文章编号: 1001-3806(2007)02-0179-03

一种可用于太阳能抽运光纤激光器的聚光器

秦祖军,周晓军*,李 请

(电子科技大学光电信息学院,成都 610054)

摘要:为了研究抛物面碟形聚光器实现太阳能直接抽运光纤激光器,根据空间太阳光谱分布特点,采用数值方法, 计算了用该聚光器聚集太阳能量抽运双包层光纤激光器时光纤吸收的太阳能量及其吸收效率。计算结果表明,通过采 用内包层数值孔径较大、掺杂适当稀土元素的双包层光纤及减小太阳光传输过程中的损耗等措施提高光纤激光器对太 阳能的吸收效率,可以实现太阳能直接抽运光纤激光器。通过光纤集束熔锥侧面耦合器构成多模光纤阵列或者聚光器 阵列的结构,可进一步提高太阳能抽运功率。

A solar concentrator in the solar-direct-pum ped fiber laser system

QIN Zu-jun, ZHOUX iao-jun, LIQ ing

(School of Optoe lectron ic Information, University of Electron ic Science and Technology of China Chengdu 610054, China)

Abstract To investigate the practicability of a solar-direct pumped fiber baser by using a parabolic dish concentrator, the solar power absorbed by the fiber laser and its absorption efficiency were calculated with numerical method based on the characteristics of solar spectrum in outer space Results showed that it was realizable by taking such measures as using high inner clad numerical aperture appropriate rare earth doped double clad (ber and decreasing transmission bas of sun light In this paper, a new structure of multimode fiber array or parabolic dish concentrator array combination with tapered fiber bundles was proposed to enhance the solar pump power

K ey words laser technique, solar direct pumped fiber laser, concentrator design, multimode fiber array, parabolic dish concentrator a rray

引 言

空间和地球上的太阳能资源都极为丰富,但是太 阳能量分散:空间太阳能量密度约为 1350W /m²,地球 表面的太阳能量密度即使是天气晴朗的条件下,也只 有约 800W /m² ~ 1000W /m²,难以实现直接抽运激光 器。为了提高太阳能量密度,就需要采取聚光措施。复 合抛物面聚光器是一种在太阳能抽运固体激光器中常 用的聚光器^[1],但是这种聚光器结构复杂,制作工艺高, 对于用透镜等聚焦会出现比较严重的像差。

光纤激光器体积小、易冷却,有着独特优势。目前,国内有关太阳能抽运光纤激光器的报道非常少。 SA IK f²¹等报道了用金属卤化物灯模拟太阳能抽运 Nd³⁺ 掺杂的 D形多模双包层光纤激光器的实验,当抽 运灯功率为 1. 1W 时,获得了 300mW 的激光输出功

作者简介:秦祖军(1978-),男,硕士研究生,现主要从事 光纤激光器方面的研究。

* 通讯联系人。 E-mail xjzhou@ uestc edu cn 收稿日期: 2006-01-20,收到修改稿日期: 2006-04-19 率,其中激光振荡的阈值灯功率约为 20mW。他们采 用的聚光措施是:抛物面聚光器进行一次聚光,再用透 镜进行二次聚光。

下面将介绍一种结构简单的可用于抽运双包层光 纤激光器的抛物面聚光器。

1 聚光器设计

鉴于光纤激光器的特点,一般聚光器无法实现对 光纤激光器的抽运。FEUERMANN等人^[3]提出了一 种可以用于代替传统激光手术的系统,其特点是通过 一个抛物面碟形聚光器将聚集的太阳光经过光纤传



Fig 1 Parabolic dish concentrator^[3]

1.1 太阳光谱分布

太阳穿过大气层传输到地球表面的过程当中, 要 受到诸如臭氧、水蒸气、CO₂等的吸收以及大气粒子的 散射而损耗相当部分的能量, 而且地球表面的太阳能 量因时因地而异。但是到达地球大气层外缘空间的太 阳能, 近似于温度为 5762K 的黑体辐射。根据黑体辐 射定理, 图 2中给出了其光谱分布 *E*(λ), 并且与实际





大气层外缘空间太阳能分布^[4]进行了比较(λ为波 长)。从图 2中可以看出, 5762K 黑体辐射模型与空间 太阳光谱分布极为近似,尤其在抽运光纤激光器所需 的近红外波段。

设 P_{bit} 为聚光器所聚集的太阳总功率 (忽略损 耗),则: $P_{\text{bit}} = \frac{\pi}{4} D^2 \int E(\lambda) d\lambda$

式中, λ , λ_2 为太阳光谱的波长范围。显然聚光器的 直径 *D* 越大,聚光器所能聚集的太阳能总功率越大。 但是在太阳能直接抽运光纤激光器系统中,聚光器直 径和聚光器聚焦光斑直径、双包层光纤内包层直径有 关。

