# 10 kHz 腔倒空锁模皮秒激光器研究

付 洁<sup>1</sup> 庞庆生<sup>1</sup> 常 亮<sup>1</sup> 艾庆康<sup>1</sup> 陈立元<sup>1</sup> 陈 檬<sup>1\*</sup> 李 港<sup>1</sup> 麻云凤<sup>3</sup> 樊仲维<sup>2,3</sup> 牛 岗<sup>2</sup> 余 锦<sup>3</sup> 刘 洋<sup>3</sup> 张 雪<sup>3</sup> 康文运<sup>4</sup> 贺 凯<sup>4</sup>

<sup>(1</sup>北京工业大学激光工程研究院,北京 100124;<sup>2</sup>北京国科世纪激光技术有限公司,北京 100085 9 9 中国科学院光电研究院,北京 100080;<sup>4</sup>北京跟踪与通信技术研究所,北京 100094

**摘要** 将半导体可饱和吸收体(SESAM)锁模技术与腔倒空技术结合,采用半导体端面抽运方式实现了具有高重 复频率、大单脉冲能量的皮秒激光器的运转。从理论上分析了腔倒空锁模输出的机理,建立起腔倒空锁模激光器 运行的物理图像,并对影响激光器倒空率的一些因素进行了研究。实验上,实现端面抽运 Nd:YVO4 晶体的 SESAM 连续锁模后,在锁模腔内插入 BBO 电光调制晶体,获得 10 kHz 腔倒空皮秒锁模脉冲输出。当抽运光功率 为 14.1 W 时,输出锁模脉冲的单脉冲能量为 6.5 μJ,脉冲宽度为 10.4 ps。

关键词 固体激光器;半导体可饱和吸收体锁模激光器;腔倒空技术;皮秒脉冲
 中图分类号 TN248.1
 文献标识码 A doi: 10.3788/AOS201131.0314002

# Research on Cavity-Dumping Mode-Locked Laser of Picosecond at 10 kHz

Fu Jie<sup>1</sup> Pang Qingsheng<sup>1</sup> Chang Liang<sup>1</sup> Ai Qingkang<sup>1</sup> Chen Liyuan<sup>1</sup> Chen Meng<sup>1</sup> Li Gang<sup>1</sup> Ma Yunfeng<sup>3</sup> Fan Zhongwei<sup>2,3</sup> Niu Gang<sup>2</sup> Yu Jin<sup>3</sup> Liu Yang<sup>3</sup> Zhang Xue<sup>3</sup> Kang Wenyun<sup>4</sup> He Kai<sup>4</sup>

 $^{\prime 1}$  Institute of Laser Engineering, Beijing University of Technology, Beijing 100124, China

<sup>2</sup> Beijing GK Laser Technology Co., Ltd., Beijing 100085, China

<sup>3</sup> Academy of Opto-Electronics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100080, China

<sup>4</sup> Institute of Tracking and Communication Technology, Beijing 100094, China

**Abstract** Mode locked and cavity dumping techniques are comtined to get picosecond pulse with high energy at high repetition rate. The mechanism and physical image of cavity-dumping mode-locked laser are analyzed and factors which affect the dumping efficiency of cavity-dumping laser are studied. Cavity-dumping mode-locked laser at repetition rate of 10 kHz can be realized with the help of Nd: YVO<sub>4</sub> SESAM mode-locking and a BBO modulator placed in cavity. When pump power is 14.1 W, pulses with energy of 6.5  $\mu$ J are obtained, and the pulse width is about 10.4 ps. This kind of laser will have good prospects for development because high energy pulses can be obtained directly from mode-locked oscillator.

