# 基于 PPMgO:LN 晶体的连续波全光纤激光器 倍频特性

郝丽云<sup>1,2</sup> 苏 岑<sup>1,3</sup> 漆云凤<sup>1</sup> 刘 驰<sup>1</sup> 周 军<sup>1</sup>

<sup>(1</sup>中国科学院上海光学精密机械研究所,上海市全固态激光器与应用技术重点实验室,上海 201800) <sup>2</sup>中国科学院大学,北京 100049

3云南大学物理科学技术学院物理系,云南昆明 650091

摘要 高功率光纤激光器与周期性极化非线性晶体相结合的频率转换技术,是实现可见及紫外波段激光输出的有效 技术手段。本文以线偏振输出的连续波全光纤化激光振荡器为基频光源,以 5%(摩尔分数)氧化镁掺杂的周期性极 化铌酸锂(PPMgO:LN)为倍频晶体,进行了单通倍频的实验研究,测量并分析了 PPMgO:LN 的温度调谐特性。控制 晶体温度为 26.9 °C,在基频光功率为 8.05 W时,实现了 17.84%的谐波转换效率,对应的倍频绿光功率为1.437 W。 关键词 激光器;光纤激光器;周期性极化掺氧化镁铌酸锂晶体;倍频

中图分类号 O436 文献标识码 A doi: 10.3788/CJL201340.0602007

## Second Harmonic Gereration Characteristics of Continuous Wave All-Fiber Laser Oscillator in PPMgO:LN

Hao Liyun<sup>1,2</sup> Su Cen<sup>1,3</sup> Qi Yunfeng<sup>1</sup> Liu Chi<sup>1</sup> Zhou Jun<sup>1</sup>

<sup>1</sup> Shanghai Key Laboratory of All Solid-State Laser and Applied Techniques,

Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 201800, China

<sup>2</sup> Univesity of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China

<sup>3</sup> Department of Physics, School of Physics Science and Technology, Yunnan University,

Kunming, Yunnan 650091, China

**Abstract** The combination of periodic nonlinear polarization crystal and fiber laser is an effective technological mean to achieve visible and ultraviolet band laser output. In this paper, linearly polarized all-fiber laser oscillator is used as the pumping source, and single-pass, second harmonic generation in 5% (mole fraction) MgO doped periodically poled lithium niobate (PPMgO:LN) nonlinear crystal is demonstrated. The temperature tuning characteristics are analyzed. Keeping the crystal temperature at 26.9 °C, the green light output power of 1.437 W is achieved at the pump fundamental power of 8.05 W with the best harmonic efficiency of 17.84%.

Key words lasers; fiber laser; periodically poled MgO-doped lithium niobate; frequency-doubling OCIS codes 140.3460; 140.3510; 190.4370; 140.3515

1 引 言

基于1μm波段固体激光器倍频的小型化绿光激 光器在激光显示、医疗和科研等领域有着重要应 用<sup>[1~3]</sup>。掺镱光纤激光器与常规的固体激光器相比, 具有光束质量好、转换效率高、结构紧凑和可靠性高 等一系列优点<sup>[4~6]</sup>,基于准相位匹配技术的高 MgO 掺杂[大于 4.6%(摩尔分数)]的周期性极化掺氧化镁 铌酸锂(PPMgO:LN)晶体不仅具有高的非线性系数

收稿日期: 2013-02-27; 收到修改稿日期: 2013-04-01

基金项目:国家 863 计划(2011AA030201)和国家自然科学基金(60907045)资助课题。

作者简介:郝丽云(1987-),女,硕士研究生,主要从事高功率光纤激光器及非线性频率变化等方面的研究。

E-mail: haoliyun0801 @163.com

**导师简介:**周 军(1972-),男,研究员,博士生导师,主要从事高功率光纤激光技术、准分子激光技术等方面的研究。 E-mail: junzhousd@mail.siom.ac. cn 和高的光折变损伤阈值,且可实现室温下的准相位匹 配[7~9]。将光纤激光器与该周期性极化晶体相结合 的倍频(SH)绿光激光技术,是实现高效率小型化绿 光激光器的一个重要技术途径。1998年,英国帝国 学院采用连续波的光纤激光放大器为基频光源,以 周期极化铌酸锂(PPLN)晶体为倍频晶体,获得了 440 mW 的连续波绿光激光输出<sup>[10]</sup>。2008 年,澳大 利亚 Griffith University 的 Pullen 等[11] 以 1029 nm 单频光纤放大器为基频光源,利用 50 mm 长的 PPMgO:LN 晶体,产生了 2.3 W 的 514.5 nm 绿 光,最大谐波转化效率为 32%。2010年,西班牙地 中海科技园 ICFO 学院的 Samanta 等<sup>[12]</sup>以单频保 偏光纤放大器为基频光源,采用3个30mm长的周 期极化钼酸锂(PPSLT)晶体,通过串联单通倍频结 构,在基频光功率为10W时,获得了56%的最大谐 波转换效率。在上述的连续波光纤激光倍频实验报 道中,所用的基频光源均为光纤放大器主振荡功率 放大(MOPA)结构的高功率单频激光,对于 MOPA 结构的系统,由于采用了单频种子光源、光隔离器和 滤波器等器件,基频光源系统结构较为复杂。

