全固态腔内和频单纵模 593.5 nm 黄光激光器

李萌萌,杨飞,赵上龙,高兰兰* 长春理工大学理学院,吉林长春130000

摘要 设计了一种结构紧凑、性能稳定、成本低的腔内和频单纵模 593.5 nm 黄光激光器。采用线性平凹腔结构, LD 端面泵浦 Nd: YVO4 晶体产生 1064 nm 和 1342 nm 双波长激光束;通过 KTP(KTiOPO4) Ⅱ 类临界相位匹配在 腔内和频产生 593.5 nm 连续黄光激光输出。利用由单个布氏片(BP)与和频晶体 KTP 构成的双折射滤波片进行 选频,在泵浦功率为 5.0 W 时,593.5 nm 和频光单纵模输出功率为 30 mW,方均根噪声为 0.8%,线宽为 150 MHz。 此时,检测到 1064 nm 和 1342 nm 基频光均为单纵模状态。实验结果表明,在和频激光器中,利用双折射滤波片技 术使得基频光次振荡纵模损耗≥1.5%,即可以实现单纵模和频激光输出。 关键词 激光器; LD 泵浦; KTiOPO4 晶体;和频; 黄光激光器; 单纵模

中图分类号 TN248.1 文献标志码 A

doi: 10.3788/CJL202047.0301003

All Solid-State Intracavity Sum-Frequency Single-Longitudinal-Mode 593.5 nm Yellow Lasers

Li Mengmeng, Yang Fei, Zhao Shanglong, Gao Lanlan*

College of Science, Changchun University of Science and Technology, Changchun, Jilin 130000, China

Abstract Herein, an intracavity single-longitudinal-mode 593.5 nm yellow lasers with compact structure, stable performance, and low cost is designed. A laser diode end-pumped Nd: YVO_4 crystal is used to produce 1064 nm and 1342 nm dual-wavelength laser beams with a linear flat-cavity structure. The intracavity sum-frequency mixing of the 593.5 nm continuous yellow laser output is achieved via KTP II -type critical phase matching. The Brewster plate (BP) and sum-frequency crystal KTP are used as a birefringent filter for frequency selection. When the pump power is 5.0 W, the single-longitudinal-mode output power at 593.5 nm is 30 mW, root-mean-square noise is 0.8%, and line width is 150 MHz. For this condition, the fundamental light at 1064 and 1342 nm is detected to be in the single-longitudinal-mode state. Experimental results show that the single-longitudinal-mode sum-frequency laser is achieved using the birefringent filter technique for a loss of more than 1.5% for the adjacent fundamental mode.

Key words lasers; LD pump; KTiOPO₄ crystal; sum frequency; yellow lasers; single longitudinal mode OCIS codes 140.5960; 140.3570; 140.3410; 140.7300

1 引 言

全固态小型激光器具有效率高、寿命长、结构紧 凑、频率稳定等优点^[1-3]。近年来,连续的黄色激光 光源因其在医学、检测、彩色显示等领域的独特优点 受到了人们的广泛关注^[4-8]。但是由于固体激光介 质的空间烧孔效应,固体激光器一般运转于多纵模 状态,非线性频率变换过程中纵模之间的耦合会使 激光器输出不规则波动,从而产生噪声。为了解决 模式竞争问题,迫使激光器单纵模运转是一种可行的方法^[9-13]。2007年,中国科学院长春光学精密机械与物理研究所利用法布里-珀罗(F-P)标准具选频 实现了单纵模 593.5 nm 激光和频输出,输出功率为 34 mW,单纵模线宽为 600 MHz^[14]。但 F-P 标准 具存在成本高、薄片尺寸难控制、稳定性差、受温度 影响大,且选频出来的线宽较宽等缺陷。

Nd:YVO4晶体是固体激光器中常用的、性能优良的激光增益介质,在808 nm激光泵浦下可以产

收稿日期: 2019-09-06; 修回日期: 2019-10-05; 录用日期: 2019-10-14

基金项目: 吉林省教育厅"十三五"科学技术研究规划项目(JJKH20190552KJ)

