紧凑型激光二极管抽运全固态 355 nm 连续波紫外激光器

刘 欢* 巩马理

(清华大学精密仪器与机械学系,光子与电子技术研究中心,北京 100084) (2008年12月23日收到2009年2月6日收到修改稿)

报道了一台激光二极管端面抽运 Nd :YVQ 晶体内腔三倍频 355 nm 激光连续输出的全固态紫外激光器 .激光 腔采用紧凑型简单凹平直腔,腔长仅为 70 mm,利用两块 LBO 晶体进行腔内倍频、和频,当注入抽运功率为 25.27 W 时 获得最大功率为 30.6 mW 的 355 nm 连续波输出 ,光光转换效率为 0.12% ,输出功率短期不稳定性为 5.3% , 355 nm激光输出光束质量良好,通过采用内腔倍频技术和设计合理的腔参数,实现了中小功率连续输出的全固态 紫外激光器的小型化、便携化 进一步拓宽了紫外激光器的应用领域.

关键词:激光二极管端面抽运,内腔三倍频,连续波,355 nm激光 PACC: 4260D, 4260F, 7280H, 7840

1.引 言

紫外激光器具有波长短、易聚焦、能量集中、分 辨率高等优点 在光学信息存储、精密材料加工、光 印刷、医疗等方面具有广泛的用途[1-4],与传统紫外 波段的准分子激光器相比 激光二极管抽运的全固 态紫外激光器由于具有效率高、体积小、性能稳定等 诸多特点 ,已成为紫外激光器发展的主要方向 ,全固 态紫外激光器主要是利用倍频、和频技术在非线性 晶体(如 KTP, LBO, BBO, CLBO, CBO等)中进行腔外 或腔内频率转换得到 Nd:YAG, Nd:YVO4 或 Nd: GdVO₄ 激光的三次或四次谐波^[2-8]. 腔外倍频技术 获得的紫外激光稳定性好,是获得大功率紫外激光 的常用方法,但对腔匹配条件要求苛刻,结构复杂. 目前国内外已有大量关于利用腔外倍频技术获得紫 外激光的文献报道^[6-15].腔内倍频技术获得的紫外 激光转换效率较高,适合于中小功率紫外激光的输 出 腔内光学元件较少 激光器结构紧凑 体积小巧, 有利于紫外激光器的广泛应用,但利用内腔倍频技 术获得紫外激光的报道却相对缺乏[16-22].

紫外激光器的运转方式分为脉冲运转和连续运 转,脉冲紫外激光器峰值功率高、脉宽窄,主要应用

† E-mail : lh@mail.tsinghua.edu.cn

于激光加工领域;连续紫外激光器主要应用于光盘 母盘刻录、半导体掩膜检验和光纤布拉格光栅的制 造等,目前关于脉冲紫外激光器的报道屡见不鲜,而 关于连续紫外激光器的报道则比较少见.1994 年, Zimmermann 等^[23]用主振荡激光二极管功率放大器 为光源,采用 KN 作为倍频晶体,BBO 作为四倍频晶 体 获得了 2.1 mW 的 243 nm 连续紫外激光输出. 1995 年, Kaneda 等^[24]利用 BBO 晶体实现了腔外三 倍频 获得了 186 mW 的 355 nm 连续波输出. 2004 年, Sakuma 等^[25]选用 CLBO 晶体作为三倍频晶体, 采用腔外倍频技术实现了输出功率达 5 W 的266 nm 连续波紫外激光器稳定运转, Coherent 公司目前推 出了 200 mW 的全固态连续 266 nm 单频深紫外激光 器,国内在连续紫外激光器领域发展较缓慢,2006 年,申高等^{19]}报道了连续355 nm 激光输出,输出功 率仅 6 mW. 2007 年,吕彦飞等^[20]利用两台激光器 分别输出 1064 nm 激光和 532 nm 激光 ,然后合束进 行腔内和频 ,实现了 114 mW 的连续 355 nm 激光输 出,此方案虽然实现了较高功率的 355 nm 连续波输 出 但两台激光器体积大 不易调节 成本高 本文采 用简单凹平直腔结构 利用两块 LBO 晶体对激光二 极管(LD)端面抽运 Nd:YVO4 晶体连续 1064 nm 激 光进行了内腔二倍频和三倍频,实现了紧凑型

7001

355 nm连续波紫外激光器稳定运转.

