# ОПТИКО-АКУСТИЧЕСКИЙ МЕТОД ИЗМЕРЕНИЯ ПАРАМЕТРОВ ИЗЛУЧЕНИЯ ЛАЗЕРНЫХ СИСТЕМ ДИСТАНЦИОННОГО ЗОНДИРОВАНИЯ АТМОСФЕРЫ

С.Г. Казанцев (ФГУП «НПП ВНИИЭМ»)

Представлены результаты экспериментальных исследований по использованию оптико-акустического метода для измерения параметров мощного широкоапертурного лазерного излучения с использованием элементов оптического тракта. Показано, что щёлочно-галоидные кристаллы при применении их в качестве активного элемента позволяют создать оптико-акустический измеритель параметров импульсного и импульсно-периодического лазерного излучения а пертурного излучения о элемента позволяют создать оптико-акустический измеритель параметров импульсного и импульсно-периодического лазерного излучения апертурой до 30 см с плотностью энергии 0,1 – 10 Дж·см<sup>-2</sup> и длительностью импульса 1 – 100 мкс непосредственно в оптическом тракте лидара. Ключевые слова: лидар, импульсный ТЕА СО<sub>2</sub>-лазер, щёлочно-галоидный кристалл, оптико-акустический метод измерения, фотоупругое взаимодействие.

### Введение

К настоящему времени для измерения оптикофизических параметров лазерного излучения разработан ряд способов, подразделяющихся на калориметрические, фотоэлектрические и фотохимические [1]. Использование тех или иных методик определяется параметрами лазерного излучения и необходимой точностью измерений.

Значительная неравномерность мощного широкоапертурного лазерного излучения является наиболее существенным фактором, влияющим на точность определения таких параметров, как интенсивность и плотность энергии лазерного излучения, что в конечном итоге определяет достоверность результатов работ или исследований в целом [2, 3].

Одним из наиболее редко используемых способов измерения параметров импульсного лазерного излучения является оптико-акустический метод, в основе которого лежит явление фотоупругого взаимодействия излучения с прозрачными конденсированными средами. В то же время он обладает рядом достоинств, среди которых важнейшими для создания лидаров являются отсутствие искажений волнового фронта и ухудшения расходимости лазерного излучения.

Устройства, в которых реализуется этот метод, должны содержать прозрачный для лазерного излучения оптический элемент. Однако низкая лазерная стойкость традиционных материалов силовой ИК-оптики является причиной малой распространённости его для использования в оптических трактах мощных лазерных систем дистанционного зондирования аэрозольных и газовых компонент атмосферы.

Ряд исследований, проведённых в течение последних лет, позволяет подобрать необходимые материалы, технологические методы их обработки и оптимизировать конструкции оптических узлов с учётом режима их облучения и условий эксплуатации с целью создания надёжной и долговечной силовой оптики [2 – 10]. В частности, оптики мощных широкоапертурных импульсных лазеров среднего ИК-диапазона.

В данной работе приводятся результаты поисковых исследований возможности использования прозрачных элементов, уже имеющихся в оптических схемах мощных широкоапертурных лазеров, для создания системы оптико-акустического измерения параметров лазерного излучения непосредственно в оптических трактах лидаров.

#### Методика экспериментов

В качестве источника излучения использовались импульсный и импульсно-периодический TEA CO<sub>2</sub>-лазеры микросекундной длительности, параметры которых подробно описаны в работах [2 – 4]. Оптическая схема эксперимента приведена на рис. 1.



Рис. 1. Оптическая схема: *1* – CO<sub>2</sub>-лазер; *2* – растровая зеркальная система; *3* – проходные решётчатые болометры; *4* – охлаждаемый фотоприёмник; *5* – регистрирующая фотокамера; *6* – оптический элемент; *7* – высокоскоростной запоминающий осциллограф; *8* – пьезодатчик

# Основные оптико-физические параметры излучения использованных лазеров

Длина волны, мкм	10,6
Апертура, мм	$400 \times 200$
Длительность импульса, мкс	1 - 3, 30 - 40
Частота следования импульсов, Гц	до 100
Энергия в импульсе, кДж	0,1-10
Плотность энергии, Дж·см <sup>-2</sup>	0,1-20



