустооптические свойства сплавов на основе германия, селена, кремния и теллура

© В.С. Хоркин¹, В.Б. Волошинов¹, А.И. Ефимова¹, Л.А. Кулакова²

 ¹ Физический факультет, Московский государственный университет им. М.В. Ломоносова, 119991 Москва, Россия
 ² ФТИ им. А.Ф. Иоффе, 194021 Санкт-Петербург, Россия
 e-mail: vld_510@mail.ru

Поступила в редакцию 15.04.2019 г. В окончательной редакции 15.04.2019 г. Принята к публикации 28.10.2019 г.

> Исследованы акустические, оптические и акустооптические свойства аморфных соединений на основе германия, селена, кремния и теллура. Измерены скорости продольных акустических волн, а также акустооптическое качество для аморфных сплавов на основе теллура на длине волны $\lambda = 3.39 \,\mu$ m. Исследовано акустооптическое качество кристалла германия в случае дифракции на продольных акустических модах вдоль направлений [110] и [111] кристалла.

Ключевые слова: акустооптика, акустооптическое качество, германий, селен, кремний, теллур.

DOI: 10.21883/OS.2020.02.48970.151-19

Введение

Акустооптический эффект широко используется для управления параметрами электромагнитного излучения в оптике, лазерной технике, спектроскопии, а также телекоммуникационных системах и устройствах оптической обработки информации. Акустооптические приборы характеризуются высоким быстродействием, отсутствием механических движущихся элементов, малыми электрическими и оптическими потерями [1,2]. Созданы и широко применяются акустооптические (AO) приборы, которые управляют излучением ультрафиолетового, видимого и ближнего инфракрасного диапазонов электромагнитного спектра. В качестве основы для подобных приборов могут выступать такие вещества, как кристалл дигидрофосфата калия (КН₂PO₄), фосфат магния (MgF₂), парателлурит (TeO₂) и другие [3-5]. Наиболее часто используется кристалл парателлурита, который обладает хорошими акустооптическими параметрами [4,5]. Однако из-за непрозрачности на длинах волн $\lambda > 5 \,\mu m$ этот материал не может применяться для приборов дальнего инфракрасного диапазона. Для создания такого рода приборов могут применяться как оптически изотропные материалы, например, кристалл германия (Ge) [6], так и оптически анизотропные вещества — соединения на основе ртути [7], теллура [8] и др. В последнее время большой интерес вызывают кубические кристаллы на основе галогенидов таллия (KRS-5 и KRS-6). В первую очередь это связано с большим диапазоном прозрачности материалов (до $\lambda = 45 \,\mu m$) и высоким коэффициентом АО качества [9-12].

Настоящая работа продолжает цикл исследований аморфных сплавов на основе германия (Ge), селена (Se), кремния (Si) и теллура (Te) [13]. В новых стеклах системы GeSeTe измерены спектры пропускания, а также определены их акустические и AO свойства. Также определены коэффициенты AO качества монокристаллического германия для продольных акустических мод вдоль направлений [110] и [111]. Измерения AO свойств в кристалле и стеклах проводились методом Диксона [14] относительно буфера, созданного на основе образца ТФ-7. Параметры буфера представлены в настоящей работе.

Описание исследованных стекол

В работе исследовалось несколько образцов стекол, состоящих из трех химических элементов — германия, селена и теллура, а также один образец стекла, состоящий из кремния и теллура. В соответствии с принятой ранее классификацией [13] стекла, состоящие из германия, селена и теллура, отнесены к системе GeSeTe, а стекла с химическим составом кремнийселен-теллур — к сплавам, принадлежащим системе SiSeTe. Список исследованных стекол, которым присвоены порядковые номера, представлен в табл. 1. Следует отметить, что некоторые сплавы из табл. 1 были исследованы ранее. Так, для образцов под номерами 2-4 имеются литературные данные об их плотности, скорости акустических волн, показателе преломления и АО качестве [13,15]. Однако данные соединения повторно исследовались для оценки деградации характеристик стекол с течением времени. Стекло под номером 5 из

251

Таблица 1	. Список	исследовавшихся	стекол	на осно	ве герма-
ния, селена	і, кремния	і и теллура			

Порядковый номер образца	Химический состав	
1	Ge ₃₃ Se ₃₃ Te ₃₃	
2	$Ge_{30}Se_{30}Te_{40}$	
3	$Ge_{30}Se_{25}Te_{45}$	
4	$Ge_{25}Se_{15}Te_{60}$	
5	Si ₂₅ Te ₇₅	
6	Si ₂₀ Te ₈₀	

табл. 1 принадлежит системе SiSeTe, и в дальнейшем его параметры сравнивались с литературными данными для сплава $Si_{20}Te_{80}$ (номер 6). Необходимо отметить, что химический состав стекла под номером 5 известен лишь приблизительно. Образец под номером 2 был использован в качестве эталонного для сравнения с параметрами нового стекла $Ge_{33}Se_{33}Te_{33}$. Аналогично образец под номером 6 был использован для сравнения с образцом под номером 5. Так как стекла обладают близким химическим составом, то можно ожидать и схожесть их физических свойств [13].