1.2 抛物面碟形聚光器设计

聚光比是表征聚光器聚集太阳能能力的量度。抛物面碟形聚光器焦斑中心的聚光比 *C* 最大, 其直径为 *d*, *C*和 *d*分别为: $C = \frac{\sin^2 \varphi}{\sin^2 \theta_s}, d = \frac{D \theta_s}{2 \tan(\varphi/2)} \quad (2)$

式中, θ_{a} 为太阳射线与地面法线之间的夹角,称天顶 角,对于地球表面一般取 0 27°。在聚光器焦斑区 $\frac{\pi}{4}d^{2}$ 面积内聚集了总聚集太阳能量的 $\cos^{4}\left(\frac{\varphi}{2}\right)^{[3]}$ 。

设聚光器聚光比最大的焦斑中心直径等于光纤内 包层直径,太阳能量在焦斑中心近似均匀分布。根据 双包层光纤内包层直径要求以及聚光器安装对准误 差,可以修正为:聚光比最大的焦斑中心直径 *d* = 1.2 mm,光纤的内包层直径为 *d*₁=1mm。 设双包层光纤激光器内包层数值孔径大于 sin 역, 此时双包层光纤激光器吸收的太阳抽运功率为:

$$P_{\rm p} = 0 \ 69 \frac{\pi}{4} D^2 \eta_1 \int_{\rm al}^{\Lambda_2} E(\lambda) \times \left\{ 1 - \exp\left[-\Gamma_{\rm p} \sigma_{\rm a}(\lambda) N l \right] \right\} d\lambda$$
(3)

式中, η_1 定义为聚光器的聚光效率, $\eta_1 = \eta_2 \times \cos^4(\varphi/2) \times \chi$, η_2 为由聚光器损耗评估确定的太阳能 量传输系数; χ 因子乃考虑聚光器表面加工误差、太阳 跟踪系统误差等因素对聚光效率的影响; Γ_1 为功率填 充因子, 近似等于光纤纤芯面积与内包层面积之比; *N* 为稀土离子掺杂浓度, *l*为光在光纤中的传输路径长 度; λ_a , λ_a 为稀土离子吸收波长上、下限, $\sigma_a(\lambda)$ 为稀 土离子的吸收截面谱, $\sigma_a(\lambda)$ 可以由实验测得。

聚光器的半角 φ对其焦斑区聚光比 *C* 和聚光效 率 η₁都有很大的影响。设计抛物面聚光器时要综合 考虑聚光比 *C* 和聚光效率 η₄,选择适当的聚光器半角。

1 3 聚光器的损耗以及效率评估

从太阳光经过封装窗口至光纤端面进行抽运的传 输过程中以下因素会导致太阳光功率损耗:(1)聚光 器封装玻璃窗口上的反射损耗;(2)聚光器抛物面上 的吸收损耗;(3)反射平面镜上的损耗;(4)光纤入射 端面的菲涅耳反射损耗。上述因素降低了聚光器聚光 效率,通过采取措施可以减小太阳光功率损耗。(3) 式中的聚光器能量传输系数 见可由上述的损耗评估 设为 见= 0.88

封装时依据对太阳光能量阻挡损耗最小的原则确 定光纤激光器入射端面的反射平面镜直径及其至抽运 光纤端面的距离^[3]。

(3)式中 ¥表示聚光器表面加工误差、太阳自动 跟踪系统误差等对聚光效率的影响。在现代加工技术 (抛物面形面误差可达到几个微米)及太阳自动跟踪 技术(跟踪精度可达到 ±0 05°)条件下,足以使得入 射太阳光线由于各种误差而导致光线偏离正入射的角 度 θ 满足 $\sin\theta \approx \theta^{(5)}$ 。根据光线的逆向追踪法推导出 的与偏离角度 θ 相关的抛物面碟形聚光器光接收函数 $f(\theta)$ 及近似为高斯分布的太阳亮度有效函数 $B_{\rm eff}(\theta)$,



Fig 3 $\,$ Effect factor Y caused by total errors

对 θ 积分求出偏离角度对聚光器效率的影响因子 ¥, 得到了图 3所示聚光器半角 φ = 30°, φ = 40°时 ¥(*z*)的 近似值^[6~8],图中 *z*= ($\sigma_s^2 + \sigma_o$)• *C*_a, σ_s 为聚光器系统 中常用的太阳均方根宽度, σ_s (空间) ≈ 3 6m ard, σ_o 与 抛物面加工误差及太阳跟踪系统误差相关, *C*_a 为整个 抛物面碟形聚光器的平均聚光比。根据目前抛物面加 工精度、太阳自动跟踪系统精度及抛物面聚光器平均 聚光比^[5],可取 *z*|_{*φ*= 30} = 0 187, *z*|_{*φ*= 40} = 0 24。