本文以连续波光纤激光振荡器为基频光源,研究 了 PPMgO:LN 晶体的单通倍频特性。采用自行研制 的基于保偏光纤光栅(PM-FBG)快慢轴交叉对准的 新型线偏振、窄谱宽光纤激光器,利用尺寸为1 mm× 2.8 mm×10 mm的 5%(摩尔分数,下同)掺杂 PPMgO:LN 为倍频晶体进行单通倍频实验研究。从 理论和实验上研究了 PPMgO:LN 晶体的温度调谐 特性及温度调谐特性随基频光入射方向及基频光波 长的变化关系。控制晶体温度在 26.9 ℃,基频光功 率为8.05 W时,实现了 17.84%的谐波转换效率,此 时对应的绿光激光输出功率为 1.437 W。

#### 2 实验装置

基于 PPMgO:LN 晶体的光纤激光单通倍频实 验装置如图1所示,包括基频光源和倍频模块两部 分。基频光源为自行研制的基于保偏光纤光栅快慢 轴交叉对准技术的线偏振、窄谱宽单横模全光纤激 光振荡器,激光振荡腔由一对保偏光纤光栅和保偏 有源光纤构成<sup>[13]</sup>,该光纤激光器的输出激光波长约 为1064 nm。基频光源准直输出后直接连接倍频模 块,倍频模块中主要包括 $\lambda/2$ 波片、聚焦透镜 L2、倍 频晶体(PPMgO:LN)、温控炉、准直透镜 L3 和双色 片。准直基频光通过 λ/2 波片(HP),经聚焦透镜 L2 聚焦后入射到 PPMgO:LN 晶体中,温控炉的控制精 度为 0.1 ℃, 倍频光和剩余基频光经 L3 准直后, 再通 过一个对 1064 nm 高反且对 532 nm 高透的双色片, 从而获得准直的绿光输出。倍频模块中,λ/2 波片 用以调整基频线偏光的偏振方向以使其与倍频晶体 所要求的偏振方向相匹配。在该实验装置中,基频 光源主系统和准直透镜通过单模保偏传输光纤连接, 从而实现了倍频模块和基频光源主系统之间的分离 布局,便于进行分散式热管理,这在投影显示等具体 应用中具有优势。实验中所用的 PPMgO:LN 晶体为 北京中视中科光电技术有限公司提供的5% MgO 掺 杂的 PPMgO:LN,晶体的尺寸为1 mm×2.8 mm× 10 mm,极化周期为 6.96 µm,晶体两端均镀有对 532 nm和 1064 nm 的增透膜。与主控振荡功率放大 (MOPA)结构的基频光源(激光波长取决于种子光 源)不同,以光纤光栅为腔镜的光纤激光振荡器基频 光源在不同的输出功率下,其中心波长略有变化。图 2 为基频光源的输出中心波长随输出功率的变化曲 线,基频光功率每升高1W,中心波长向长波方向漂 移 0.0035 nm。图 3 为基频光输出功率为22.8 W时 测量的光谱图,基频光谱3dB带宽为0.1 nm。





Fig. 1 Experimental setup for single-pass frequency-doubling of fiber laser oscillator







图 3 光谱特性 Fig. 3 Spectral characteristics

#### 3 理论模拟及实验结果分析

#### 3.1 理论模拟

根据非线性介质中传输的耦合波理论,推导二 次谐波麦克斯韦方程组,得出基横模激光束近场小 信号倍频转化效率<sup>[14]</sup>为

$$\eta = \frac{8\omega^2 d^2 L^2}{n_{\omega}(\lambda_{\omega}, T)^2 n_{2\omega}(\lambda_{2\omega}, T) c^3 \varepsilon_0} \times \frac{P_{\omega}}{\pi \omega_0^2} \times \operatorname{sinc}^2 \left[ \frac{\Delta k(\lambda_{\omega}, T)L}{2} \right], \qquad (1)$$