Рис. 2. Характерные формы импульсов лазерного излучения импульсного (*a*) и импульснопериодического ТЕА СО<sub>2</sub>-лазеров (*б*)



Рис. 3. Распределение излучения в сечении лазерного луча на выходной апертуре ТЕА СО<sub>2</sub>-лазера (*a*) и после растровой зеркальной системы в плоскости мишени (*б*)



Рис. 4. Оптический клин из монокристалла NaCl (Ø 300 × 40 мм)

Рис. 5. Импульсы лазерного излучения (вверху) и сигнал с пьезодатчика (внизу); масштаб развёртки 1 мкс/дел.

Форма лазерных импульсов (рис. 2) регистрировалась с помощью охлаждаемого жидким азотом фотоприёмника, сигнал с которого подавался на высокоскоростной запоминающий осциллограф.

Распределение интенсивности излучения в сечении лазерного луча фиксировалось на калиброванной фотобумаге. Для снижения неравномерности лазерного излучения в оптической схеме была использована 100-элементная растровая зеркальная система (рис. 3).

В качестве активного оптического элемента использовался оптический клин, изготовленный из монокристаллического NaCl (рис. 4). К боковой поверхности клина закреплялся пьезодатчик из керамики марки ЦТС-19, который преобразовывал акустический отклик на прохождение лазерного импульса через кристалл в электрический сигнал, который подавался на второй вход высокоскоростного запоминающего осциллографа.

Выбор данных материалов определялся тем, что щёлочно-галоидные кристаллы отличаются высокой лазерной стойкостью, широким спектром пропускания, а также технологичностью в изготовлении оптических элементов [2, 3], а керамические элементы – высокой частотой собственного резонанса и большими значениями коэффициента электромеханической связи.

# Экспериментальные результаты

На рис. 5 приведены характерные формы импульсов лазерного излучения и сигналов с пьезодатчика, возникающих при прохождении сдвоенных импульсов микросекундной длительности через оптический клин.

Как следует из рис. 5, импульсы акустического отклика соответствуют по амплитуде и временной задержке переднего фронта лазерным импульсам с точностью не хуже 10%.

На рис. 6 приведены результаты регистрации сигналов акустического отклика на импульсно-периодическое излучение при различных режимах облучения.

Представленные фотоснимки свидетельствуют, что оптико-акустическим методом можно фиксировать как всю серию импульсов, так и отдельные импульсы с частотой следования более 1 МГц.

На рис. 6, в отчётливо видны пропуски в серии импульсов, вызванные лавинообразным

электрическим пробоем в газовой смеси активной среды лазера, и последующие за ними аномальные выбросы, связанные с возникновением переходных процессов в системе высоковольтной накачки источника питания лазера.

Величина плотности энергии лазерного излучения, пропускаемой через клин, варьировалась в интервале  $0,1 - 10 \text{ Дж} \cdot \text{см}^{-2}$ . Для оптического элемента из монокристаллического NaCl она не должна превышать  $8 - 10 \text{ Дж} \cdot \text{см}^{-2}$ , так как при больших интенсивностях излучения возможно его разрушение [2 - 4].

При интенсивности меньшей 0,1 Дж·см<sup>-2</sup> уровень наведённых помех от мощного лазера существенно снижал точность измерений.

Применение акустического пьезодатчика из керамики марки ЦТС-19 позволило достигнуть временного разрешения менее 1 мкс, что соответствует частоте повторения импульсов более 1 МГц.

## Заключение

В результате проведённых экспериментальных исследований установлено, что данная схема может быть использована для создания оптико-акустического измерителя параметров лазерного излучения непосредственно в оптическом тракте лидара.

Точность измерений интенсивности и частоты следования импульсов лазерного излучения данным методом существенно выше, чем у традиционных, достигающих величин  $\pm (15 - 40)\%$ [1, 2, 11].

Принципиальным также является и то, что оптико-акустический метод позволяет оперативно производить как качественную оценку всей серии импульсов по равномерности повторения амплитуды импульсов, наличия стримеров в серии, вызванных электрическим пробоем в активной среде лазера, так и количественное определение амплитуды каждого из зафиксированных импульсов лазерного излучения с высоким временным разрешением.

