版权所有 © 《激光技术》编辑部 http://www.jgjs.net.cn

第37卷 第4期 2013年7月 激 光 技 术 LASER TECHNOLOGY Vol. 37, No. 4 July, 2013

文章编号: 1001-3806(2013)04-0441-04

正分支共焦非稳腔的脉冲固体激光器研究

王灿召,李 丽,尚卫东,孙建国,郭占斌,李忠华 (中国电子科技集团公司 第二十七研究所,郑州 450047)

摘要:为了获得高光束质量中红外激光抽运源,采用正分支共焦非稳腔设计 Nd:YAG 脉冲固体激光器。在考虑晶体热效应情况下,对其腔型参量进行了数值模拟和试验验证,获得重复频率 10Hz、脉冲宽度 9.7 ns、单脉冲能量 260 mJ、光束参量积 3.5 mm · mrad 的激光输出。该激光经放大后抽运 MgO:LiNbO3 晶体,实现波长 3.85 µm、脉冲宽度 8 ns、单脉冲能量 104 mJ 的激光输出,光光转换效率为 12.5%。结果表明,该抽运源光束质量满足高峰值功率中 红外光参变振荡激光器使用要求,为光电对抗领域的应用奠定了技术基础。

关键词:激光器;激光技术;固体激光器;正分支共焦非稳腔;数值模拟;光束质量 中图分类号:TN248.1 **文献标识码:**A **doi**:10.7510/jgjs.issn.1001-3806.2013.04.006

Study on pulsed solid-state lasers with positive branch confocal unstable resonators

WANG Can-zhao, LI Li, SHANG Wei-dong, SUN Jian-guo, GUO Zhan-bin, LI Zhong-hua (The 27th Research Institute, China Electronic Technology Group Corporation, Zhengzhou 450047, China)

Abstract: To obtain high beam quality pump sources for mid-infrared lasers, a Nd:YAG pulsed solid-state laser was designed with positive branch confocal unstable resonator. Under the influence of thermal effect, parameters of the positive branch confocal unstable resonator were optimized after numerical simulation and experimental verification. Single pulse energy of 260mJ, pulse width of 9.7ns and beam parameter product of 3.5mm \cdot mrad were achieved at 10Hz. After amplification and pumping MgO:LiNbO₃ crystal, single pulse energy of 104mJ at 3.85µm was obtained with pulse width of 8ns, and its optical-optical conversion efficiency gets up to 12.5%. The results demonstrate that beam quality of laser pump source meets the requirements of the mid-infrared optical parametric oscillation laser. The research lays the technical foundation for its application in the field of optoelectronic countermeasures.

Key words: lasers; laser technique; solid-state lasers; positive branch confocal unstable resonator; numerical simulation; beam quality

引 言

高功率高光束质量全固态激光器在军事、科研等领域具有广阔的应用前景。高功率全固态 Nd:YAG激光器是光电对抗领域重要的对抗光源;高 光束质量1.06µm激光经非线性频率转换所产生的 0.53µm,3µm~5µm等波段激光,可以对抗多种类 型的光电观瞄装置及光电制导武器。因此,研究高 功率高光束质量全固态1.06µm激光光源具有重要 的应用价值。

E-mail:wangcanzhao2003@163.com

然而,激光增益介质的热透镜效应是高功率固体激光器提高光束质量需要解决的一个关键问题。由于抽运吸收及冷却不均匀致使增益介质具有径向温度梯度,光焦度 D(热焦距f=1/D)随输入功率变化而变化,激光振荡模式及光束质量不再由腔镜几何参量唯一确定,而受到增益介质光焦度变化的影响,因而谐振腔设计中需要考虑增益介质的可变热透镜效应^[1-2]。

采用稳定腔设计,激光光束质量较依赖于输入 功率,随输入功率增大,光束质量明显变差,腔内插 入限模元件提高光束质量则是以牺牲增益介质模体 积为代价的,导致能量转换效率降低。而非稳腔设 计能够同时获得高光束质量及高能量转换效率,成 为解决高功率固体激光器工程应用的一个有效途

作者简介:王灿召(1981-),男,硕士,工程师,主要从事 固体激光器及其工程应用的研究。

收稿日期:2012-10-15;收到修改稿日期:2012-11-26

技

术

激

光

径^[34]。

考虑到变反射率镜(variable reflectivity mirror, VRM)与非稳腔配合使用能够一定程度上提高光束 质量并改善激光光斑均匀性^[56]。本文中对使用 VRM的正分支共焦非稳腔腔型参量进行了仿真优 化,在此基础上试验研究了基于此设计的 Nd:YAG 脉冲固体激光器,并以此激光器抽运 MgO:LiNbO₃ 晶体,获得高峰值功率可调谐中红外激光输出,为其 在光电对抗中应用奠定了技术基础。