生 0.9,1.0,1.3 μm 等多条发射谱线。本文通过对 谐振腔镜镀膜参数进行选择,使谐振腔内只存在 1342 nm 和 1064 nm 两个基频光振荡,其他波长的 光被抑制。本文利用一个简单线性平凹腔结构,通 过对由单个布氏片(BP)与双折射晶体 KTP (KTiOPO₄)组成的双折射滤波片的选频能力进行 分析,并采用单个双折射滤光片对双波长振荡的和 频过程进行选频,实现了稳定的单纵模 593.5 nm 黄 光输出。实验中,当谐振腔内只放置 KTP 晶体时, 在抽运功率为5W的条件下,获得了245mW、波长 为 593.5 nm 的橙黄色激光输出,输出光的均方根 (RMS)噪声为8.0%,此时激光器为多纵模运转状 态。然后往谐振腔内放置厚度为 2 mm 的未镀膜的 BP, 精确调节 BP 放置位置, 获得了 30 mW 的单纵 模 593.5 nm 激光输出,输出光的 RMS 噪声为 0.8%。该和频激光器可在较宽的温度范围内稳定 工作,且光束质量好。

2 理论分析

可以通过对琼斯矩阵求本征值来实现对双折射 滤波片选频的分析,本文对由 BP 和 KTP 组成的双 折射滤波片的选频能力进行了分析^[15]。

2.1 琼斯矩阵运算

利用双折射滤波片技术实现单纵模激光输出, 所设计的双折射滤波片如图 1 所示,该器件由激光 晶体 Nd:YVO4、BP、非线性晶体 KTP 组成,Ⅱ类切 割 KTP 置于 BP 右侧,起到和频与滤波的双重作 用,再在其后放置一个输出镜 M。



图 1 双折射滤波片原理示意图 Fig. 1 Schematic of birefringent filter

设 Nd: YVO₄的琼斯矩阵为 W_1 ,KTP 的琼斯矩阵为 W_2 ,BP 的琼斯矩阵为P,则腔内基频光往返一次对应的琼斯矩阵为

$$\boldsymbol{M} = \boldsymbol{W}_1 \times \boldsymbol{P} \times \boldsymbol{R} (-\theta) \times \boldsymbol{W}_2 \times \boldsymbol{W}_2 \times \boldsymbol{R} (\theta) \times \boldsymbol{P} \times \boldsymbol{W}_1, \qquad (1)$$

式中: $W_1 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \exp \delta_1 \end{pmatrix}, W_2 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & \exp \delta_2 \end{pmatrix}, \delta_1, \delta_2$ 分

别为 Nd: YVO₄ 与 KTP 的相对位相延迟, $\delta_i =$

 $\frac{2\pi}{\lambda}\Delta n_i d$, λ 为基频光波长 1064 nm 和 1342 nm, Δn_i 为基频光在双折射晶体中的折射率差(Nd:YVO4与 KTP分别对应 0.20、0.08), d 为晶体长度; P = $\binom{0}{1}, q = [2n/(1+n^2)]^2, n$ 为 BP 相对基频光的 折射率, $n_{1064} = 1.449$, $n_{1342} = 1.446$; $R(\theta) =$ $(\cos\theta)$ $\sin\theta$ 为Nd:YVO4与KTP之间的坐标转 $\sin \theta$ 换矩阵(Nd:YVO₄为 s-p 坐标系,KTP 为 o-e 坐标 系),θ为s-p坐标系与o-e坐标系夹角。工作物质 Nd: YVO4是自然双折射晶体,输出光为线偏振状 态。实验中,基频光的偏振方向为竖直方向,当输出 光的偏振方向和 BP 的 p 偏振面重合时,激光零损 耗通过 BP。KTP 可实现Ⅱ类临界相位匹配,将其 与水平面呈 45°放置,其光轴与晶面平行且与基频 光偏振方向的夹角为 45°,即 θ 为 45°。解本征方程 $MA = \zeta A(A 为入射基频光的光线矩阵),可以得到$ M的本征值 $\zeta_{1,2}$,其模的平方即为基频光在两个偏 振方向上的往返透过率。

利用 MATLAB 进行数值计算,求解波长不同 时双折射滤波器对通过的基频光的选频能力。工作 物质 Nd: YVO4长度为 3 mm,和频晶体 KTP 长度 为 5 mm。用计算机绘制基频波在 *s*-*p* 偏振方向上 的透过率曲线,图 2 是 BP 放置角度为 55.389°时 1064 nm 基频光的透过曲线图,图 3 是 BP 放置角 度为 55.334°时 1342 nm 基频光的透过曲线图。从 图 2 和图 3 可以看出:*s* 偏振方向上模式损耗大(损 耗范围为 $0.46 \sim 0.49$),*p* 偏振方向上模式损耗小 (损耗范围为 $0 \sim 0.06$);当激光波长为 1063.83 nm 及 1342.30 nm 时,*p* 偏振光损耗为 0。因此只有 *p* 偏振方向的光才会起振。





