文章编号: 1001-3806(2004)03-0251-04

高功率激光束的远场特性研究

季小玲1,2,陶向阳2,3,吕百达1

(1.四川大学 激光物理与化学研究所,成都 610064; 2.四川师范大学 电子工程学院,成都 610066; 3.江西师范大学 物理与通信电子学院,南昌 330027)

摘要:采用场振幅沿 x 方向呈线性变化的非均匀光束模型,研究了非均匀场分布和内光路非线性热效应对远场特性的影响。研究表明,初始光束的非均匀分布会影响可聚焦能力,并引起像散。内光路的热效应会进一步减小可聚焦能力和加剧像散。此外,由于热效应,远场峰值光强要降低,且位置发生移动。

关键词: 高功率激光;非均匀性;内光路;热效应;远场特性

中图分类号: TN012 文献标识码: A

Far-field characteristics of high-power laser beams

JI Xiao-ling^{1,2}, TAO Xiang-yang^{2,3}, L I Bai-da¹

(1. Institute of Physics and Chemistry ,Sichuan University ,Chengdu 610064 ,China ; 2. College of Electronic Engineering ,Sichuan Normal University ,Chengdu 610066 ,China ; 3. College of Physics & Communication Electronics ,Jiangxi Normal University ,Nanchang 330027 ,China)

Abstract: By using a beam model with linear non-uniform field profile in the x direction, the effect of beam non-uniformity and nonlinear thermal blooming in the optical beam control system on the far-field characteristics of high-power laser beams is studied. It is found that the non-uniformity of the initial beam affects the focusability and results in the astigmatism. The thermal blooming gives rise to a further decrease of the focusability and a further increase of the astigmatism. In addition, the peak intensity in the far-field is reduced and its position shifts away owing to the thermal blooming.

Key words : high-power laser ; non-uniformity ; inner optical system ; thermal effect ; far-field characteristics

引 言

实际高功率激光需要通过一个有多种功能的光 束控制系统(简称为内光路)发射出去。发射激光的 振幅、相位分布、内光路中的热效应^[1],以及长程大 气传输(简称为外光路)^[2,3]对高功率激光的远场特 性都有影响。本文中采用场振幅沿 x 方向呈线性 变化的非均匀光束模型,对激光束本身的非均匀分 布和内光路非线性热效应对远场特性的影响作了计 算模拟和分析,并与非均匀分布光束在真空中传输 至远场和均匀分布光束通过内光路后的远场特性作 了比较,所得结果对高功率激光系统的光束控制问

基金项目:国家高技术发展计划资助项目(A823072); 四川省教育厅自然科学基金资助项目(2002A089)

作者简介:季小玲(1963-),女,教授,博士研究生,现从 事激光传输与变换的研究。

E-mail :jiXL100 @163. com

收稿日期:2003-06-17;收到修改稿日期:2003-08-11

题有实际意义。

1 计算模型

平顶高斯光束是描述均匀分布激光的重要物理 模型,平顶光束的场分布为^[4]:

$$E'(x, y, 0) = E_0 \exp \left[- \frac{(N+1)(x^2 + y^2)}{w_0} \right] \times \sum_{n=0}^{N} \frac{1}{n!} \left[\frac{(N+1)(x^2 + y^2)}{w_0} \right]^n$$
(1)

式中,N和 w_0 分别为平顶光束的阶数和束宽,N=0为高斯光束。

设非均匀分布光束沿 *x* 方向呈线性非均匀分 布,见图 1,在 *y* 方向为均匀分布,其初始场可表示 为: E(x, y, 0) = (1 - x/s) E'(x, y, 0) (2) 式中,*s* 为光束在 *x* 方向的截距,它描述分布的不均 匀程度,*s*→∞时光束为平顶分布。

2004年6月



Fig. 1 Simulation model for a non-uniform beam

由广义惠更斯-菲涅耳衍射积分公式^[5],(2)式 B D A 的光学系统后 表征的光束通i 的场分布为:

$$E(x, y, z) = \frac{i}{\lambda B} \exp \left[-\frac{i k D}{2 B} (x^{2} + y^{2})\right] \times \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} E(x_{0}, y_{0}, 0) \exp\left\{-\frac{i k}{2 B} \left[A(x_{0}^{2} + y_{0}^{2}) - 2(xx_{0} - yy_{0})\right]\right] dx_{0} dy_{0}$$
(3)

(3) 式中,波数 $k = 2\pi / \lambda (\lambda)$ 为波长), A, B, C, D 为光学 系统的变换矩阵元 对文中讨论情况有.