Key words solid-state laser; SESAM mode-locked laser; cavity dumping technique; picosecond pulse OCIS codes 140.0140; 140.3480; 140.3530; 140.4050

1 引

超短脉冲激光器在激光测距、雷达、生物学、激光

光谱学、光电取样技术、高速光纤通信技术、光全息存储技术、激光核聚变、超精细加工和致盲武器等领域

E-mail: lig@bjut.edu.cn

言

\* 通信联系人。E-mail: chenmeng@bjut.edu.cn

收稿日期: 2010-06-28; 收到修改稿日期: 2010-10-30

基金项目:国家 863 计划(2008AA031901)资助课题。

作者简介: 付 洁(1981—),女,博士研究生,主要从事超短脉冲激光技术方面的研究。E-mail: fujieb218@hotmail.com 导师简介: 李 港(1950—),男,教授,博士生导师,主要从事超短脉冲及非线性光学等方面的研究。

已有广泛的应用<sup>[1~4]</sup>。通常情况下由锁模振荡源直 接产生的皮秒激光脉冲的单脉冲能量较低,一般为纳 焦耳量级<sup>[5,6]</sup>,从而限制了它在某些领域的应用。为 了获得大能量的皮秒激光脉冲,研究者们探索各种方 法来提高单个皮秒脉冲的能量,通过增加锁模振荡源 的抽运功率<sup>[7]</sup>来提高输出脉冲的能量,但一般在百纳 焦耳量级;采用再生放大<sup>[8]</sup>或多通放大<sup>[9]</sup>可以获得百 微焦耳甚至毫焦耳的皮秒脉冲,但是再生放大系统和 后级放大系统体积庞大、结构较为复杂且造价高,使 得激光器在实际应用中受到了限制。

本文将半导体可饱和吸收体(SESAM)锁模技 术和腔倒空技术结合起来,直接从锁模振荡源中获 得了重复频率为10 kHz、单脉冲能量为微焦耳量级 的皮秒脉冲。由这种方式产生的微焦耳量级<sup>10</sup>的 皮秒脉冲不仅可以直接应用于微加工,而且由于单 脉冲能量的提高可以提高高重复频率再生放大的稳 定性<sup>[11]</sup>,可以作为再生放大系统的种子源。

## 2 理论分析

腔倒空锁模激光器集锁模脉冲的产生、锁模脉冲 的放大以及锁模脉冲的倒出这三个过程于一体。它 和谐振腔储能调 Q 激光器(电光腔倒空)类似,都是利 用泡克耳斯盒(PC)和偏振片(TFP)实现腔内能量的 最大输出。不同之处在于,在腔倒空锁模系统中,倒 空前腔内建立起来的是稳定的锁模脉冲,而谐振腔 储能调 Q 激光器在倒空前腔内是连续光振荡。

连续锁模脉冲的建立是腔倒空锁模激光器稳定 运转的关键。全固态 SESAM 锁模激光器连续运转 的阈值条件:

#### $E_{\mathrm{p}}^{2} > F_{\mathrm{sat,L}}A_{\mathrm{L}}F_{\mathrm{sat,A}}A_{\mathrm{A}}\Delta R$ ,

式中  $E_p$  为锁模后腔内单脉冲的能量; $F_{sat,L} = h_v/(N_\sigma)$  为增益介质的有效饱和通量, $h_v$  为光子能量,N 为光在腔内往返一次的经过增益介质的次数,  $\sigma$  为增益介质发射截面面积; $A_L$  为增益介质上的光 斑面积; $F_{sat,A}$ 为 SESAM 的饱和通量; $A_A$  为聚焦到 SESAM 上的光斑面积; $\Delta R$  为 SESAM 的调制深 度。从上式可以看出要实现稳定的 SESAM 锁模, 需要适当选取受激发射截面大的增益介质以降低增 益介质的饱和通量。同时利用 ABCD 矩阵对谐振 腔进行优化设计,使增益介质上的光斑面积  $A_L$  和 聚焦到 SESAM 上的光斑面积  $A_A$  尽可能地小,这 样可以降低激光器连续锁模运转的阈值,从而实现 稳定的连续锁模。

当激光腔内形成稳定锁模且脉冲能量达到最大

值时,利用泡克耳斯盒和偏振片将腔内锁模脉冲倒出。图1为锁模脉冲在谐振腔中振荡并被倒出的过程。



图 1 锁模脉冲被倒出腔外的过程

Fig. 1 Process of cavity dumping of mode-locked pulse

图 1 中 HR 表示激光晶体的全反射面;"↓"表示水平线偏振光,"•"表示垂直线偏振光,"**↓**"表示圆偏振光;*L*。为泡克耳斯盒右端面到 SESAM 的距离,*L*<sub>7</sub> 为 HR 到泡克耳斯盒左端面的距离。