Измерение пропускания стекол

В начале экспериментального исследования были измерены спектры пропускания исследуемых образцов. Измерения проводились в инфракрасной области электромагнитного спектра с помощью фурье-спектрометра Bruker FRA-106/S (без откачки воздуха). На рис. 1, *а* представлен график зависимости пропускания образцов под номерами 1 (красная кривая) и 2 (синяя кривая) от длины волны светового излучения, а на рис. 1, *b* коротковолновая часть этого графика при $\lambda = 1-3 \mu m$.

Из рисунка видно, что образец под номером 1 является прозрачным в широком диапазоне длин волн, причем диапазон прозрачности начинается с длины волны $\lambda \approx 1.1 \,\mu\text{m}$, а при $\lambda = 1.3 \,\mu\text{m}$ пропускание T = 35%. При этом из рисунка следует, что графики прозрачности образцов с химическими составами Ge₃₃Se₃₃Te₃₃ и Ge₃₀Se₃₀Te₄₀ качественно похожи и отличаются лишь значениями коэффициента Т. Из литературы известно, что при понижении концентрации теллура левая граница области пропускания образца смещается в коротковолновую область спектра [13]. Полученный в ходе исследования результат (рис. 1, b) подтверждает выводы работы [13]. Так, образец под номером 1 (Ge₃₃Se₃₃Te₃₃) имеет T = 40% при $\lambda = 1.35 \,\mu$ m, тогда как образец под номером 2 (Ge₃₀Se₃₀Te₄₀) имеет то же пропускание уже при $\lambda = 1.5 \,\mu$ m.

Из рис. 1, *а* видно, что оба исследуемых образца имеют полосы резонансного поглощения на длинах волн $\lambda = 8$ и 13 μ m. Основываясь на литературных данных о спектрах пропускания стекол системы GeSeTe с другими

химическими составами [13], можно сделать предположение о том, что показанные на рис. 1 резонансные полосы поглощения на данных длинах волн связаны с особенностью именно рассматриваемых химических соединений.

Аналогично было проведено изменение спектра пропускания образцов системы SiSeTe. Измерения проводились для трех образцов — Si₂₅Te₇₅ (номер 5, зеленая кривая) и двух образцов Si₂₀Te₈₀. Один из образцов Si₂₀Te₈₀ был выращен двадцать лет назад (номер 6, красная кривая), и его спектр пропускания известен из литературы [13,15], другой — около сорока лет назад (синяя кривая). Результаты измерения спектров представлены на рис. 2.

Из представленных данных видно, что спектры пропускания образцов с составом $Si_{20}Te_{80}$, выращенные в разное время, качественно не отличаются друг от друга. В частности, совпадают и полосы пропускания, и границы поглощения образцов. Отличие существует лишь в значении пропускания, которое не превышает 5%, что указывает на незначительно отличающееся оптическое качество исследовавшихся образцов. Таким образом, стекло $Si_{20}Te_{80}$ слабо изменяет свои оптические свойства со временем.

Из рис. 2 также видно, что спектр пропускания образца с химическим составом Si₂₅Te₇₅ отличается от двух других спектров образцов этой же группы SiSeTe. Видно, что образец Si₂₅Te₇₅ является прозрачным, начиная с длины волны $\lambda = 1.7 \,\mu m$ (T = 5%), в то же время образцы Si₂₀Te₈₀ прозрачны, начиная с длины волны $\lambda = 2.1 \,\mu m$ (T = 5%). Полосы поглощения у образцов системы SiSeTe находятся на тех же длинах волн ($\lambda = 9$ и 15 $\,\mu m$), однако вид кривых прозрачности вблизи линий поглощения отличается у образцов с различными концентрациями теллура.

