

В.К. Пустовалов, И.А. Хорунжий

## САМОВОЗДЕЙСТВИЕ КОЛЬЦЕВОГО ПУЧКА ОПТИЧЕСКОГО ИЗЛУЧЕНИЯ ПРИ РАСПРОСТРАНЕНИИ В ТВЕРДОМ АЭРОЗОЛЕ

На основе численного решения системы уравнений на ЭВМ исследовано самовоздействие кольцевого пучка оптического излучения при распространении в твердом (металлическом) аэрозоле. Показана возможность самофокусировки пучка излучения, и проведено сравнение с экспериментальными данными.

Нелинейное распространение интенсивного оптического излучения в атмосферном твердом аэрозоле экспериментально и теоретически исследовалось в [1, 2] (см. также список литературы). При этом особый интерес представляет рассмотрение тепловой самофокусировки пучка излучения в твердом аэрозоле. В [3] экспериментально показана возможность самофокусировки кольцевого пучка излучения с длиной волны  $\lambda = 10,6$  мкм в аэрозольной среде, состоящей из частиц алюминия. В данной статье проведено численное моделирование распространения кольцевого пучка излучения в металлическом аэрозоле в условиях, близких к условиям эксперимента [3].

Рассмотрим распространение кольцевого параллельного пучка излучения с  $\lambda = 10,6$  мкм и распределением интенсивности

$$I = I_0 \exp[-(R - R_m)^2/R_{\text{пп}}^2], \quad (1)$$

где  $I_0 \approx 10^5$  Вт/см<sup>2</sup> — постоянная максимальная интенсивность излучения при значении радиуса  $R_m = 0,5$  см;  $R_{\text{пп}} = 0,25$  см — характерный радиус, вдоль оси  $X$  цилиндрической системы координат  $X, R$  в слое аэрозоля из монодисперсных частиц алюминия с размером  $\sim 6$  мкм, массовой концентрацией  $W \sim 1$  г/м<sup>3</sup> и толщиной слоя  $\Delta X = X_2 - X_1 \approx 1$  м, где  $X_1, X_2$  — координаты передней и задней границ слоя аэрозоля. Данные параметры соответствуют средним значениям параметров аэрозоля и сфокусированного пучка излучения вблизи фокальной плоскости в эксперименте [3], поскольку именно в этой области с максимальной интенсивностью излучения развиваются процессы, определяющие возникновение самодефокусировки пучка. Тепловое самовоздействие пучка излучения исследовалось на основе численного решения системы уравнений, сформулированной в [4] и включающей в себя параболическое уравнение квазиоптики с учетом реальных механизмов формирования поля, показателя преломления  $n_\lambda$  газовой среды (воздуха). Численные значения параметров задачи и температурные зависимости теплофизических величин, коэффициентов переноса и показателя преломления газовой среды для  $\lambda = 10,6$  мкм взяты из [5—7].

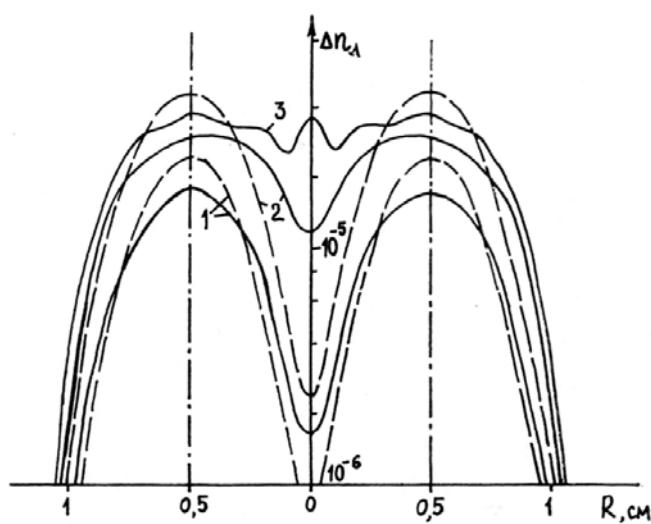


Рис. 1. Распределение изменения показателя преломления газовой среды  $\Delta n_\lambda$  по  $R$  при  $X = X_1$  (---),  $X = X_2$  (—)  $t = 6 \cdot 10^{-3}$  (1),  $1,2 \cdot 10^{-2}$  (2),  $1,8 \cdot 10^{-2}$  с (3)