1 正分支共焦非稳腔仿真设计

正分支共焦非稳腔、棒成像共焦非稳腔及对称 近共心非稳腔是3种适用于高功率固体激光器工程 应用的非稳腔腔型^[7-8]。其中,对称近共心非稳腔具 有腔型对光焦度变化灵敏度低的特点,利于保持腔 型稳定,但其腔内存在两个焦点;共焦非稳腔主要优 点是能够产生自动对准的输出光束,理想状态下输 出激光束近似平行光,即光束发散角很小,其中,棒 成像共焦非稳腔为负分支共焦腔,腔内存在一个焦 点;而正分支共焦腔中,激光在谐振腔内不存在焦 点。考虑到激光增益介质光焦度测量误差及输入功 率抖动等外界因素影响,易造成实际腔型参量与仿 真设计参量存在略微差异。此时选用棒成像共焦非 稳腔或对称近共心非稳腔,由于谐振腔内存在焦点, 操作不当易造成腔内光学元件的损伤,危害设备安 全、降低设备可靠性^[9-10]。基于此,以下采用正分支 共焦非稳腔仿真设计具有可变热透镜的 Nd: YAG 脉 冲固体激光器。

图1为正分支共焦非稳腔示意图。图中,增益 介质及抽运源等效为具有可变光焦度 D 的热透镜, *a* 为输出镜膜斑半径,*b* 为增益介质截面半径,*l* 为增 益介质长度,*d*₁ 为输出镜与相邻主平面距离,*d*₂ 为 全反后镜与相邻主平面距离,*p*₁ 为输出镜曲率半 径,*p*₂ 为全反后镜曲率半径,*M*₁*为等效单程往返放 大率,*M*₂* 为等效单程透射放大率。





$$g_i^* = g_i - Dd_i(1 - \frac{d_i}{d_i}), (i,j = 1,2; i \neq j)$$
 (1)

$$g_{i} = 1 - \frac{(d_{1} + d_{2})}{\rho_{i}}$$
(2)

$$L^* = d_1 + d_2 - Dd_1d_2 \tag{3}$$

式中, g_i^* 为等效g参量, L^* 为等效腔长。假定光焦度 为 D_0 时实现共焦输出,即满足共焦条件 $2g_1^*g_2^* =$ $g_1^* + g_2^*$,则得到正分支共焦非稳腔设计方程:

$$a = \frac{b}{1.05M_0}$$
 (4)

$$\rho_1 = -\frac{b^2}{\lambda N_{\rm eq} (1.05M_0)^2}$$
(5)

$$d_{1} = \frac{d_{2} [2 - D_{0}(M_{0} - 1)\rho_{1}] + (M_{0} - 1)\rho_{1}}{2(D_{0}d_{2} - 1)} (6)$$

$$\rho_{2} = \frac{L}{L^{*} (1 - D_{0}d_{1}) - \frac{a^{2}(M_{0}^{2} - 1)}{4M_{0}N_{eq}\lambda}}$$
(7)

式中, M_0 为非稳腔放大率; λ 为激光波长; N_{eq} 为等效菲涅耳数; D_0 为激光增益介质光焦度。

对于高功率固体激光器,选取放大率 $M_0 = 2$,为 提高横模鉴别度, N_{eq} 取半整数值, d_2 是自由参量,为 消除放大区域对提取效率的影响,尽可能取小值,同 时考虑到腔内其它光学元件需要占据的结构位置,最 终选择 $d_2 = 260$ mm。选取 Nd:YAG 尺寸为Ø7 mm × 110 mm, $\lambda = 1.06 \mu$ m,抽运功率每千瓦对应的光焦度 取值为 0.3m^{-1} 。由(4)式计算得到 VRM 膜斑半径 a = 1.7 mm;由(5)式计算得到 N_{eq} 取不同值时对应 的 VRM 曲率半径;对(4)式~(7)式进行数值模拟, 结果如图 2 和图 3 所示。



Fig. 2 Relationship between d_1 and refractive power of Nd:YAG

由输入抽运功率计算得到 $D_0 = 0.06 \text{m}^{-1}$ 。依据 数值计算结果并以设备紧凑性为设计依据,最终优 选出 Nd:YAG 脉冲固体激光器所采用的正分支共焦 非稳 腔 腔 型 参 量: $N_{\text{eq}} = 3.5$, a = 1.7 mm, $\rho_1 = -0.75 \text{m}$, $\rho_2 = 1.6 \text{m}$, $d_1 = 109 \text{mm}$, $d_2 = 260 \text{mm}$ 。考虑

版权所有 © 《激光技术》编辑部 http://www.jgjs.net.cn

第37卷 第4期



Fig.3 Relationship between ρ_2 and refractive power of Nd:YAG 实际器件加工情况,取 $a = 2 \text{ mm}, \rho_1 = -0.8 \text{ m}_{\odot}$