1.4 抛物面聚光器数值计算实例

对上述结果以掺 Yb双包层光纤激光器为例进行 数值计算。设计算中所用的主要参数为: Yb的吸收波 长范围为 900nm ~ 1050nm, Yb的分子浓度 $C_{Yb} = 2 \times 10^{20}$ cm⁻³, 吸收截面如图 4所示, 光纤激光器内包层直





$\eta, \eta = \frac{P_p}{0.88P_{tot}}$, 计算结果如表 1所示。			
Table 1 Results of numerical calculation of concentrator			
conc entra to r	concentrator	absorption	ab so up tion
$\mathrm{hal} f \mathrm{angle} \ \phi \ / (\ ^\circ \)$	diameter <i>D</i> ∤mm	power P _R W	efficien cy η /%
30	128	0.33	2 25
40	175	0. 65	2 35

由表 1可以看出, Yb掺杂光纤激光器对太阳能吸 收效率是很低的, 原因之一是其吸收带位于太阳能较 弱的波段, 如图 2所示。由上述可知, 为了提高吸收效 率 ŋ, 可以选择: (1)高数值孔径双包层光纤或者双包 层光子晶体光纤; (2)吸收谱比较宽, 且吸收带位于太 阳能较强波段的稀土掺杂元素, 或者通过共掺杂其它 元素以增加吸收谱宽, 如 Nd/Cr共掺杂; (3)通过措施 减小太阳光传输过程中的损耗等。

2 光纤阵列和聚光器阵列

上述计算结果表明光纤吸收的太阳能是很小的。 可以通过以下途径提高双包层光纤吸收的抽运太阳 能: (1)采用多模光纤阵列,增加聚光器直径 D, 见图 5a (2)采用聚光器阵列结构, 见图 5h。这两种方法都 涉及将聚光器聚集的太阳光分别由多束多模光纤耦合 到双包层光纤内包层, 光纤集束熔锥结构^[9]为实现多 模光纤阵列和聚光器阵列提供了一种有效设计方案。



Fig 5 a-multimode fiber array b-concentrator array

光纤集束熔锥侧面耦合器由多束多模光纤和去掉 外包层的双包层光纤缠绕在一起,在高温火焰中加热 使之熔化,并在光纤两端拉制光纤,使光纤熔融区形成 锥形段,这样就能够将聚光器聚集的太阳光分别由多 束多模光纤通过双包层侧面导入内包层,实现太阳能 对光纤激光器的侧面抽运。有很多关于 N ×1集束熔 锥侧面耦合器的制作以及相关实验的报道^[1011],取得 的实验结果证明了这种结构在多 LD抽运双包层光纤 激光器中的实用性。

结 论

介绍了一种结构简单、紧凑的抛物面碟形聚光器, 聚光器聚光比最大的中心焦斑区直径为 1. 2mm。该 聚光器可以实现太阳能直接抽运内包层直径为 1mm 的双包层光纤激光器。根据大气层外缘空间太阳光谱 分布特点,计算了在不同聚光器半角条件下光纤激光 器吸收的太阳抽运功率。同时,提出了采用光纤集束 熔锥侧面耦合器与多模光纤阵列或者聚光器阵列相结 合的结构来提高光纤激光器的太阳抽运功率的方法。

参考文献

- [1] LANDO M, KAGAN J LNYEK N B et al. A solar-pum ped Nd:YAG laser in the high collection efficiency regine [J]. OptCommun, 2003 222 371~381.
- [2] SA IK IT, UCH IDA S, MASAK IK. Sokar-pumped Nd dopemultimodefiber laser with a D-shap ed large clad [A]. Second International Symposium on Beam ed Energy Propulsion [C]. Sendai A IP Conference Series 2004. 378~ 389
- [3] FEUERMANN D, GORDON JM. Solar surgery remote fiber optic irrar diation with highly concentrated sunlight in lieu of lasers [J]. OptErr gng 1998, 37 (10): 2760~2767.
- [4] TH EKAEKARA M P. Extraterrestrial solar spectrum, 3000~ 6100 Å at 1-Å intervals [J]. ApplOpt 1974, 13(3): 518~ 522
- [5] FEUERMANN D, GORDON JM, HULEH L M. Solar fiber-optic minirdish concentrators first experimental results and field experience
 [J]. Solar Energy, 2002, 72(6): 459~472.