Как показывают результаты численных расчетов, в данном случае температура частиц при нагреве излучением не превышает  $1,7 \cdot 10^3 \dots 1,8 \cdot 10^3$  К, и испарение частиц практически отсутствует [8]. Следовательно, вклад пара материала частиц в нагрев газа и изменение показателя преломления среды также отсутствуют. Энерговыделение в газе происходит за счет теплоотвода от частиц механизмов теплопроводности и молекулярного поглощения энергии излучения. При этом энерговыделение пропорционально местному значению интенсивности излучения, а образующийся профиль температуры газа будет качественно повторять профиль интенсивности излучения в данном сечении пучка, что с учетом зависимости показателя преломления  $n_\lambda$  от температуры газа  $T_c$  [5] приводит к формированию нестационарного двухмерного поля показателя преломления аэродисперской среды, которое, в свою очередь, определяет распространение пучка излучения.

На рис. 1 приведены распределения изменения показателя преломления среды  $\Delta n_\lambda = n_\lambda - n_{\lambda 0}$ , где  $n_\lambda$ ,  $n_{\lambda 0}$  — соответственно текущее и начальное значения показателя преломления газовой среды по  $R$  для двух сечений пучка при  $X = X_1$  и  $X = X_2$  и нескольких моментов времени. Вклад тепла за счет теплопроводности от нагретых частиц в нагрев газа достигает в среднем  $\sim 96 \dots 98\%$  по сравнению с молекулярным поглощением, что обусловлено использованным значением массовой концентрации частиц  $W$ . Следовательно, частицы аэрозоля оказывают определяющее влияние на формирование полей температуры и показателя преломления газа. С момента начала действия излучения в приосевой области пучка с  $R < R_m$  формируется фокусирующая линза. С течением времени (к моменту  $t \sim 1,2 \cdot 10^{-2}$  с) это приводит к перераспределению интенсивности в сечении пучка, самофокусировке и образованию на оси пучка при  $X = X_2$  пика интенсивности (рис. 2). Экспериментально определенное время развития самофокусировки в [3] составляет менее 0,1 с. При этом на периферии пучка при  $R > R_m + R_p$  формируется дефокусирующая линза, немного расширяющая пучок излучения. Образование максимума интенсивности на оси пучка излучения с течением времени (к моменту  $t = 1,8 \cdot 10^{-2}$  с) вызывает образование максимума температуры на оси и дефокусирующей линзе непосредственно вблизи от оси пучка при  $X \leq X_2$  (рис. 1). Это приводит к снижению интенсивности на оси пучка. Кроме того, могут возникать временные осцилляции в распределении интенсивности излучения по сечению и оси пучка, которые обусловлены самовоздействием излучения на меняющимся со временем двухмерном профиле показателя преломления среды. Отметим, что температура газа  $\{T_c\}$  в отдельных пространственных областях пучка достигает примерно  $350 \dots 400$  К, что со временем приведет к влиянию теплопроводности на формирование профиля  $\Delta n_\lambda$ , а локальные изменения показателя преломления достигают  $\Delta n_\lambda \sim -4 \cdot 10^{-5}$ .