2 试验研究

图 4 为基于正分支共焦非稳腔 Nd: YAG 脉冲固 体激光器抽运的中红外激光试验光路图。根据腔型 优化计算结果,选取腔型参量为 $a = 2 \text{mm}, \rho_1 =$ $-0.8 \text{m}, \rho_2 = 1.5 \text{m}, d_1 = 109 \text{mm}, d_2 = 260 \text{mm}, \text{VRM}$ 中心反射率 30%, Nd: YAG 尺寸为Ø7mm × 110mm, 获得重复频率 10Hz、脉冲宽度 9.7ns、单脉冲能量 260mJ、光束参量积 3.5mm · mrad、波长 1.06 µm 的 本振激光输出,经行波放大,单脉冲能量830mJ,经 扩束整形后抽运光参变振荡(optical parametric oscillation,OPO)晶体 MgO:LiNbO,,晶体镀对抽运光、信号 光和闲频光增透膜,将其固定在一个可以精确调节角 度的1 维转台上。M₃ 和 M₄ 为 45°HR@1.06µm 镜, M, 对抽运光高透, 对信号光和闲频光高反; M, 对信 号光半反,对闲频光高透;M,为45°滤光片,对抽运光 和信号光全反,对闲频光高透,从而将闲频光分离出 来。





晶体正置时,试验测得闲频光波长 3.85μm,线 宽 56nm,脉冲宽度 8ns,单脉冲能量 104mJ,光光转 换效率为 12.5%。通过转动转台,实现晶体与抽运 光角度调谐相位匹配,以正入射角度为中心,往相位 匹配角增大方向调节转台,实现波长 3.9μm 闲频光 输出,往相位匹配角减小方向分步调节转台,实现波 长范围 3.85μm~2.87μm 的闲频光调谐输出。图 5



为闲频光输出能量与波长对应关系,图6为波长

Fig.6 Pulse width of 3.85µm wavelength laser 进一步提高抽运光能量时发现,MgO:LiNbO3 晶 体表面出现膜层损伤和体损伤,若要继续提高中红外 激光输出能量,需要提供更高光束质量更好光斑均匀 性抽运源。通过精确测量激光增益介质光焦度、定制 更接近最优化参量的 VRM、减少测量误差,能够进一 步提高输出抽运光的光束质量和光斑均匀性。

3 结 论

通过建立可变热透镜激光谐振腔仿真模型,对 采用正分支共焦非稳腔的 Nd:YAG 脉冲固体激光器 腔型参量进行了数值计算,实现了优化设计,依此激 光器作为抽运源抽运 MgO:LiNbO3 晶体,实验中获 得重复频率 10Hz、脉冲宽度 8ns、最大单脉冲能量 104mJ、波长 2.87μm~3.9μm 的中红外激光输出, 证明所设计抽运源光束质量满足要求,为其在光电 对抗领域中应用奠定了技术基础。

参考文献

- KOECHNER W. Solid-state laser engineering [M]. New York, USA: Springer Science + Business Media, 2006:282-295.
- HODCSON N, WEBER H. Laser resonators and beam propagation
 [M]. New York, USA: Springer Science + Business Media, 2005: 451-500.
- [3] HODGSON N, WEBER H. High power solid state lasers with unstable resonators[J]. Optical and Quantum Electronics, 1990, 22 (12):39-55.

版权所有 © 《激光技术》编辑部 http://www.jgjs.net.cn

444		激	光	技	术	2013 年 7 月
[4] [5] [6] ·简	HE G Y, GUO J, JIAO Zh X, <i>et al.</i> Control of the effect in solid-state laser[J]. Acta Physica Sinic 0942171 (in Chinese). GUO R H, LI D J, YANG G L, <i>et al.</i> Design and stable resonator for high-power TEA CO ₂ laser[J] of Optics and Applied Optics, 2009, 2(3); 253-2 GAO H W, PENG Q J, CUI Q J, <i>et al.</i> Double near-unstable resonator laser[J]. Chinese Journal 36(1): 56-58(in Chinese). MAGNI V, DESILVESTRI S, QIAN L J, <i>et al.</i> Regaussian unstable resonator for high power solid-	ne ther ca,201 experi]. Chin 57 (in e focus l of La od-ima -state	mal lensing 2,61(9): ment of un- ese Journal Chinese). thermally- sers,2009, ging super- lasers [J].	-	[8] [9] [10]	 Optics Communications, 1992,94(1);87-91. HODGSON N, BOSTANJOGLO G. The near-concentric unstable resonator (NCUR)-an improved resonator design for high power solid state lasers[J]. Optics Communications, 1993,99(1/2);75-81. HODGSON N, BOSTANJOGLO G, WEBER H. Multirod unstable resonators for high power solid-state lasers [J]. Applied Optics, 1993,32(30);5902-5917. HODGSON N, WEBER H. Influence of spherical aberration of the active medium on the performance of Nd: YAG lasers [J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1993, 29(9);2497-2507.
	, ····································	·····································		4	~~~~	 变《激光技术》!
	国内邮发代号:6	52-7	74;国 	内 约	<u>کر ۔</u>	刊号:CN51-1125/TN
	HAR					