式中 $\omega$ 为基频光波角频率,d为非线性介质的非线 性系数,L为非线性介质的长度, $\lambda_{\omega}$ 为基频光在真 空中的波长, $\lambda_{2\omega} = \lambda_{\omega}/2$ 为倍频光在真空中的波长,  $n_{\omega}(\lambda_{\omega},T)$ 、 $n_{2\omega}(\lambda_{2\omega},T)$ 分别为非线性晶体中基频光 波、倍频光波的折射率,c为光速, $\epsilon_{0}$ 为自由空间的介 电常数, $P_{\omega}/(\pi\omega_{0}^{2})$ 为基频光功率密度。铌酸锂晶体 的最大非线性系数为 $d_{33} = 16.7 \text{ pm/V}$ ,因此试验中 采用的为 e+e=e 准相位匹配方式,晶体温度为 T 时倍频光和基频光相位适配系数  $\Delta k(\lambda_{\omega},T)$ 为

$$\Delta k(\lambda_{\omega}, T) = k_{2\omega}(\lambda_{2\omega}, T) - 2k_{\omega}(\lambda_{\omega}, T) - m \frac{2\pi}{\Lambda(\lambda_{\omega}, T)}, \quad m = 1, 3, 5, \cdots$$
(2)

$$k_{\omega}(\lambda_{\omega},T) = 2\pi n_{\omega}(\lambda_{\omega},T)/\lambda_{\omega}, \qquad (3)$$

$$k_{2\omega}(\lambda_{2\omega},T) = 2\pi n_{2\omega}(\lambda_{2\omega},T)/\lambda_{2\omega}, \qquad (4)$$

式中 $\Lambda(\lambda_{\omega}, T)$ 是晶体非线性系数 $d_{33}$ 方向的极化翻转光栅周期。当 $\Delta k = 0$ 时,获得最大的二次谐波转换效率,满足相位匹配条件的光栅周期 $\Lambda_0(\lambda_{\omega}, T)$ 为:

$$\Lambda_0(\lambda_{\omega},T) = \frac{\lambda_{\omega}}{2[n_{2\omega}(\lambda_{2\omega},T) - n_{\omega}(\lambda_{\omega},T)]}, \quad (5)$$

5% MgO 掺杂的 PPMgO:LN 晶体的折射率与晶体 温度 *T* 和光波波长 λ 的关系为<sup>[15]</sup>:

$$n_{\rm e}^2 = a_1 + b_1 f + \frac{a_2 + b_2 f}{\lambda^2 - (a_3 + b_3 f)^2} + \frac{a_4 + b_4 f}{\lambda^2 - a_5^2} - a_6 \lambda^2, \qquad (6)$$

 $f = (T - T_R)(T + T_R + 2 \times 273.16),$  (7)

式中  $T_{\rm R}$  为参考温度, PPMgO: LN 晶体的光栅周期 为

$$\Lambda(T) = \Lambda(T_{\rm R}) [1 + \alpha(T - T_{\rm R}) + \beta(T - T_{\rm R})^2].$$
(8)

#### (8)式中各计算参数如表1所示。

表 1 折射率 n<sub>e</sub> 及光栅周期 Λ(T)计算参数

Table 1 Calculated parameters of refractive index and

1 1	
thermal	expansion

Parameters	Value	Parameters	s Value
<i>a</i> <sub>1</sub>	5 756	$h_2$	$4.7 \times 10^{-8}$
<i>a</i> <sub>1</sub>	0 0983	$b_2$	$6.113 \times 10^{-8}$
a2	0 202	$b_{4}$	$1.516 \times 10^{-4}$
<i>a</i> <sub>3</sub>	189 32	<i>0</i> 4	$1.44 \times 10^{-5}$
<i>a</i> -	12 52	ß	$7.1 \times 10^{-9}$
<i>a</i> <sub>5</sub>	$1.32 \times 10^{-2}$	ہ م	$1.0642154 \times 10^{-6}$
$h_1$	$2.86 \times 10^{-6}$	$\Lambda(T_{\rm P})$	$6.96 \times 10^{-6}$
$b_1$	2.86 $\times 10^{-6}$	$\Lambda(T_{\rm R})$	$6.96 \times 10^{-6}$

满足相位匹配条件的 PPMgO:LN 极化周期  $\Lambda_0(\lambda_{\omega}, T)$ 和实际 PPMgO:LN 极化周期 $\Lambda(T)$ 随温 度的变化关系曲线如图 4 所示。随着温度的升高,  $\Lambda_0(\lambda_w, T)$ 逐渐减小,而 $\Lambda(T)$ 膨胀变大,当两者相