图 1(a)表示锁模脉冲刚通过未加电压的泡克耳 斯盒向 SESAM 传播,此时泡克耳斯盒开始加 1/4 波 长电压;图 1(b)表示锁模脉冲在 SESAM 上反射后再 次通过泡克耳斯盒,此时泡克耳斯盒应完全加上电 压;图 1(c)中,水平偏振的锁模脉冲经过加 1/4 波长 电压的泡克耳斯盒后变为圆偏振光;图 1(d)中,圆偏 振光被激光晶体的全反射面反射;图 1(e)中,被激光 晶体的全反射面反射的圆偏振光再次通过泡克耳斯 盒后变为垂直偏振光,被偏振片反射输出。

由图 1(a),(b)可知,泡克耳斯盒在水平偏振的 锁模脉冲从 SESAM 返回之前应完全加上 1/4 波长 电压。因此, $L_6$  的最短距离应为  $L_{6min} = CT_1/2$ , (C为光在真空中的传播速度; $T_1$  为泡克耳斯盒从 零电压加到 1/4 波长电压所需的时间)。

由图 1(c)~(e)可知,泡克耳斯盒加上 1/4 波 长电压后,圆偏振态的锁模脉冲应在其加电压的时 间范围内由 HR 反射并再次通过泡克耳斯盒变为 垂直偏振光被偏振片反射输出。因此, $L_7$  的最长距 离应为  $L_{7max} = CT_2/2 - ln$  ( $T_2$  为泡克耳斯盒所加 1/4 波长电压的时间;l 为 BBO 晶体的长度;n 为 BBO 晶体的折射率)。

由于泡克耳斯盒加压工作一次需要倒出一个脉冲,因此其加压时间不能超过锁模脉冲的时间间隔,即 $T_2 < 2(L_6 + L_7 + ln)/C_{\circ}$ 

以上分析表明,腔倒空锁模激光器的谐振腔要 合理设计 L<sub>6</sub> 和 L<sub>7</sub> 的长度,这样才能最大限度地提 高倒空率,获得较高能量的单脉冲。

3 实验研究

#### 3.1 实验装置

图 2 为实验装置示意图。实验中采用端面抽运,抽运源为 808 nm 光纤耦合激光器,纤芯直径为 400  $\mu$ m。抽运光经两个整形镜聚焦进 Nd: YVO<sub>4</sub> 晶体,晶体尺寸为 3 mm×3 mm×5 mm,*a* 向切割。晶体的前端面镀 808 nm 的增透膜和 1064 nm 的高反射膜;后端面按照布儒斯特角切割,镀 1064 nm 的高透膜。R<sub>1</sub>和 R<sub>2</sub> 为平凹镜,镀 1064 nm 全反射膜; HR<sub>1</sub>和 HR<sub>2</sub> 均为镀 1064 nm 高反射膜的平面反射镜;泡克耳斯盒中的电光调制晶体为 BBO 晶体,其 1/4 波长电压为 4000 V; TFP 为偏振片。SESAM 的饱和吸收系数为 2%,饱和通量为 50  $\mu$ J/cm<sup>2</sup>,饱和恢复时间小于 10 ps。



图 2 腔倒空锁模皮秒激光器实验装置图 Fig. 2 Experiment setup of cavity dumping modelocked laser of picosecond

#### 3.2 实验结果及分析

3.2.1 腔倒空锁模激光器输出光参数

实验过程中在未给电光晶体加高压脉冲时,仔 细调节谐振腔,使激光器实现稳定的连续锁模,利用 光电管及示波器记录激光器脉冲锁模序列如图 3 所 示,重复频率 66.7 MHz。