2. 激光器腔型设计

在内腔倍频固体激光器中,常见的谐振腔有线 性直腔、V型腔和Z型腔等折叠谐振腔.采用折叠腔 可在腔内形成多个束腰,将倍频晶体放置到较小的 束腰处可提高倍频效率,但腔内元件较多,导致损耗 增大,折叠腔内存在像散,影响光斑质量.采用线性 直腔的优势是腔内元件较少,结构紧凑小巧,光路易 于调节,对抽运功率的允许范围较大,而光束质量和 倍频效率一般,但通过合理的腔参数设计,可以实现 比较理想的倍频光输出.实验中我们采用紧凑型直 腔结构,通过控制腔长和仔细调节光路,得到了较好 的实验结果.

激光晶体的热透镜效应会使腔内光束模式变 差,发散角增加,从而影响到腔内倍频效率和输出功 率.在腔内倍频激光器的设计过程中应首先考虑激 光晶体的热透镜效应,再根据热透镜焦距设计出合 适的腔结构.

端面抽运 Nd :YVO₄ 晶体的热透镜焦距公式可 以表示为^[26,27]

$$\frac{1}{f_T} = \frac{\xi P_{abs}}{4\pi K_c \omega_p^2} \left[\frac{\mathrm{d}n}{\mathrm{d}T} + (n-1) \right] \alpha_T , \qquad (1)$$

式中 P_{abs} 为吸收的抽运功率 , ξ 是热负荷比 , K_e 为热 导率 , ω_p 为平均抽运光斑半径 ,n 为 Nd :YVO₄ 晶体 的折射率 , $\frac{dn}{dT}$ 为折射率温度系数 , α_T 为热膨胀系 数 .实验中采用的 Nd :YVO₄ 晶体的各项参数为 $\xi =$ 0.4 , $K_e = 5.23$ W(K·m), $\omega_p = 200 \ \mu m$, $n = 2.192 \ \frac{dn}{dT}$ = 5.092 × 10⁻⁵ K⁻¹ , $\alpha_T = 4.43 \times 10^{-6}$ K⁻¹ .注入抽运 功率与激光晶体热透镜焦距的关系如图 1 所示 . 由 图 1 可知 随着抽运功率的升高 ,激光晶体的热透镜 焦距逐渐缩短 ,当注入抽运功率为 20 W 时 ,激光晶 体的热透镜焦距大约为 75 mm.

随着抽运功率的升高 激光晶体的热透镜效应



图 1 注入抽运功率与热透镜焦距的关系

不断加剧 这严重影响着激光腔的稳定性,实验中采 用的激光腔结构如图 2 所示,输入镜为曲率半径为 200 mm 的平凹镜,输出镜为平镜,腔长为 70 mm,根 据 ABCD 定律 ,当激光晶体的热透镜焦距为 120 mm 时基频光在腔内的光斑分布如图 3 所示,基频光光 斑位置以 M1 镜的反射面为基准(见图 2),由此可 知,基频光在激光晶体入射面的光斑半径为 295 μm,在输出镜上的光斑半径为 80 μm,基频光束腰位 干输出镜上,为了获得较高的倍频效率,我们将二倍 频和三倍频晶体靠近输出镜放置. 当腔长为 70 mm 时激光晶体的热透镜焦距与基频光在激光晶体上光 斑尺寸的关系如图 4 所示.根据已计算出的热透镜 焦距与注入抽运功率的关系可知,注入抽运功率不 高于13.4 W时,谐振腔处于第一稳区中,当注入抽 运功率高于 13.4 W,谐振腔进入第二稳区,计算结 果表明该紫外激光器的腔型结构能够满足实验 要求

3. 实验装置

LD 端面抽运 Nd :YVO4 内腔三倍频 355 nm 连续 波紫外激光器的结构如图 2 所示. 谐振腔结构为紧 凑型 凹 平 直 腔, 腔 长 仅 为 70 mm. 采 用 德 国 JENOPTIK 公司的 808 nm 光纤输出半导体激光器作