图 4 最佳匹配温度的计算



等时达到最佳匹配温度。在基频光垂直入射的情况 下,晶体的温度控制在46 ℃时,得到最佳匹配温度, 此时谐波转换效率最高。可以通过微调基频光的入 射方向来增加基频光入射方向上的 $\Lambda(T)$ ,降低 PPMgO:LN晶体二次谐波的最佳匹配温度,但是 对应的谐波转化系数也会降低。计算所得的最佳匹 配温度随基频光波长变化关系如图 5 所示,随着基 频光向长波方向漂移,晶体倍频所需的最佳匹配温 度变高,平均为 1.66 ℃/0.06 nm。





#### 3.2 实验结果分析

图 6 为 PPMgO:LN 晶体重新放置前(28.8 ℃) 后(26.9 ℃)晶体倍频的温度调谐曲线(同一基频光 源垂直晶体入射)。可以看到晶体重新放置前后晶 体的最佳匹配温度改变,这是由于晶体重新放置带 来的基频光入射方向(相对于垂直入射到晶体)的随 机偏差不同,导致基频光通过方向上的晶体的极化 周期不同,从而准相位匹配倍频所需的最佳匹配温 度不同。实验结果与图 4 理论计算分析结果相符,进 一步分析认为晶体重新放置之后基频光的入射方向 偏差变大。温度调谐的半峰全宽保持在 2.8 ℃,与计





Fig. 6 Temperature tuning curves with different angles

算结果 2.73 ℃基本相符。图 7 为不同波长基频光 (基频光入射方向和功率相同)入射情况下晶体的温 度调谐曲线。随着基频光向长波方向漂移,晶体倍频 所需最佳匹配温度升高,平均为 1 ℃/0.06 nm,与计 算结果 1.66 ℃/0.06 nm 趋势上相符。图 8 为基频 光不同功率入射情况下(基频光波长和入射方向相 同)PPMgO:LN 晶体倍频的温度调谐曲线。图 8(a) 和(b)分别为基频光功率为 5.71 W 和 15.5 W 时的 温度调谐曲线。可见随着基频光功率的升高,由于 基频光被吸收转化成热量导致晶体倍频所需最佳匹 配温度降低,基频光功率为 15.5 W 时,温控炉的温 度已不能长时间稳定控制(很短时间内由设定的 17.7 ℃跳为 24.4 ℃),图 8(b)温度调谐曲线根据瞬 时探测温度得出,实际的最佳匹配温度比 22.4 ℃ 要高。





图 9 为聚焦透镜 L2 焦距 f = 100 mm 时倍频光 功率及效率随基频光功率变化关系图,保持 PPMgO:LN 晶体控制在最佳匹配温度为26.9 ℃ (26.9 ℃为基频光功率为 8.5 W 时晶体的最佳匹配 温度),在基频光功率为 8.05 W 时,获得了 1.437 W 的绿光输出,此时谐波转换效率最高为17.84%。 随着基频光功率的继续提高,由于基频光功率被吸 收而产生大量的热量,以及基频光波长随着基频光 功率增高而向长波方向漂移,使得晶体倍频温度不 再匹配而出现谐波转换效率下降的现象。在实验中 通过提高基频光功率,可以获得更高的瞬时绿光功 率输出,但由于基频光功率的被吸收而产生大量的 热量,使得晶体温度迅速偏离最佳倍频匹配温度,因 此不能得到稳定的高功率绿光输出。下一步将通过 改进晶体温控技术和采用更长的 PPMgO:LN 晶体 来提高绿光输出功率及谐波转换效率。



图 8 基频光功率分别为(a)5.71 W 和(b)15.5 W 时的温度调谐曲线

Fig. 8 Temperature tuning curves at different fundamental powers of (a) 5.71 W and (b) 15.5 W





### 4 结 论

采用实验室自制的准直输出的基于 PM-FBG 快慢轴交叉对准技术的线偏振、窄谱宽单横模全光 纤激光振荡器,以北京中视中科光电技术有限公司 提供的 5%(摩尔分数)氧化镁掺杂的 PPMgO:LN 为倍频晶体,进行了单通倍频的实验研究。理论和 实验研究了该种晶体的温度调谐特性以及温度调谐 特性随基频光波长与入射方向的变化关系。晶体温 度控制在 26.9 °C,在基频光功率为 8.05 W 时,获 得最大谐波效率为 17.84%,此时有 1.437 W 的绿 光输出。晶体倍频所能获得的最大谐波功率受到基 频光功率被吸收而引起的晶体温度升高以及基频光 波长随基频光功率漂移的影响,导致晶体倍频温度 不匹配。下一步将通过改进晶体温控技术和采用更 长的 PPMgO:LN 晶体来提高绿光输出功率及谐波 转换效率。