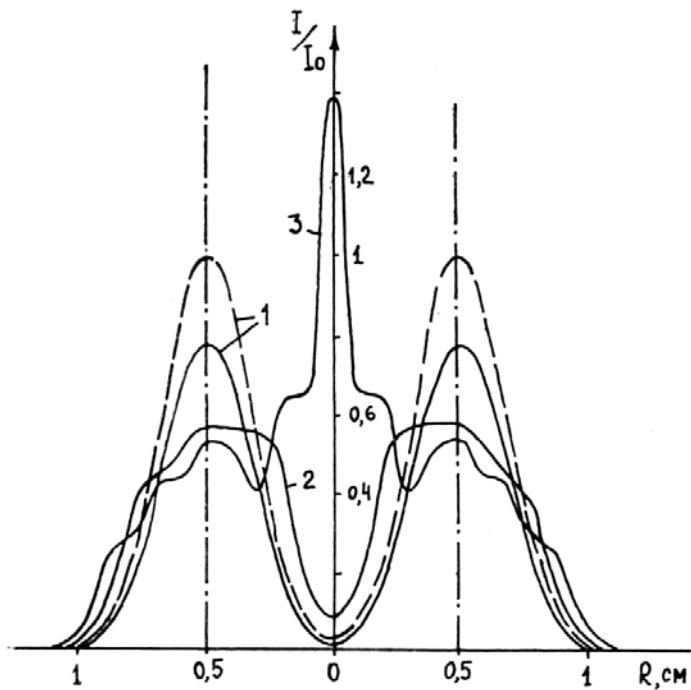


Рис. 2. Распределение нормированной интенсивности излучения  $I/I_0$  по  $R$  при  $X = X_1$  (----)  $t \geq 0$  (1),  $X = X_2$  (—),  $t = 0$  (1),  $6 \cdot 10^{-3}$  (2),  $1,2 \cdot 10^{-2}$  с (3)

Таким образом, на основе численного моделирования подтверждается возможность перераспределения интенсивности в кольцевом пучке излучения при его распространении в металлическом аэрозоле, экспериментально установленную в [3]. При этом в [3] возникновение самофокусировки связы-

вается с разрушением частиц под действием излучения. На основании результатов проведенных расчетов можно говорить, что первопричина самофокусировки заключается в формировании соответствующего поля показателя преломления. Разрушение частиц может происходить в областях пучка, где в результате самофокусировки интенсивность излучения заметно превышает  $I_0$ . Численные результаты показывают, что температура частиц может быстро достигать  $T_0 \sim (3...5) \cdot 10^3$  К, и тем самым способствовать разрушению частиц.

1. Зуев В. Е., Копытин Ю. Д., Кузиковский А. В. Нелинейные оптические эффекты в аэрозолях. Новосибирск: Наука, 1980. 184 с.
2. Зуев В. Е., Землянов А. А., Копытин Ю. Д., Кузиковский А. В. Мощное лазерное излучение в атмосферном аэрозоле. Новосибирск: Наука, 1984. 223 с.
3. Белов Н. Н., Дубровский В. Ю., Косырев Ф. К., Мотягин В. А., Негин А. Е., Иорданский М. А., Костромин В. Е. Нелинейное рассеяние и самофокусировка лазерного излучения в аэрозоле //Квантовая электроника. 1985. Т. 12. № 8. С. 1741–1743.
4. Пустовалов В. К., Хорунжий И. А. Тепловые искажения пучка оптического излучения в просветляемом водном аэрозоле //Оптика атмосферы. 1988. Т. 1. № 3. С. 42–49.
5. Казаков Л. Я., Ломакин А. Н. Неоднородности коэффициента преломления воздуха в тропосфере //Распространение радиоволн. М.: Наука, 1975. С. 5–45.
6. Свойства элементов /Под ред. М. Е. Дрица. М.: Металлургия, 1985. 536 с.
7. Варгатик Н. Б. Справочник по теплофизическим свойствам газов и жидкостей. М.: Наука, 1972. 720 с.
8. Pustovalov V. R., Bobuchenko D. S. //Int. J. Heat Mass Transfer. 1989. V. 32. № 1. P. 3–17.

Белорусский политехнический институт  
Научно-техническое объединение «Политехник», Минск

Поступило в редакцию  
7 декабря 1989 г.

V. K. Pustovalov, I. A. Khorunzhii. **Self-Action of a Ring-Shaped Optical Beam Propagating Through Solid Aerosol.**

The paper deals with the investigation of a ring-shaped optical beam self-action in solid (metal) aerosol, based on numerical computer solutions of the system of equations. It is shown that the beam self-focusing can occur, and calculational results are compared with experimental data.