(下转第 184页)



Fig. 3 The distribution of light intensity and its isoline at different propagar tion distances

半径为 10cm时,不同传输距离截面上光强的分布情 况。

由图 3中光强及其等值线分布可得:在 1000m, 2000m, 3000m 处光束中心的相对光强分别为: 91. 62%, 65 20%, 27. 98%, 束宽分别为: 10 55 m, 12. 06 m, 14 23 m。由此可得:无风稳态热晕效应存 在时,随着传输距离的增大,相对峰值光强在迅速下 降,截面上的光束能量在向周围扩展, 束宽在逐渐加 大, 这对强激光的远距离传输是极其不利的。

2 4 无风稳态热晕对远场光束能量分布的影响

热晕会对远场光束能量的分布产生影响,在一定 条件下,远场能量分布将呈现"草帽型"分布,即中心 的光强小于周围的光强值。

图 4中激光束腰斑半径一定(取为 10 cm),激光的 发射和接受装置间距离一定(取为 3000m)。通过



Fig 4 The straw hat shape distribution light intensity at far field 模拟计算发现: 当发射功率一旦超过 3700W, 接受装 置处光强分布将呈现草帽型分布。另外, 计算结果表 明: 随着发射功率的增加, 截面上中心的相对光强将进 一步降低。这对依靠强激光的热烧蚀效应破坏的激光 武器来说是极为不利的。

(上接第 181页)

- [6] RABL A. Active solar collectors and their applications [M]. New York: Oxford University Press, 1985. 196
- [7] BENDT P, RABL A. Optical analysis of point focus parabolic radiation concentrators [J]. ApplOp; 1981, 20(4): 674~683.
- [8] RABL A. Comparison of solar concentrators [J]. Solar Energy, 1976, 18(2): 93~111
- [9] DONG S F, CH ENG G H, YANG L Z Studies on the pump coupling

3 结束语

详细探讨了无风时基模高斯光束的稳态热晕效 应,推导了一定传输距离处截面上光强分布,通过数值 计算,研究了激光传输参数对稳态热晕效应的影响。 研究结果表明:无风稳态热晕效应存在时,随着发射功 率的增大,截面上峰值功率密度会先增大后减小;随着 基模高斯光束腰斑半径的增大,截面上峰值光强在逐 渐增大;随着传输距离的增大,截面上峰值光强在逐渐 减小,能量在随着束宽的增大在逐渐向周围扩展。在 一定传输距离和一定的腰斑半径条件下,若发射功率 超过某特定值,截面上的光强分布会呈现中心光强小 于周围光强的"草帽型"分布。



- [1] SU Y, WANG M. High energy laser system [M]. Beijing NationalDefence Industry Press 2004 143~ 144 (in Chinese).
- [2] GEBHARDT F G. Pwenty-five years of the malblooming an overview
 [J]. SPE, 1990, 221 2~25.
- [3] WANG M, SU Y. Computation and analysis on focus shift of laser caused by an ospheric them al bloom ing [J]. Calculation Physics 2002, 19(5): 449~452(in Chinese).

[4] ZHENG Zh, LU, Y, X, LÜ, B, D. Propagation properties of Hermiter Laguerre Gaussian beam [J]. Laser Technology, 2005, 29(6): 641~ 644 (in Chinese).

- QANG X W. Analytical investigation on nonlinear thermal distortion effect of laser beams propagation in the atmosphere [J]. Infrared and and Laser Engineering 2000, 29(6): 6~10(in Chinese).
 - [6] LIU J LIU Sh F, JN G. Thermal effects on laser propagating in a closed tubew ith air [J]. Journal of Optoelectronics. Laser, 2004, 15 (1): 100~103(in Chinese).
 - [7] LI Zh G, WANG Sh B, GUO D H et al. Experimental study of guiding and triggering of air discharges by laser induced plasma [J]. Laser Technology 1999, 23 (6): 332~334 (in Chinese).
 - [8] TAO X Y, JIX I, LÜ B D. Num erical sinu lation of the thermal effect in a beam control system [J]. Laser T echnology, 2003, 27(6): 514~ 516, 596 (in Chinese).
 - [9] GE Z M, LÜZhW, LN D Y. The research and development of the stimulated Brilbuin scattering in the optical component [J]. Laser Technology 2002, 26(5): 375~378(in Chinese).
 - [10] LÜ B D. Propagation and control of high-power lasers [M]. Beijing N ation al D efence Industry Press, 1999. 254 ~ 259(in Chinese).

and laser feedback in double cladding fiber lasers [J]. Laser Technotogy, 2003, 27(6): 523~ 525(in Chinese).

- [10] HEADLEY C, FISHTEY M, YABLON A D. T apered fiber bundles for com bining laser pumps [J]. Proc SP E, 2005, 5709: 263~ 272
- [11] ZHANG SM, WANG J DONG F J Cladding pumped erbium-ytterbi um Co-doped double clad fiber ring laser operating in L-band [J]. A cta Photonica Sinica 2005, 34(5): 656~658(in Chinese).