#### 参考文献

- 1 Changqing Xu, Yi Gan, Jian Sun. MgO: PPLN frequency doubling optical chips for green light generation: from lab research to mass production[C]. SPIE, 2012, 8280: 828005
- 2 M. Maiwald, S. Schwertfeger, R. Güther *et al.*. 600 mW optical output power at 488 nm by use of a high-power hybrid laser diode system and a periodically poled MgO:LiNbO<sub>3</sub> bulk crystal[J]. *Opt. Lett.*, 2006, **31**(6): 802~804
- 3 Jiao Mengli, Lü Xinjie, Liu Chi et al.. Second harmonic generation characteristics of continuous wave narrow-linespectrum all fiber amplifier in PPSLT[J]. Chinese J. Lasers, 2012, 39(3): 0302005

焦梦丽,吕新杰,刘 驰等.周期极化钽酸锂倍频窄谱线全光纤连续激光放大器特性[J].中国激光,2012,**39**(3):0302005

- 4 Chi Liu, Yunfeng Qi, Yaqian Ding *et al.*. All-fibered high power single-frequency, linearly polarized ytterbium-doped fiber amplifier[J]. *Chin. Opt. Lett.*, 2011, 9(3); 031402
- 5 Liu Houkang, He Bing, Zhou Jun *et al.*. Coherent beam combination of two nanosecond fiber amplifiers by an all-optical feedback loop[J]. *Opt. Lett.*, 2012, **37**(18): 3885~3887
- 6 He Jing, Zhao Hongming, Zhou Jun *et al.*. Single-ended fiber coupled acousto-optic *Q*-switched all-fiber laser[J]. *Chinese J. Lasers*, 2012, **39**(5): 0502008
  何 晶,赵宏明,周 军 等. 单端光纤耦合的声光调 *Q*全光纤化 光纤激光器[J]. 中国激光, 2012, **39**(5): 0502008
- 7 G. Zhong, J. Jin, Z. Wu. Measurements of optically induced refractive index damage of lithium niobate doped with different concentrations of MgO [C]. New York: In Proc. 11th International Quantum Electronics Conference, 1980, 631
- 8 N. Pavel, I. Shoji, T. Taira *et al.*. Room-temperature, continuous-wave 1-W green power by single-pass frequency doubling in a bulk periodically poled MgO:LiNbO<sub>3</sub> crystal[J]. *Opt. Lett.*, 2004, **29**(8): 830~832
- 9 F. J. Kontur, I. Dajani, Yalin Lu et al.. Frequency-doubling of a CW fiber laser using PPKTP, PPMgSLT, and PPMgLN[J]. Opt. Express, 2007, 15(20): 12882~12889
- 10 S. A. Guskov, S. Popov, S. V. Chernikov *et al.*. Second harmnic generation around 0.53  $\mu$ m of seeded Yb fiber system in periodically poled lithium niobate [J]. *Electron. Lett.*, 1998, **34**(14): 1419~1420
- 11 Michael Gregory Pullen, Justin James Chapman, Dave Kielpinski. Efficient generation of >2 W of green light by singlepass frequency doubling in PPMgLN[J]. Appl. Opt., 2008, 47(10): 1397~1400

- 12 G. K. Samanta, S. Chaitanya Kumar, Kavita Devi *et al.*. Multicrystal, continuous-wave, single-pass second-harmonic generation with 56% efficiency[J]. *Opt. Lett.*, 2010, **35**(20): 3513~3515
- 13 Jianhua Wang, Lei Zhang, Jinmeng Hu *et al.*. Efficient linearly polarized ytterbium-doped fiber laser at 1120 nm [J]. *Appl. Opt.*, 2012, **51**(17): 3801~3083
- 14 Qian Shixiong, Wang Gongming. Nonlinear Optics-Principles and Progress[M]. Shanghai: Fudan University Press, 2001. 70~73 钱士雄,王恭明. 非线性光学-原理与进展[M]. 上海:复旦大学

出版社,2001.70~73

- 15 O. Gayer, Z. Sacks, E. Galun *et al.*. Temperature and wavelength dependent refractive index equation for MgO-doped congruent and stoichiometric LiNbO<sub>3</sub> [J]. *Appl. Phys.*, 2008, B91: 343~348
- 16 Y. S. Kim, R. T. Smith. Thermal expansion of lithium tantalate and lithium niobate single crystal [J]. Appl. Phys., 1969, 40(11): 4637~4641

栏目编辑: 宋梅梅