图 3 基频光在腔内各个位置的光斑尺寸



图 4 激光晶体的热透镜焦距与基频光在激光晶体上光斑尺寸 的关系

为抽运源,最大输出功率为 30 W,光纤芯径为 400 µm 数值孔径为 0.22.光学耦合系统可以将抽运光 聚焦成直径约为 400 µm 的光斑,对 808 nm 激光的 透过率大于 97%.增益介质为 0.3at.%掺杂的 Nd: YVO4 晶体,尺寸为 3 mm × 3 mm × 9 mm 其中入射端 面镀有对 808 和 1064 nm 高透的膜系,出射端面镀 有对 1064 nm 高透的膜系.Nd:YVO4 晶体由铟片紧 紧包裹被放置于紫铜热沉中,通过半导体制冷器进 行温度控制.根据第 2 节的腔型设计,我们选择曲率 半径为 200 mm 的平凹镜 M1 作为反射镜,凹面镀有 1064 nm/532 nm 高反膜(*R* > 99.9%).M1 镜上未镀 有对 808 nm 高透的膜系,通过实际测量得知,M1 镜 对 808 nm 的透过率大约为 80%.输出镜 M2 为平面 镜,对 1064,532 和 355 nm 激光的透过率分别为 0.19% 0.57%和 88.18%.

考虑各种非线性晶体的优缺点和实验中最佳相 位匹配条件,我们采用了两块由福建福晶科技有限 公司提供的 LBO 晶体作为二倍频和三倍频晶体.二 倍频晶体的参数为: I 类临界相位匹配, 切割角 θ = 90°, φ = 12°, 尺寸为 3 mm × 3 mm × 20 mm. 晶体两面 镀有对 1064 nm/532 nm 增透双色膜. 三倍频晶体的 参数为: II 类临界相位匹配, 切割角 θ = 43.9°, φ = 90°, 尺寸为 3 mm × 3 mm × 15 mm. 谐振腔内的激光 束在两块 LBO 晶体中的偏振匹配如图 5 所示. 晶体 两面镀有对 1064 nm/532 nm/355 nm 增透三色膜. 由 于允许温度分别只有 7.04 和 3.47 K·cm, 为了获得 稳定的紫外光输出, 我们设计并制作了一个半导体 制冷和风冷相结合的高精度温度控制系统, 该系统 能够对 LBO 晶体的温度进行精确的控制, 其温度控 制精度可达到 ± 0.1℃, 完全能够满足实验中对 LBO 晶体温度控制的需要.



图 5 LBO 晶体中倍频(Ⅱ 类)和 LBO 晶体中三倍频(Ⅲ 类)光束 的偏振匹配情况

4. 实验结果及分析

355 nm 连续波紫外激光器的输出功率随抽运 功率的变化曲线如图 6 所示.激光器的阈值抽运功 率为 0.5 W,当注入抽运功率为 25.27 W时,355 nm 连续波输出功率为 30.6 mW,光光转换效率为 0.12%.转换效率较低的原因主要是实验中采用的



图 6 355 nm 激光连续输出功率与注入抽运功率的关系

Nd:YVO4 晶体掺杂浓度较低,更适合于声光调Q运转的紫外激光器,下一步我们将采用一块掺杂浓度为0.7at.%的Nd:YVO4 晶体,有望获得更高的355 nm连续波输出功率和光光转换效率.另外实验中我 们采用TEC 电制冷的方式对Nd:YVO4 晶体进行温 度控制,当注入抽运功率高于15W时,仅依赖TEC 制冷已无法控制Nd:YVO4 晶体的温度,导致激光晶 体热透镜效应加剧,光光转换效率偏低.下一步我们 将采用TEC 电制冷和水冷相结合的方式对Nd: YVO4 进行控温,进一步提高光光转换效率.从图6 可知,实验数据和三次拟合曲线符合很好,355 nm 输出功率未达饱和,说明激光器的腔型设计和各元 件选择是十分合适的.