$$\begin{bmatrix} A & B \\ C & D \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & z \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -1/z_{f} & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 - z/z_{f} & z \\ -1/z_{f} & 1 \end{bmatrix}$$
(4)

$$\vec{x} + z_{f} \vec{y} \cdot \vec{y}$$

当 N=0时,即对于非均匀高斯光束,将(1)式、 (2) 式代入(3) 式.积分得到:

$$E(x, y, z) = - \frac{kw_0^2 [kw_0^2 (x - As) + i2Bs]}{s[Akw_0^2 - i2B]^2} \times \exp\left\{-\left(\frac{k}{2B}\right)^2 \frac{x^2 + y^2}{1/w_0^2 + ikA/2B}\right\}$$
(5)

光强分布为:



Fig. 2 Intensity distributions of a non-uniform beam with s = 2 in vacuum a -at the input plane b -in the far field c -counter lines in the far field

 $\exp\{-\int k^2 w_0^2 (x^2 + y^2) \frac{1}{2B^2}\}$ (7)

(6)式、(7)式表明,振幅在 x 方向上呈线性变化的高 斯光束,光强在 yO_z 面仍为高斯分布,当 $z \neq_{zf}$ (非几 何焦面上),光强在 xOz 面为关于 x 的非对称分布: 当 $z = z_f$ (几何焦面上),光强在 xOz 面为关于 x 的对 称分布,其等光强线为椭圆分布,即出现像散。

高功率激光在内光路中的传输由下述方程来描 述^[1,3]:

(1) 近轴近似下的波动方程

$$2ik \frac{\partial E}{\partial z} = \nabla_{\perp}^2 E + k^2 \frac{n^2}{n_0^2} - 1 E$$
 (8)

(2)等压近似下的流体力学方程

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + v \cdot \nabla \rho = - \frac{(\gamma - 1) \alpha}{c_{\rm s}^2} I$$
(9)

¹, γ = c_p/ c_v, c_p, c_v 分别为比定压热容和比定容 热容, ρ 为流体密度,v为流体速度, c_s 为声速。

2 计算结果和分析

由(8)式、(9)式出发,用MATHEMATICA编制了 一套计算高功率激光在内光路中传输的四维(x, y, z, t) 仿真程序。计算参数为: $\gamma = 1.4, n_0 =$ 1.00035,大气密度(标准大气下), ρ₀ = 1.302461kg/ m^3 , $c_s = 340m/s$, $\alpha = 6.5 \times 10^{-5}/m$, $\nu = 0$, $\lambda =$ 10.6 μ m, w₀ = 5cm, N = 6, z_f = 2 ×10³m, 光束在光束 控制系统中传输的距离 d = 10m。

图 2 至图 5 中,坐标均按网格数标识,网格中间 值对应于光场中心。图2为真空中非均匀分布光束





Fig. 3 Intensity distributions of a flat-topped beam with P = 70 kWa —at the exit of the inner optical system b —in the far field c —counter lines in the far field

(a) 入射场、(b) 远场 $z = 2 \times 10^3$ m 的光强分布和(c) 远场等光强线分布。由图 2 可知,峰值光强不在中心的非均匀光束(见图 2a) 经真空传输至远场后在中心出现一峰值(见图 2b),光束出现像散,其等光强线为椭圆(见图 2c)。

图 3 至图 6 中,激光通过内光路后再经真空传 输至远场。图 3 为平顶光束在(a)内光路出口处、 (b)远场的光强分布和(c)远场等光强线分布。由图 知,光强在内光路出口处仍为平顶分布,光束无像 散,远场峰值光强位于中心,峰值光强下降,光斑扩 大。图 4 为非均匀分布光束在(a)内光路出口处和



Fig. 4 Intensity distributions of a non-uniform beam with P = 70kW, s = 2a —at the exit of the inner optical system b —in the far field

(b) 远场的光强分布。图 5 为不同发射功率下情况下,内光路出口和远场的等光强线分布。图 4 和图 5 表明,在内光路出口处光强分布无明显的变化,仍为 非均匀分布光束,但内光路的热效应对远场光强分布 有很大的影响。与无热效应情况(见图 2b,见图 2c) 和平顶光束有热效应情况(见图 3b、见图 3c)相比较, 远场峰值光强的位置发生偏移,不再位于中心,发射 功率越大,峰值光强的位移量越大,光斑越大,像散越



Fig. 5 Counter lines of non-uniform beams with s = 2 for different values of Pa -P = 1kW b -P = 50kW c -P = 60kW d -P = 80kW

厉害。当发射功率减小到一定值时,例如 P=1kW, 其远场光强分布(见图 5a)与光束在真空中传输的相 同(见图 2c)。图 6 为不同发射功率下光束的桶中功 率(PB)^[6]曲线。由图 6 可知,与非均匀分布光束在 真空中传输(图中用。。。表示)相比较,内光路热效应 使光束 PB 值减小,光束可聚焦能力降低。光束的 PB 随发射功率减小而增大,光束可聚焦能力提高。 随着发射功率的减小,非线性热效应减弱,当发射功 率为 1kW 时,其 PB 曲线与光束在真空中传输的 PB 曲线相重合。