Fig. 2 Transmittance curve of 1064 nm laser



图 3 1342 nm 激光的透过率曲线

Fig. 3 Transmittance curves of 1342 nm laser

根据本实验的谐振腔长计算,基频光波长间隔 Δλ₁₀₆₄约为 0.010 nm, Δλ₁₃₄₂约为 0.015 nm。由图 2 和 3 可以明显看出次纵模的相对损耗分别为 1.5% 和 2.0%,说明光次振荡纵模损耗≥1.5%足够抑制 该纵模的振荡。当 Nd: YVO₄出射光的偏振方向与 BP 的 *p* 偏振面重合时,微调谐振腔腔长,可以实现 损耗为零。对于双波长振荡,两个基频光在腔内都 会经过 BP。根据菲涅尔公式^[16],石英晶体 BP 对于 两基频光的折射率分别为 $n_{1064} = 1.449$ 、 $n_{1342} =$ 1.446,BP 的放置角度分别为两基频波的布儒斯特 角: $\theta_{B1064} = 55.389°$ 、 $\theta_{B1342} = 55.334°$,相差 0.055°。

分析可知,在双波长振荡直腔中加入 BP,BP 对 波长为 1064 nm 和 1342 nm 激光的布儒斯特角差 异不大,所以可以使用同一 BP 对两基频光进行选 频,在实际的实验中 BP 放置角度为基频光1342 nm 的布儒斯特角 55.334°。利用该 BP 晶体实现了双 波长的选频,实验结果也证明了上述观点。

3 实验装置

激光实验装置如图 4 所示,激光二极管(LD)的 最大输出功率为 5 W、中心波长为 808 nm,利用聚 焦透镜(OC)对泵浦光进行光束整形和准直后,光束 入射到 Nd: YVO4 晶体中。用铟箔包裹 Nd: YVO4 (3 mm×3 mm×3 mm,掺杂原子数分数为 0.7%), 并将 其 固定在一个铜槽中,左端镀膜:HT @ 808 nm,HR@1064 nm/1342 nm,作为一个腔镜, 右端镀膜:AR@1064 nm/1342 nm。输出镜 M1 是 曲率半径为 100 mm 的平凹镜,凹面镀膜:HR@ 1342 nm/1064 nm以及 HT@593.5 nm,平面镀膜: HT@593.5 nm。采用 II 类临界相位匹配和频晶体 KTP(3 mm×3 mm×5 mm),晶体两端面均镀膜: HT@1342 nm/1064 nm/593.5 nm。用半导体致冷 器(TEC1/TEC2)分别控制 LD 和谐振腔的温度,确 保激光器稳定运行。实验选用的 BP(未镀膜)为石 英晶体,厚度为 2 mm,呈布儒斯特角放置。



4 实验结果以及讨论

实验开始,在未加入 BP 的情况下,通过调节谐 振腔中输出镜以及和频晶体的放置位置获得 593.5 nm的黄光输出,谐振腔腔长为 55 mm,激光 阈值为 1.6 W。当泵浦功率为 5.0 W 时,使用精度 为 10 nW 的功率计测量 593.5 nm 激光器的输出功 率,获得最大功率为 245 mW 的593.5 nm的激光输 出,如图 5 所示。然后,在谐振腔内放置 BP,微调谐 振腔腔长及 BP 的放置角度,通过 F-P 扫描干涉仪 观察到实验利用黄光激光器获得了单纵模输出。实 验过程中,也可以通过调整和频晶体 KTP 的温度, 使激光器实现单纵模输出,且在较大温度范围内激 光器稳定工作。这主要是因为 KTP 晶体的温度接 受范围比较宽[17-18]。输出功率随泵浦功率的变化曲 线如图 6 所示。激光器工作阈值为 2.8 W,当泵浦 功率为 5.0 W 时,输出的黄光功率为 30 mW。单纵 模 593.5 nm 激光输出功率较低的原因如下:一是 BP 有插入损耗;二是布儒斯特角抑制了其他纵模的 振荡,降低了激光输出功率。



实验中采用 F-P 扫描干涉仪(SA 210-5B,



pump power with BP

Thorlabs)实时监测和频光的输出状态,该干涉仪的 工作波长在 535 nm 到 820 nm 之间,自由光谱范围 (FSR)为 10 GHz,最小测量精度为 150 MHz,分辨 率为 67 MHz。使用控制器(SA201-EC,Thorlabs) 提供频率为 50 Hz 的锯齿波。在谐振腔内没有放置 BP时,测试得和频光纵模输出状态如图 7(a)所示, 激光器处于多纵模状态。当谐振腔内放置 BP 后, 微调 BP 角度,和频光的测试结果如图 7(b)所示,在 F-P 扫描干涉仪的每个 FSR 内都可以清楚地观测 到单纵模振荡,无其他侧模出现。此时,用 FSR 为 1.5 GHz 的 F-P 扫描干涉仪(SA200-5B,Thorlabs) 来测量 593.5 nm 黄光的光谱线宽,其最小精度为 200 MHz,分辨率为 7.5 MHz。如图 7(c)所示,在 最大输出电平处测量到的光谱线宽为150 MHz,此 时单纵模 593.5 nm 激光的输出噪声为 0.8%。

