02.07

## Ограничение излучения СО<sub>2</sub>-лазера в композитном материале с наночастицами серебра

© О.П. Михеева, А.И. Сидоров

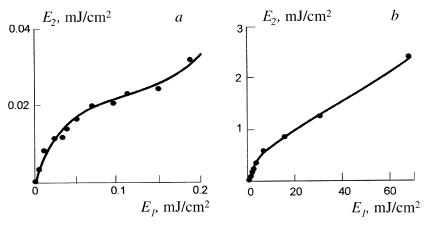
Научно-исследовательский институт лазерной физики, С.-Петербург

Поступило в Редакцию 19 апреля 2001 г.

Представлены экспериментальные результаты по оптическому ограничению импульсного излучения с длиной волны  $10.6~\mu m$  в композите, состоящем из диэлектрической среды с линейными оптическими свойствами и наночастиц серебра. Установлено, что энергетический порог ограничения импульса излучения длительностью  $2~\mu s$  не превышает  $10~\mu J/cm^2$ .

Оптические композиты с наночастицами полупроводников и металлов находят применение в качестве быстродействующих переключателей импульсного лазерного излучения [1–4]. Одной из причин высокой нелинейной восприимчивости композитов с наночастицами металла в видимой области спектра является усиление поля вблизи частиц вследствие возникновения плазмонного резонанса [2,3]. В данной работе экспериментально показано, что и в среднем ИК диапазоне в композите с наночастицами металла возможно увеличение оптической нелинейности, приводящее к низкопороговому ограничению излучения.

Композит изготавливался из оптического материала KRS-13, состоящего из 75% AgBr и 25% AgCl, который прозрачен и имеет линейные оптические свойства в среднем ИК диапазоне. Для создания наночастиц серебра материал подвергался плавлению при  $t=450^{\circ}\mathrm{C}$  при одновременном его освещении излучением видимой области спектра. При этом происходило частичное разложение его компонентов с выделением металлического серебра. В эксперименте использовались полированные пластины композита толщиной 1.5 mm без антиотражающих покрытий. Объемная доля частиц серебра в композите, по оценке, не превышала 10%. Коэффициент пропускания пластин на длине волны  $10.6\,\mu\mathrm{m}$  для непрерывного излучения низкой интенсивности был равен 75%. Коэффициент пропускания исходного материала KRS-13 на данной

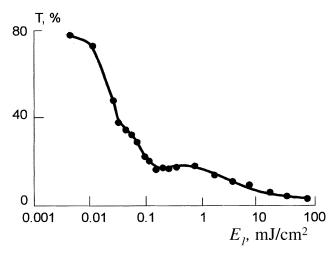


**Рис. 1.** Зависимость плотности энергии излучения, прошедшего через композит, от плотности энергии падающего излучения.

длине волны равен 80%. Источником излучения служил импульсный многомодовый TEA-CO<sub>2</sub>-лазер с длиной волны генерации  $10.6~\mu m$  и длительностью импульса генерации по основанию  $2~\mu s$ . Измерения проводились в параллельном пучке. Прошедшее через образец излучение собиралось на фотоприемное устройство с помощью короткофокусной линзы из KCl.

На рис. 1 показаны начальный участок кривой ограничения (a) и вся кривая ограничения (b) вплоть до плотности энергии излучения, падающего на пластину композита,  $E_1$ , равной  $70\,\mathrm{mJ/cm^2}$ . Из рисунка видно, что энергетический порог ограничения, соответствующий отклонению зависимости  $E_2(E_1)$  от линейной (здесь  $E_2$  — энергия излучения, выходящего из пластины), не превышает  $10\,\mu\mathrm{J/cm^2}$ . При  $E_1=70\,\mathrm{mJ/cm^2}$  коэффициент ослабления падающего излучения равен 30. Эффект ограничения излучения является обратимым, так как при проведении измерений, начиная от максимальных значений  $E_1$ , характер зависимости  $E_2(E_1)$  не меняется в пределах погрешности измерений. На рис. 2 показана зависимость коэффициента пропускания композита от плотности энергии падающего излучения. Из рисунка видно, что в интервале  $E_1$  от 0 до  $100\,\mathrm{mJ/cm^2}$  существуют две области ограничения — низкопороговая ( $E_1=10-100\,\mu\mathrm{J/cm^2}$ ) и область с высоким порогом ограничения ( $E_1>1\,\mathrm{mJ/cm^2}$ ). В интервале  $E_1$  от 0.1

4\* Письма в ЖТФ, 2001, том 27, вып. 18



**Рис. 2.** Зависимость коэффициента пропускания пластины композита от плотности энергии падающего излучения.

до  $1\,\mathrm{mJ/cm^2}$  коэффициент пропускания композита имеет практически постоянную величину, примерно равную 15%.

Наличие низкопороговой области ограничения излучения указывает на то, что в композите происходит усиление поля вблизи частиц вследствие плазмонного резонаса. Однако для композита, состоящего из наночастиц серебра в линейной диэлектрической среде, область плазмонного резонанса лежит в видимой области спектра [2,3]. Можно предположить, что в исследованном нами композите частицы серебра представляют собой не сплошные металлические зерна, а имеют сложную фрактальную структуру с пустотами, заполненными диэлектриком. В этом случае их можно характеризовать эффективной комплексной диэлектрической проницаемостью, зависящей как от формы частиц, так и от соотношения диэлектрической и металлической компонент. Очевидно, что модуль действительной и мнимая часть диэлектрической проницаемости такой частицы будут меньше сооответственно модуля действительной и мнимой части диэлектрической проницаемости серебра. В этом случае происходит сдвиг плазмонного резонанса в длинноволновую область спектра.

Письма в ЖТФ, 2001, том 27, вып. 18

Причиной возникновения высокопороговой области ограничения  $(E_1>1~{\rm mJ/cm^2})$  могут быть тепловые эффекты, связанные с температурным изменением показателя преломления и поглощения диэлектрика вблизи металлических частиц. Температурные изменения оптических свойств KRS-13 становятся заметными при  $t>200^{\circ}{\rm C}$ . В то же время при  $E_1=1~{\rm mJ/cm^2}$ , согласно нашим расчетам, при учете только поглощения изменение температуры не превышает десятков градусов. Поэтому можно предположить, что в данном случае также существенную роль играет усиление поля вблизи частиц, приводящее к сильному разогреву тонкого слоя диэлектрика, окружающего металлические частицы.

Таким образом, экспериментально установлено, что в композите, состоящем из наночастиц серебра и линейной диэлектрической среды, на длине волны  $10.6~\mu m$  возникает низкопороговая оптическая нелинейность, приводящая к оптическому ограничению. Данный эффект может быть использован для управления лазерным излучением, а также для защиты фотоприемных устройств от воздействия интенсивного излучения среднего ИК диапазона.

Работа выполнена при финансовой поддержке МНТЦ (грант  $N_0$  1454).

## Список литературы

- [1] Leung K.M. // Physical Review A. 1986. V. 33. N 4. P. 2461.
- [2] Neeves A.E., Birnboim M.H. // J. Opt. Soc. Am. B. 1989. V. 6. N 4. P. 787.
- [3] Stroud D., Van Wood E. // J. Opt. Soc. Am. B. 1989. V. 6. N 4. P. 778.
- [4] Бобович Я.С. // Оптический журнал. 2001. Т. 68. № 1. С. 6.