我们对 355 nm 激光输出功率的短期不稳定性 进行了分析,每隔1 min 读取一个输出功率,在 15 min内,输出功率的不稳定度为

$$\Delta P/\bar{P} = \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^{n} (P_i - \bar{P})^2}{n-1}} \cdot \frac{1}{P} \quad (n = 15).(2)$$

图 7 给出了当注入抽运功率为 24.6 W 时, 355 nm激光连续输出功率在 15 min 之内的输出功率 稳定性测试结果,输出功率短期不稳定性为 5.3%.



图 7 当注入抽运功率为 24.6 W 时 355 nm 激光连续输出功率 的短期稳定性

由于激光腔采用紧凑型直腔结构,导致基频光斑质 量受到影响,另外 532 nm 绿光存在一定的走离角, 因此 355 nm 激光输出功率 30.6 mW 时的远场光斑 略呈现椭圆形,如图 8 所示.



图 8 355 nm 激光的远场光斑图

5.结 论

本文报道了一台 LD 端面抽运 Nd :YVO4 LBO 内 腔三倍频 355 nm 连续波稳定输出的小型紫外激光 器.采用简单凹平直腔结构,腔长仅为 70 nm.当注 入抽运功率为 25.27 W 时,355 nm 激光准连续输出 功率达到最大 30.6 mW,光光转换效率为 0.12%,光 束质量良好.当注入抽运功率为 24.6 W 时,355 nm 激光连续输出功率的短期不稳定性为 5.3%.综合 考虑该台紧凑型 355 nm 连续波紫外激光器的各项 输出参数及其小型化程度,我们认为此实验结果是 目前我们所了解到的在国内关于中小功率连续紫外 激光器报道中最好的结果之一.全固态紫外激光器的应用 领域,我们的工作成果将在小型紫外激光器产品化 方面具有重要的应用价值.

- [1] He J L, Lu X Q, Jia Y L, Man B Y 2000 Acta Phys. Sin. 49 2106
 (in Chinese)[何京良、卢兴强、贾玉磊、满宝元 2000 物理学报 49 2106]
- [2] Shen G, Tan H M, Fu X H, Nan N, Zhao Y H 2008 Chin. J. Lasers 35 191 (in Chinese)[申 高、檀慧明、付喜宏、南 楠、 赵玉环 2008 中国激光 35 191]
- [3] Chang L B , Wang S C , Kung A H 2002 Opt . Commun . 209 397
- [4] Wu R K 1993 Appl. Opt. 32 971
- [5] Wang Y, Fan XW, Peng QQ, Liu J, He JL 2005 Journal of Optoelectronics Laser 16 550 (in Chinese)[王 云、范秀伟、彭倩 倩、刘 杰、何京良 2005 光电子激光 16 550]
- [6] Kitano H, Matsui T, Sato K, Ushiyama N, Yoshimura M, Mori Y, Sasaki T 2003 Opt. Lett. 28 263

- [7] Wang G L , Geng A C , Bo Y , Li H Q , Sun Z P , Bi Y , Cui D F , Xu Z Y , Yuan X , Wang X Q , Shen G Q , Shen D Z 2006 Opt . Commun. 259 820
- [8] Kojima T , Konno S , Fujikawa S , Yasui K , Yoshizawa K , Mori Y , Sasaki T , Tanaka M , Okada Y 2000 Opt . Lett . 25 58
- [9] Mizuuchi K, Morikawa A, Sugita T, Yamamoto K, Pavel N, Taira T 2004 Appl. Phys. Lett. 85 3959
- [10] Wan Y F, Han K Z, Zuo C H, He J L 2007 Acta Photon. Sin. 36 2182 (in Chinese)[万云芳、韩克祯、左春华、何京良 2007 光子 学报 36 2182]
- [11] Jia F Q , Zheng Q , Xue Q H , Bu Y K , Qian L S 2007 Appl. Opt. 46 2975
- [12] Liu X M, Li D J, Shi P, Haas C R, Schell A, Wu N L, Du K M 2007 Opt. Commun. 272 192
- [13] Bi Y, Feng Y, Gong H R, Zhang H B, Xu Z Y 2003 Chin. Opt. Lett. 1 91
- [14] Shi C H, Fan Z W, Zhang Y, Zhang J, Niu G, Wang P F, Cui J F, Pei B 2007 Chin. J. Lasers 34 27 (in Chinese)[石朝辉、樊 仲维、张 瑛、张 晶、牛 岗、王培峰、崔建丰、裴 博 2007 中国激光 34 27]
- [15] Guo L, Wang G L, Zhang H B, Cui D F, Wu Y C, Lu L, Huang J Y, Xu Z Y 2007 Appl. Phys. B 88 197
- [16] Jing L 2007 Opt. Commun. 277 114