Методика измерения параметров стекол

Для измерения акустических и АО параметров стекол требовалось возбуждать в исследуемых образцах стекол продольную акустическую волну. Для возбуждения волн был создан буфер на основе тяжелого флинта ТФ-7, к одной из граней которого был прикреплен пьезоэлектрический преобразователь, а к противоположной грани приклеивался один из исследуемых образцов под номерами 1–5. Из литературы известны параметры тяжелого флинта [16]. Однако данный материал не является широко используемым в акустооптике. Поэтому вначале были проведены измерения АО свойств самого стекла ТФ-7. После этого образец флинта был использован в качестве буфера, относительно которого измерялись теллуровые стекла методом Диксона [14].

Линейные размеры использованного буфера были равны $19 \times 10 \times 7 \, \text{mm}$. К одной из граней стекла ТФ-7 был приклеен пьезоэлектрический преобразователь из



Рис. 1. Спектральная зависимость оптической прозрачности для стекол с химическим составом $Ge_{33}Se_{33}Te_{33}$ и $Ge_{30}Se_{30}Te_{40}$: (*a*) во всем исследованном диапазоне, (*b*) коротковолновая часть исследованного диапазона.



Рис. 2. Спектральная зависимость оптической прозрачности для стекол системы SiTe: (*a*) во всем исследованном диапазоне, (*b*) коротковолновая часть исследованного диапазона.

пьезокерамики ЦТС-19. Частота основной гармоники использованного преобразователя f = 3 MHz, однако в эксперименте звук возбуждался на высших гармониках — с девятой по пятнадцатую, что соответствовало частотам ультразвука f = 27 - 45 MHz. Для более эффективного возбуждения ультразвука была синтезирована цепь электрического согласования. На рис. 3, а представлен график зависимости коэффициента матрицы рассеяния S₁₁ преобразователя в зависимости от электрической частоты. На рисунке красной кривой отображены рассчитанные параметры пьезоэлектрического преобразователя, а черной кривой — измеренные параметры. Расчет проводился для рабочего диапазона частот f = 20-50 MHz пьезопреобразователя. Из рис. 3, а видно качественное совпадение теоретических и экспериментальных данных. Наилучшее согласование в эксперименте достигалось на частоте f = 27 MHz, при которой коэффициент матрицы рассеяния двухполюсника $S_{11} = -6$ dB, что соответствует эффективному преобразованию до 75% электрической мощности в мощность ультразвуковой волны.

На рисунке 3, *b* представлена фотография созданного буфера из тяжелого флинта (ТФ-7), где 1 — буфер (ТФ-7), 2 — исследуемый образец сплава на основе теллура, 3 — пьезопреобразователь, 4 — электрическая схема согласования. Параметры созданного буфера калибровались относительно кристаллического кварца. Для этого были измерены АО качество ТФ-7, а также эффективный размер акустического столба. Измерение коэффициента АО качества стекла ТФ-7 проводилось на длине волны $\lambda = 633$ nm для двух поляризаций оптического излучения — параллельно и перпендикулярно





Рис. 3. (*a*) Зависимостиь коэффициента матрицы рассеяния S_{11} от частоты, (*b*) общий вид буфера на основе ТФ-7 с приклеенным образцом (пояснения в тексте).

волновому вектору ультразвука. Получены следующие значения АО качества: $M_{2\parallel} = (5.5 \pm 1) \cdot 10^{-18} \, \text{s}^3 \text{g}^{-1}$ и $M_{2\perp} = (7.4 \pm 1) \cdot 10^{-18} \, \text{s}^3 \text{g}^{-1}$, что в пределах погрешности совпадает с литературными данными [16].

Измерение характеристик монокристаллического германия

Известно, что монокристаллический германий используется в акустооптике в качестве основы для приборов управления излучением среднего и дальнего ИК диапазонов [1,2,6,17,18]. В данной работе исследовались два образца из германия, которые имели форму прямоугольного параллелепипеда. Одна из граней первого образца была ориентирована ортогонально кристаллографической оси [110], во втором образце ортогонально кристаллографической оси [111]. Вдоль этих двух направлений в эксперименте возбуждалась продольная акустическая волна. В литературе имеются противоречивые данные о значении АО качества монокристалла германия в указанных направлениях. Изначально в работе [6] было заявлено значение АО качества вдоль направления [111] $M_{2\parallel} = 830 \cdot 10^{-18} \, \mathrm{s}^3 \mathrm{g}^{-1}$, однако в последующих работах была предсказана величина $M_{2\parallel} = 240 \cdot 10^{-18} \text{ s}^3 \text{g}^{-1} [17]$ и экспериментально получено значение $M_{2\parallel} = 180 \cdot 10^{-18} \text{ s}^3 \text{g}^{-1} [18]$. Таким образом, из анализа литературных данных видно, что, несмотря на использование кристалла в АО приборах, вопрос о его фундаментальных характеристиках выяснен не до конца.