精确调节电光晶体的加压时间来控制腔倒空锁 模发生。图 4 为重复频率 10 kHz 的倒空锁模脉冲



图 3 连续锁模脉冲输出



序列,图 5 为单个腔倒空锁模脉冲波形。在抽运功 率 14.1 W 时,获得了 65 mW 的 10 kHz 腔倒空锁 模脉冲(功率计为物科公司 LP-3A 型),单脉冲能量 为 6.5 μJ,输出光的发散角为 0.6 mrad。采用 APE 公司的 PulseCheck 型自相关仪进行了脉冲宽度测 量,图 6 为 10 kHz 腔倒空锁模脉冲的自相关曲线。 按照高斯曲线拟合,脉冲宽度为 10.4 ps。图 7 为光 谱图。



图 4 10 kHz 时的腔倒空输出脉冲序列 Fig. 4 Cavity dumping output pulse sequence at





图 5 10 kHz 时单个腔倒空锁模脉冲波形





图 6 腔倒空锁模脉冲的自相关曲线 Fig. 6 Autocorrelation trace of cavity dumping mode-locked pulse







3.2.2 倒空率影响因素

实验过程中,泡克耳斯盒上的电压直接影响腔 内振荡光的偏振态,从而影响倒出光的能量。当倒 空发生时,腔内脉冲能量迅速降低,输出脉冲能量增 加,此时腔内能量倒出的程度大小即为倒空率。



实验中通过探测图 2 中 HR<sub>1</sub> 全反镜后的漏光可 以看出腔内脉冲在倒空前后的变化过程,图 8(a),(b) 分别为泡克耳斯盒加上 2000 V 及 4000 V 腔倒空时 腔内脉冲波形的变化,此时它们对应的倒空率分别为 30%和 100%。

图 9 为泡克耳斯盒加上 4000 V 电压时,腔倒空脉冲波形的变化。图 9 内上方波形为倒空输出的脉冲波形,两个倒空脉冲的间隔为 100 µs(5 div×20 µs/div),即腔倒空重复频率为 10 kHz,此时泡克耳斯盒所加电压为 1/4 波长电压。图 9 内下方波形为倒空时腔内脉冲波形,图中"stable CWML"表示的是腔内稳定的连续锁模阶段;当发生腔倒空时,腔内锁模脉冲输出,这时候腔内稳定的锁模运转遭到破坏,从而腔内进入非稳定的锁模阶段"non-stable ML",经过一段时间后腔内又恢复至稳定锁模,为下一次倒空做准备。从图 9 还可以看出,泡克耳斯盒加压的时刻对倒空率以及输出脉冲的质量有影响,加压时刻一定要选在腔内形成稳定锁模之后。



图 8 泡克耳斯盒加(a) 2000 V 和(b) 4000 V 电压时示波器监测的倒空率变化

Fig. 8 Different dumping ratio with different voltage (a) 2000 V and (b) 4000 V applied on Pockels cell



- 图 9 腔倒空锁模激光器被倒出脉冲(上方波形)及 腔内脉冲变化(下方波形)过程
- Fig. 9 Cavity dumped pulses (upper trace ) and evolution of rest pulses in cavity in resonator (lower trace)

重复频率的不同也会影响到倒空率。对于 Nd: YVO<sub>4</sub>晶体,在 10 kHz 的重复频率下倒空率可以达 到 100%(图 8)。当重复频率更高至 400 kHz 时<sup>[9]</sup>, 倒空率降低至 91%,这是由于 2.5 μs 的时间间隔不 足以使 Nd:YVO₄锁模激光器从腔内零功率开始达 到稳定的锁模状态,只能靠降低倒空率的方法,来得 到稳定的倒空锁模脉冲输出。另外,根据锁模理论 可知,当腔内功率很大、小信号增益很大时,稳定锁 模建立的时间比较短,因此,重复频率增加时,需要 提高抽运强度来缩短达到稳定锁模的时间,这样才 能提高倒空率以获得高能量的皮秒脉冲。