Fig. 6 PIB curves of annular beams with s = 2 for different values of P" $\circ \circ \circ$ " PIB curve of a non-uniform beam propagating in vacuum

热晕对远场光束质量影响的数值计算结果见表 1。当峰值光强很大,且峰值光强与光束重心位置不 重合时,峰值光强位置可作为描述远场光束质量的一 个参数。表中 x_{01} , x_{01} '分别为光束经真空和大气在内 光路出口处峰值光强位置, x_{02} , x_{02} '分别为光束经真 空传输至远场和光束在内光路经大气在外光路经真 空传输至远场和光束在内光路经大气在外光路经真 空传输至远场的峰值光强位置(峰值光强的 y 坐标为 0),计算参数与前同。由表 1 知:(1) Strehl 比^[7] S_r < 1,即热效应的作用使得远场光强峰值下降,且发射功 率越大, S_r 越小,热效应越严重,峰值光强越小;(2) $x_{01} = x_{01}$ ', $x_{02} = 0$, x_{02} ' $\neq 0$,即内光路的热效应不改变 内光路出口峰值光强位置,光束经真空传输至远场,

<i>P</i> / kW	80	60	50	1
Sr	0.353	-0.419	0.516	0.996
x_{01}/mm	- 37.5	- 37.5	- 37.5	- 37.5
x_{01}' / mm	- 37.5	- 37.5	- 37.5	- 37.5
$ x_{01}' - x_{01} / mm$	0	0	0	0
x_{02}/mm	0	0	0	0
x_{02}' / mm	175.0	100.0	50.0	0
$ x_{02}' - x_{02} / mm$	175.0	100.0	50.0	0
$ x_{02}' - x_{01}' / mm$	212.5	137.5	87.5	37.5

Table 1 Numerical results for the beam quality parameters (s = 2)

峰值光强位于中心,而内光路的热效应使得远场峰值 光强位置发生偏移。其物理原因是激光在大气中传 输时,大气中的分子和粒子会吸收激光而加热膨胀, 密度减小,导致局部折射率减小。对于非均匀分布的 光束,在光强最大处局部折射率最小,导致远场峰值 光强向相反方向移动,并越过中心而位于另一侧 $(x_{02} > 0, x_{01} < 0)$ 。发射功率 P越大,热效应越厉 害,位移量 $|x_{02} - x_{01}|$ 越大。当发射功率减小到 P =1kW时, x_{02} (与真空传输情况相同),即非线性热效应 可忽略。

3 小 结

从近轴波动方程和等压近似下的流体力学方程 出发,研究了光束分布的非均匀性和内光路中的非线 性热效应对远场光束特性的影响,并与光束通过真空 的传输作了比较。研究表明,非均匀分布会影响光束 的可聚焦能力,并引起像散。内光路的热效应会进一 步减小 PB 值和加剧像散,并使远场峰值光强降低, 位置移动。为提高远场光束质量,应采取有效措施使 激光空间分布均匀化和减小内光路热效应。此外,外 光路长程大气传输对高功率激光远场特性有重要影 响,对此应另作研究。

参考文献

- [1] 金 钢,刘顺发,李树民 et al.激光热效应对光束控制系统发射 光束质量的影响 [J].中国激光,2002,A29(10):895~899.
- [2] H.ECK J A, MORRIS J R, FEIT M D. Time-dependent propagation of high energy laser beams through the atmosphere [J]. Appl Phys, 1976, 10:129~160.
- [3] 陈栋泉,李有宽,徐锡申 et al.激光大气传输中热晕的数值模拟 [J].强激光与粒子束,1993,5(2):243~252.
- [4] L ^f B D,LUO Sh R,ZHANG B. Propagation of three-dimensional flattened Gaussian beams [J].J Mod Opt, 1999, 46:1753~1762.
- [5] COLLINS S A. Lens-system diffraction integral written terms of matrix optics [J].J O S A, 1970, 60(7):1168~1177.
- [6] GARAY A. Continuous wave deuterium fluoride laser beam diagnostic system [J]. SPIE,1998,888:17~22.
- [7] 吕百达.强激光的传输与控制 [M].北京:国防工业出版社,1999.66.

(上接第230页)

- [7] 中国科学技术情报研究所重庆分所《半导体器件的可靠性》编写 组.半导体器件的可靠性 [M].重庆:重庆科学技术文献出版社, 1977.59.
- [8] 黄德修,刘雪峰.半导体激光器及其应用 [M].北京:国防工业出版社,1999.5.
- [9] 江剑平.半导体激光器[M].北京:电子工业出版社,2000. 333.
- [10] 黄章勇.光电子器件和组件 [M].北京:北京邮电大学出版社, 2001.7.
- [11] Bellcore GR-468-CORE 1998 , Generic Requirements [S]: 4-1 \sim 4-34 ; 8-1 \sim 8-19.