Перед началом экспериментального исследования был произведен расчет АО качества германия в случае дифракции на продольной акустической моде, распространяющейся вдоль направлений [110] и [111]. В расчетах были использованы литературные данные о численном

Оптика и спектроскопия, 2020, том 128, вып. 2

Таблица 2. Экспериментальные значения АО качества германия $(10^{-18} s^3 g^{-1})$

Оси	$M_{2\parallel}$	$M_{2\perp}$	${M_2}_{\parallel m th}$	$M_{2\perp th}$
Ge [110] Ge [111]	$\begin{array}{c} 120\pm30\\ 190\pm40 \end{array}$	$\begin{array}{c} 30\pm10\\ 30\pm5 \end{array}$	220 240 [17] , 180 [18]	80 35

значении фотоупругих постоянных [1,17]. Расчеты проводились для двух состояний оптической поляризации падающей волны света: параллельно волновому вектору ультразвука (символ ||) и ортогонально (символ \perp). Для квазиортогональной геометрии АО взаимодействия были получены следующие выражения для эффективных фотоупругих констант [1,2,6]. Для продольной акустической волны вдоль [111] эффективная фотоупругая константа оказалась равной:

$$p_{\text{eff}\parallel} = \frac{p_{11} + 2p_{12} + 4p_{44}}{3}, \quad p_{\text{eff}\perp} = \frac{p_{11} + 2p_{12} - 2p_{44}}{3}.$$

Для акустической волны вдоль [110] были проведены расчеты для падающего света вдоль направления [110] и для направления [001]:

$$p_{\text{eff}||} = rac{p_{11} + p_{12} + 2p_{44}}{2},$$
 $p_{\text{eff}\perp} = rac{p_{11} + p_{12} - 2p_{44}}{2}$ свет вдоль [001],
 $p_{\text{eff}||} = rac{p_{11} + p_{12} + 2p_{44}}{2}, \quad p_{\text{eff}\perp} = p_{12}$ свет вдоль [110]

Используя данные выражения, были рассчитаны значения АО качества, которое проверялось при экспериментальном исследовании. А именно в случае дифракции на акустической моде вдоль [110] в эксперименте

h

свет посылался вдоль направления [110]. Рассчитанные значения АО качества для двух поляризаций светового излучения представлены в табл. 2 в столбцах 4 и 5 соответственно. Экспериментальное исследование монокристаллического германия проводилось на длине волны $\lambda = 3.39 \,\mu$ m, но на данной длине волны буфер на основе ТФ-7 являлся непрозрачным. Поэтому в эксперименте использовались две длины волны излучения He–Neлазера, а именно $\lambda = 3.39 \,\mu$ m для работы с германием и теллуровыми стеклами и $\lambda = 0.63 \,\mu$ m для работы с буфером.

Исходя из измеренных величин интенсивностей дифракции, были вычислены коэффициенты АО качества для монокристалла германия, которые представлены в табл. 2 в столбцах 2 и 3.

Как видно из табл. 2, полученные данные о величинах АО качества оказались ниже рассчитанных на основании литературных данных [17], но при этом практически совпали с экспериментальными данными работы [18]. Наиболее вероятно, что полученные отличия от литературных данных связаны с различными типами германия (высокоомный и низкоомный). Но при этом, исходя из полученных в эксперименте значений, видно, что величина АО качества для монокристалла германия в исследуемых срезах оказывается достаточно малой и не достигает величин, указанных в работе [6].

Исследование сплавов на основе теллура

Перед измерением АО качества сплавов на основе германия, селена, кремния и теллура были измерены плотность и скорость продольных акустических волн для образцов под номерами 1, 2, 5 и 6. В литературе нет данных о параметрах сплавов под номерами 1 и 5, однако имеется информация о параметрах соединений с близким химическим составом.

Измерение плотности сплавов на основе теллура

Измерение плотности проводилось стандартным методом взвешивания образца в воздухе и в воде. Результаты измерений представлены в табл. 3. В частности, из табл. 3 видно, что плотность образца под номером 1 $\rho = 4.92 \pm 0.15 \,\mathrm{g\,cm^{-3}}$, что несколько меньше плотности образца под номером 2: $\rho = 5.02 \pm 0.09 \,\mathrm{g\,cm^{-3}}$ [15]. Это согласуется с предположением, высказанным в [13], что плотность образцов уменьшается с уменьшением процентной концентрации теллура. Различие в точности измерений плотности связано с ошибкой в определении линейных размеров.