Таким образом, можно также утверждать, что данный метод может быть использован для измерения оптико-физических параметров импульсных и импульсно-периодических широкоапертурных лазерных пучков любого качества с любым пространственным и временным заполнением.



Рис. 6. Сигналы с пьезодатчика, полученные при прохождении через кристалл одиночных серий (*a* – *b*) и двойной серии (*г*) импульсов лазерного излучения длительностью 40 мкс различной продолжительности с частотой следования импульсов 100 Гц; масштаб развёртки 50 мс/дел. (*a*, *б*); 30 мс/дел. (*в*); 100 мс/дел. (*г*)

### Литература

1. Справочник по лазерной технике : пер. с нем. – М. : Энергоатомиздат, 1991. – 544 с. : ил.

2. Казанцев С. Г. Создание проходной оптики мощных ТЕА СО<sub>2</sub>-лазеров и методы повышения лазерной стойкости материалов силовой ИК-оптики / С. Г. Казанцев // Известия ВУЗов. Физика. – 2001. – Т. 44. – № 11. – С. 67 – 77.

3. Казанцев С. Г. Лазерная стойкость перспективных материалов силовой ИК-оптики. Часть 1. Механизмы повреждения материалов силовой ИК-оптики. Часть 2. Способы повышения лазерной стойкости и срока службы оптических элементов / С. Г. Казанцев // Оптика атмосферы и океана. – 2003. – Т. 16. – № 4. – С. 390 – 401.

4. Казанцев С. Г. Перспективные материалы проходной оптики мощных ИК-лазеров / С. Г. Казанцев // Ruphys news. Online journal of the United Physical Society of the RF. -2005. - Vol. 1.

5. Kazantsev S. G. Evolution of alkali-halides defective structure at plastic deformation of large-sizde preparations of wide-aperture  $CO_2$ -lasers windows / S. G. Kazantsev // SPIE. – Vol. 3403. 0277-786X/98. – P. 265 – 269.

6. Блистанов А. А. Термомеханическая обработка щелочно-галоидных кристаллов как способ повышения стойкости к воздействию мощного импульсного лазерного излучения / А. А. Блистанов, С. Г. Казанцев, О. М. Кугаенко // Известия ВУЗов. Материалы электронной техники. – 2001. – № 4. – С. 42–45.

7. Блистанов А. А. Термомеханическая обработка материалов проходной оптики импульсных лазеров среднего ИК-диапазона / А. А. Блистанов, С. Г. Казанцев,

О. М. Кугаенко [и др.] // Известия ВУЗов. Материалы электронной техники. – 2005. – № 2. – С. 37 – 39.

 Блистанов А. А. Лазерная стойкость деформационно-упрочнённых щёлочно-галоидных кристаллов / А. А. Блистанов, С. Г. Казанцев, О. М. Кугаенко // Известия ВУЗов. Материалы электронной техники. – 1998.– № 4. – С. 20 – 23.

9. Казанцев С. Г. Размерный эффект и лазерная стойкость материалов ИК-оптики при больших пятнах облучения / С. Г. Казанцев // Квантовая электроника. – 1997. – Т. 24. – № 3. – С. 269 – 270.

Поступила в редакцию 06.06.2011

Казанцев С. Г. Влияние длительности лазерного импульса на оптическую стойкость материалов ИК-оптики / С. Г. Казанцев // Квантовая электроника. – 1997. – Т. 24. – № 3. – С. 271 – 273.

11. Казанцев С. Г. Щёлочно-галоидные кристаллы как элемент оптико-акустического измерителя параметров лазерных импульсов / С. Г. Казанцев // Тезисы докладов 15 Международной конференции «Высокие технологии в медицине, биологии и геоэкологии – 2007». Новороссийск, п. Абрау-Дюрсо, 10 – 14 сентября 2007. – Абрау-Дюрсо : НПИ КубГТУ, 2007. – С. 18.

Сергей Геннадьевич Казанцев, д-р техн. наук, зам. генерального директора – генерального конструктора, т. (495) 366-12-01, e-mail: vniiem@orc.ru.