- [17] Sun Z P , Li R N , Bi Y , Yang X D , Bo Y , Hou W , Liu X C , Zhang H B , Cui D F , Xu Z Y 2004 Opt . Express 12 6428
- [18] Du C , Wang Z , Liu J , Xu X , Fu K , Xu G , Wang J , Shao Z 2002 Appl. Phys. B 74 125
- [19] Shen G, Tan H M, Liu F 2007 Opto-Electronic Engineering 34 23 (in Chinese)[申 高、檀慧明、刘 飞 2007 光电工程 34 23]
- [20] Lü Y F, Zhang X H, Yao Z H, Tan H M, Xia J, Wang Z Q, Li C L, Zhang F D 2007 *Chin*. *J*. *Lasers* 34 1048 (in Chinese)[吕彦 飞、张喜和、姚治海、檀慧明、夏 菁、王志强、李昌立、张凤东 2007 中国激光 34 1048]
- [21] Chen D Z, Guo H Q, Qing G B, Liu Y, Gao J B, Lu Y B 2006 Laser Technology 29 514 (in Chinese) [陈德章、郭弘其、卿光弼、 刘 韵、高剑波、路英宾 2006 激光技术 29 514]
- [22] Zhang J, Fan Z W, Qi Y, Bi Y, Shi C H, Zhang Y, Pei B, Zhao J B 2006 Journal of Optoelectronics Laser 17 1474 (in Chinese)[张 晶、樊仲维、元 岩、毕 勇、石朝辉、张 瑛、裴 博、赵剑 波 2006 光电子激光 17 1474]
- [23] Zimmermann C, Vuletic V, Hemmerich A 1995 Appl. Phys. Lett. 66 2318
- [24] Kaneda Y , Kubota S 1995 Opt . Lett . 20 2204
- [25] Sakuma J , Asakawa Y , Obara M 2004 Opt . Lett . 29 92
- [26] Shen H Y 1990 Chin . Phys . Lett . 7 174
- [27] Chen Y F 2000 Appl. Phys. B 70 475

Compact laser diode end-pumped Nd :YAG intracavity frequency-tripled quasi-continuous 355 nm laser

Liu Huan[†] Gong Ma-Li

(Center for Photonics and Electronics ,Department of Precision Instruments and Mechanology ,Tsinghua University ,Beijing 100084 ,China) (Received 23 December 2008 ; revised manuscript received 6 February 2009)

Abstract

A diode-end-pumped Nd :YVO₄ intracavity frequency-tripled continuous-wave 355 nm laser has been demonstrated. The laser cavity is the simple concave-to-plane linear cavity, which is short and compact. The laser cavity length is only 70 mm. The efficient second and third-harmonic waves are generated by two lithium triborate (LBO) crystals successfully. The 355 nm laser output power is 30.6 mW at a pump power of 25.27 W with an optical-to-optical efficiency of 0.12% and the corresponding beam quality is satisfactory. The instability of the output power of 27.4 mW is less than 5.3%. By using the technology of intracavity frequency conversion and choosing the proper parameters in cavity design , the miniaturization and handiness of the all-solid-state continuous-wave ultraviolet lasers with the relatively low output powers are improved greatly , which will broaden the application fields of the ultraviolet lasers.

Keywords : laser diode end-pumped type , intracavity third harmonic generation , continuous wave , 355 nm laser PACC : 4260D , 4260F , 7280H , 7840

[†] E-mail : lh@mail.tsinghua.edu.cn