Таблица 3. Экспериментальные и литературные данные о плотности исследуемых сплавов

N₂	Химический состав	Плотность $ ho$, g \cdot cm ⁻³	[15]
1	Ge ₃₃ Se ₃₃ Te ₃₃	4.92 ± 0.15	-
2	Ge ₃₀ Se ₃₀ Te ₄₀	5.02 ± 0.09	5.01
5	Si ₂₅ Te ₇₅	5.06 ± 0.06	_
6	Si ₂₀ Te ₈₀	—	5.03

Таблица 4. Скорости продольных волн (m/s) в исследуемых сплавах

N₂	Химический состав	Скорость продольных акустических волн	[15]
1	Ge ₃₃ Se ₃₃ Te ₃₃	2230 ± 20	-
2	Ge ₃₀ Se ₃₀ Te ₄₀	2200 ± 20	2400
5	Si ₂₅ Te ₇₅	2000 ± 20	_
6	Si20Te80	2050 ± 20	2030

Таблица 5. Значения АО качества $(10^{-18} s^3 g^{-1})$ сплавов на основе теллура

N₂	Химический состав	$M_{2\parallel}$	$M_{2\perp}$	$M_{2\parallel}, [15]$	$M_{2\perp th},$ [15]
1	Ge ₃₃ Se ₃₃ Te ₃₃	390 ± 130	290 ± 60		_
2	Ge ₃₀ Se ₃₀ Te ₄₀	420 ± 100	240 ± 40	500	420
3	$Ge_{30}Se_{25}Te_{45}$	440 ± 100	240 ± 40	680	580
4	$Ge_{25}Se_{15}Te_{60}$	1330 ± 300	700 ± 160	1320	1100
5	Si ₂₅ Te ₇₅	1150 ± 400	770 ± 150	_	—
6	Si20Te80	—	—	—	880

Измерение акустических свойств сплавов на основе теллура

Измерение скорости продольных акустических волн проводились для образцов под номерами 1, 2, 5 и 6 двумя методами: методом эхо-импульсов и АО методом. Результаты измерений совпали в пределах погрешности, а в табл. 4 приведены результаты только для АО метода как более точного. Из представленных результатов видно, что экспериментальные данные для системы SiSeTe совпали со значениями, имеющимися в литературе [15]. Однако для системы GeSeTe экспериментальные и литературные данные о скорости продольных акустических волн не совпадают даже в пределах погрешности.

Измерение АО свойств сплавов на основе теллура

Были измерены АО качества стекол под номерами 1-6 по методике, аналогичной методике измерения АО качества германия. Измерения проводились для двух поляризаций оптического излучения на длине волны $\lambda = 3.39 \,\mu$ m. Результаты экспериментального исследования представлены в табл. 5 в столбцах 3 и 4, а в столбцах 5 и 6 представлены литературные данные о коэффициентах АО качества из [15]. Из таблицы видно, что результаты измерения АО качества лишь частично совпадают с имеющимися литературными данными в пределах погрешности. Из табл. 3 видно, что коэффициент АО качества достаточно сильно зависит от поляризации оптического излучения. Так, например, для образца под номером 4 (химический состав Ge₂₅Se₁₅Te₆₀) отличие составляет около двух раз. Исходя из полученных экспериментальных данных, можно сделать вывод о том, что отличие фотоупругих констант p_{11} и p_{12} достигает 30% в зависимости от рассматриваемого образца. Это означает, что в указанных образцах возможно эффективное акустооптическое взаимодействие на сдвиговых акустических волнах с эффективной фотоупругой константой $p_{\text{eff}} = 0.5(p_{11} - p_{12}).$

Выводы и результаты

В ходе анализа изучены оптические, акустические и акустооптические свойства аморфных соединений на основе германия, селена, кремния и теллура. Впервые экспериментально исследованы параметры двух соединений $Ge_{33}Se_{33}Te_{33}$ и $Si_{25}Te_{75}$, а также проведено сравнение полученных результатов с литературными данными для стекол с близкими химическими составами. Измерены зависимости оптической прозрачности стекол химического состава SiSeTe и проведена оценка их деградации со временем. Дополнительно были экспериментально определены плотность и скорость продольных акустических волн в исследованных образцах.