为了检测谐振腔内两个基频光的纵模状态,当 F-P 扫描干涉仪测量到 593.5 nm 激光处于单纵模 的状态时,分别对基频光 1064 nm 和 1342 nm 的纵 模状态进行了测量。图 8 为基频光 1064 nm 的纵 模情况,经过多次测量可以发现,在经过双折射滤波 片选频后,1064 nm 呈单纵模输出状态,计算分析数 据得光谱线宽为 262 MHz。图 9 为基频光1342 nm 的纵模情况,可以看出 1342 nm 基频光也实现了稳 定的 单纵模输出,分析计算数据得光谱线宽为 240 MHz。

从图 8 和 9 的实验结果可以看出:对于双波长振荡的激光器,如果两个基频光处于单纵模状态,则和频光的输出状态也为单纵模;且 1064 nm 和 1342 nm对应的布儒斯特角相差极小,BP 的介入有效地限制了基频光的模式数,降低了纵模之间的模式竞争,有利于单纵模的实现,提高了功率稳定性。



- 图 7 和频光纵模输出曲线。(a)未添加 BP 时,10 GHz 扫描干涉仪测得的 589.5 nm 激光多纵模输出;(b) 添加 BP 后,10 GHz 扫描干涉仪测得的 589.5 nm 激光单纵模输出曲线;(c)添加 BP 后,1.5 GHz 扫 描干涉仪测得的 589.5 nm 激光单纵模输出曲线
- Fig. 7 Output curves of longitudinal mode of sum multifrequency light. (a) 589.5 nm longitudinal-mode output curves measured by 10 GHz scanning interferometer without BP; (b) 589.5 nm single-longitudinal-mode output bv 10 GHz curves measured scanning interferometer with BP; (c) 589.5 nm singlelongitudinal-mode output curves measured by

1.5 GHz scanning interferometer with BP

利用光束分析仪记录的 593.5 nm 激光远光点的光斑如图 10 所示,光斑在 2 h 内的不稳定性 ≤1%。

5 结 论

本文在 LD 泵浦腔内和频激光器中,采用单一 BP 与和频晶体 KTP 构成的双折射滤波片实现了 单纵模 593.5 nm 激光输出。以 Nd:YVO4 为增益 介质,在泵浦功率为 5.0 W 时,593.5 nm 单纵模线



图 8 593.5 nm 单纵模输出时基频光 1064 nm 的输出状态图 Fig. 8 Output state diagram of 1064 nm fundamental frequency light in a single-longitudinal-mode output of 593.5 nm



图 9 593.5 nm 单纵模输出时基频光 1342 nm 的输出状态图 Fig. 9 Output state diagram of 1342 nm fundamental frequency light in a single-longitudinal-mode output of 593.5 nm



图 10 593.5 nm 激光光斑图

Fig. 10 Diagram of 593.5 nm laser spot

宽为 150 MHz,输出功率达到了 30 mW,功率稳定 性优于 1%。实验结果表明,对于双波长激光器,可 以采用与倍频激光器同样的选频方法实现对基频光 模式的选择,从而实现单纵模输出。该装置结构简 单、紧凑、稳定性较强、易于产品化,对于实现单纵模 和频或差频激光器有重要意义。

参考文献

 Jeys T H, Brailove A A, Mooradian A. Sum frequency generation of sodium resonance radiation
 [J]. Applied Optics, 1989, 28(13): 2588-2591.

- [2] Danailov M B, Apai P. 589 nm light generation by intracavity mixing in a Nd:YAG laser[J]. Journal of Applied Physics, 1994, 75(12): 8240-8242.
- [3] Bi Y, Sun Z P, Zhang Y, et al. All-solid-state
 589 nm Nd: YAG laser [J]. Chinese Journal of Lasers, 2003, 30(5): 440.
 毕勇,孙志培,张瑛,等. 全固态和频 589 nm Nd:

YAG 激光器[J]. 中国激光, 2003, 30(5): 440.