## 4 结 论

从理论上分析了腔倒空锁模的可能性及其物理 图像。在实验上将 SESAM 锁模技术与电光腔倒空 技术结合起来,采用端面抽运方式实现了高重复频 率的腔倒空锁模运转。当在 14.1 W 的抽运功率 下,获得了 6.5 μJ、重复频率 10 kHz、脉冲宽度 10.4 ps的脉冲输出。通过对实验数据的分析可知, 泡克耳斯盒所加电压值、重复频率以及泡克耳斯盒 的加压时刻都会影响腔倒空锁模激光器的倒空率, 通过实验找到了最佳参数。该系统在长期的实验运 转下,未见器件有损坏。该激光系统结构简单,造价 低,有很好的应用前景,不仅可以直接应用于微加工 一些领域,而且可以作为种子源经过放大获得更大 能量的皮秒脉冲。

#### 参考文献

- 1 K. M. Davis, K. Mirura, N. Sugimoto *et al.*. Writing waveguides in glass with a femtosecond laser [J]. Opt. Lett., 1996, **21**(21): 1792~1731
- 2 G. Gerullo, S. De Silvestri. Ultrafast optical parametric amplifiers[J]. Rev. Sci. Instrum., 2003, 74(1): 1~18
- 3 R. Osellame, S. Taccheo, M. Marangoni *et al.*. Femtosecond writing of active optical wave guides with astigmatically shaped beams[J]. J. Opt. Soc. Am. B, 2003, 20(7): 1559~1567
- 4 Yang Junyi, Ma Hongliang, Lu Bo *et al.*. Raman spectroscopy study of phase transformation of TiO<sub>2</sub> rutile single crystal induced by infrared femtosecond laser [J]. *Acta Optica Sinica*, 2007, 27(10): 1909~1912
- 杨俊毅,马洪良,鲁 波等.飞秒激光诱导二氧化钛金红石单晶 相变的拉曼光谱研究[J].光学学报,2007,**27**(10):1909~1912
- 5 Zhang Bingyuan, Chen Meng, Li Gang et al.. Study on diode-

side-pumped mode-locked laser with semiconductor saturable absorber mirror[J]. Acta Optica Sinica, 2005, **25**(1): 59~62 张丙元,陈 檬,李 港等.激光二极管侧面抽运 Nd: YAG 锁 模激光器的研究[J]. 光学学报, 2005, **25**(1): 59~62

6 Zhang Haikun, Xu Jinlong, Huang Haitao et al.. Passively CW mode-locked Nd: YAG picosecond laser with a partially reflective semiconductor saturable absorber mirror[J]. Chinese J. Lasers, 2010, 37(9): 2400~2403

张海鹍,徐金龙,黄海涛等.透射式 SESAM 实现 Nd: YAG 连续波锁模皮 秒脉 冲激光 [J]. 中国激光, 2010, **37**(9): 2400~2403

- 7 Li Xiao, Wang Yonggang, Zhang Shiqiang *et al.*. Research on side pumped Nd: YVO<sub>4</sub> SESAM mode locked laer [J]. Acta Optica Sinica, 2009, 29(11): 3103~3107
  李 霄, 王勇刚, 张世强等. 半导体可饱和吸收镜被动锁模侧面 抽运 Nd: YAG 激光器研究 [J]. 光学学报, 2009, 29(11): 3103~3107
- 8 David A. Clubley, Angus S. Bell, Graham Friel. High average power Nd: YVO<sub>4</sub> based pico-second regenerative amplifier [C]. SPIE, 2008, 6871: 68711D-1~68711D-7
- 9 V. Kubecek, M. Jelinek, M. Cech et al., 0. 4 mJ quasicontinuously pumped picosecond Nd:GdVO<sub>4</sub> laser with selectable pulse duration[J]. Laser Physics Letters, 2010, 7(2): 130~134
- 10 U. Wegner, J. Meier, M. J. Lederer. Compact picosecond mode-locked and cavity-dumped Nd : YVO<sub>4</sub> laser [J]. Opt. Express, 2009, 17(25): 3049~3058
- 11 Grishin Mikhail, Michailovas Andrejus. Stable picosecond laser at high repetition rate [P]. US: PCT/LT2006/000007, 2006