Для сопоставления полученных результатов для стекол на основе теллура с параметрами других известных материалов для инфракрасной области спектра был исследован монокристалл германия. В ходе исследования было экспериментально определено АО качество Ge при дифракции на продольных акустических модах вдоль направлений [110] и [111] кристалла. Полученные значения АО качества оказались невелики и составили $M_2 = (190 \pm 40) \cdot 10^{-18} \, {\rm s}^3 {\rm g}^{-1}$ для акустической моды вдоль оси [111] и $M_2 = (120 \pm 30) \cdot 10^{-18} \, {\rm s}^3 {\rm g}^{-1}$ для акустической моды вдоль оси [110].

По аналогичной методике были измерены коэффициенты АО качества нескольких сплавов на основе теллура в случае дифракции на продольной акустической моде. Наибольшее значение АО качества было получено для образца с химическим составом Ge₂₅Se₁₅Te₆₀, для которого $M_2 = (1330 \pm 300) \cdot 10^{-18} \text{ s}^3 \cdot \text{g}^{-1}$. Экспериментально обнаруженные большие значения коэффициента акустооптического качества, а также широкий диапазон прозрачности сплавов на основе германия, селена и теллура делает их перспективными АО материалами для среднего и дальнего инфракрасного диапазона.

Финансирование работы

Работа выполнена при финансовой поддержке гранта Российского научного фонда № 19-12-00072.

Конфликт интересов

Авторы заявляют, что у них нет конфликта интересов.

Список литературы

- [1] Балакший В.И, Парыгин В.Н, Чирков Л.Е. Физические основы акустооптики. М.: Радио и связь, 1985. 280 с.
- [2] Goutzoulis A., Pape D. Design and Fabrication of Acousto-Optic Devices. NY.: Dekker, 1994.
- [3] Gupta N., Voloshinov V.B. // J. Opt. 2014. V. 16. N 3. P. 035301. doi 10.1088/2040-8978/16/3/035301
- [4] Gupta N., Voloshinov V.B. // Appl. Opt. 2007. V. 46. N 7.
 P. 1081. doi 10.1364/AO.46.001081
- [5] Voloshinov V.B., Yushkov K.B., Linde B. // J. Opt. A. 2007.
 V. 9. P. 241. doi 10.1088/1464-4258/9/4/006
- [6] Abrams R.L., Pinnow D.A. // Appl. Phys. 1970. V. 41. N 7.
 P. 2765. doi 10.1063/1.1659312
- [7] Gupta N. // Appl. Opt. 2009. V. 48. N 7. P. C151. doi 10.1364/AO.48.00C151
- [8] Gupta N., Voloshinov V.B., Knyazev G.A., Kulakova L.A. // J. Opt. 2012. V. 14. N 3. P. 035502. doi 10.1088/2040-8978/14/3/035502
- [9] Кристаллы галогенидов таллия: получения свойства и применение /Под ред. Богданова С.В. Наука, 1989. 150 с.
- [10] Gottlieb M., Isaacs T.J., Feichtner J.D., Roland G.W. // J. Appl. Phys. 1974. V. 45. N 12. P. 5145. doi 10.1063/1.1663207
- [11] Suhre D.R., Villa E. // Appl. Opt. 1998. V. 37. N 12. P. 2340. doi 10.1364/AO.37.002340
- [12] Voloshinov V.B., Porokhovnichenko D.L., Dyakonov E.A. // Ultrasonics. 2018. V. 88. P. 207. doi 10.1016/j.ultras.2018.04.002
- [13] Voloshinov V.B., Gupta N., Kulakova L.A., Khorkin V.S., Melekh T.B., Khyazev G.A. // J. Opt. 2016. V. 18. N 2.
 P .025402. doi 10.1088/2040-8978/18/2/025402
- [14] Dixon R.W., Kohen M.G. // Appl. Phys. Lett. 1966. V. 8. N 8.
 P. 205. doi 10.1063/1.1754556
- [15] Кулакова Л.А., Мелех Б.Т., Грудинкин С.А., Данилов А.П. // ФТТ. 2013. Т. 47. № 10. С. 1435.
- [16] Клудзин В.В., Кулаков С.В., Разживин Б.П., Ульянов Г.К. // ОМП. 1972. № 1. С. 3.
- [17] Feldman A., Waxler R.M., Horowitz D. // Appl. Phys. 1978.
 V. 49. N 4. P. 2589. doi org/10.1063/1.325076
- [18] Fox A.J. // Appl. Opt. 1985. V. 24. N 4. P. 2040.