- [4] Zheng Q, Tan H M. Study of LD-pumped YVO₄/ KTP single-frequency green laser [J]. Laser &. Infrared, 2001, 31(4): 208-209.
 郑权,檀慧明. LD 泵浦全固态 YVO₄/KTP 单频绿 光激光器研究[J].激光与红外, 2001, 31(4): 208-209.
- [5] Wang H B, Ma Y, Zhai Z H, et al. 1.5 W CW frequency-stabilized and intracavity frequency-doubled ring laser end-pumped by diode laser [J]. Chinese Journal of Lasers, 2002, 29(2): 119-122.
 王海波,马艳,翟泽辉,等.LD端面抽运 1.5 W 单频稳频绿光激光器[J].中国激光, 2002, 29(2): 119-122.
- [6] Abramovici A. Minimal Nd: YAP laser configuration with single frequency output [J]. Optics Communications, 1987, 61(6): 401-404.
- [7] Tan H M, Gao L L, Lü Y F. Noise characteristics of laser diode pumped solid-state laser by intracavity sum-frequency of KTP phase matching II [J]. Optics and Precision Engineering, 2004, 12(5): 459-464.
 檀慧明,高兰兰,吕彦飞.激光二级管泵浦 KTP 腔 内和频激光器及噪声特性的分析[J].光学 精密工 程, 2004, 12(5): 459-464.
- [8] Zheng Q, Zhao L, Tan H M, et al. Single-frequency CW and pulse operation of diode-pumped green lasers
 [J]. Chinese Journal of Lasers, 2002, 29(9): 769-772.
 郑权,赵岭,檀慧明,等.用布氏片实现有效连续和

▶仪,赵晔, 置急明, 寺. 用中氏斤头现有效连续和 脉冲单频绿光输出[J]. 中国激光, 2002, 29(9): 769-772.

- [9] Liu X J, Fu R L, Zhuo R R, et al. Pulse LDApumped single-frequency Nd: YVO₄-KTP green laser using Brewster plate [J]. Optics Communications, 2007, 274(1): 159-162.
- [10] Tucker A W, Birnbaum M, Fincher C L, et al. Stimulated-emission cross section at 1064 and 1342 nm in Nd : YVO₄ [J]. Journal of Applied Physics, 1977, 48(12): 4907-4911.
- [11] Baer T. Large-amplitude fluctuations due to longitudinal mode coupling in diode-pumped intracavity-doubled Nd: YAG lasers [J]. Journal of the Optical Society of America B, 1986, 3(9): 1175-1180.

- [12] Lan X J. Laser technology [M]. 2nd ed. Beijing: Science Press, 2005.
 蓝信钜.激光技术 [M]. 2版.北京:科学出版社, 2005.
- [13] Fu X H, Tan H M, Li Y M, et al. All-solid-state single-longitudinal-mode 593.5 nm sum-frequency laser[J]. Optics and Precision Engineering, 2007, 15 (10): 1469-1473.
 付喜宏,檀慧明,李义民,等.全固态单纵模 593.5 nm 和频激光器[J].光学 精密工程, 2007, 15(10):
- 1469-1473.
 [14] Song G C, Quan W, Wang X. Physical optics theory and application [M]. 2nd ed. Beijing: Peking University Press, 2010.
 宋贵才,全薇,王新.物理光学理论与应用[M].2 版.北京:北京大学出版社, 2010.
- [15] Junghans J, Keller M, Weber H. Laser resonators with polarizing elements: eigenstates and eigenvalues of polarization [J]. Applied Optics, 1974, 13(12):

2793-2798.

0108001.

- [16] Cong Z H, Liu Z J, Qin Z G, et al. RTP Q-switched single-longitudinal-mode Nd : YAG laser with a twisted-mode cavity [J]. Applied Optics, 2015, 54 (16): 5143-5146.
- [17] Chen H W, Huang H T, Wang S Q, et al. Multiwavelength laser at waveband of 0.63 µm based on cascaded intracavity frequency conversion [J]. Chinese Journal of Lasers, 2019, 46(8): 0801003.
 陈海伟,黄海涛,王石强,等.基于腔内级联变频的 0.63 µm 波段多波长激光器[J].中国激光, 2019, 46 (8): 0801003.
- [18] Liu X, Shen X J, Diao D M, et al. Phase mismatch generated in walk-off compensation and its compensation method[J]. Chinese Journal of Lasers, 2019, 46(1): 0108001.
 刘恂,沈学举, 刁冬梅, 等. 补偿走离角时产生的相位失配及其补偿方法[J]. 中国激光, 2019, 46(1):