**文章编号:** 0253-2239(2010)01-0059-06

# 平衡式光学互相关方案测量光脉冲传输抖动的 理论和实验研究

马雪莲1 刘 璐2\* 张志刚1 汤俊雄1

1 北京大学信息科学技术学院 量子电子所,北京 100871

(2北京大学区域光纤通信网与新型光通信系统国家重点实验室,北京 100871)

摘要 给出了平衡式光学互相关方案的理论数学计算和各相关参数对测量性能的影响。研究了该测量方案的工作原理,并给出相应的数学计算,分析了脉冲宽度,倍频晶体长度以及两垂直脉冲光在晶体中的群速度对测量动态范围和灵敏度的影响。在理论分析的基础上,搭建了个平衡式互相关器的实验平台,测量光脉冲经过100 m 光纤链路传输后产生的时间抖动。实验结果表明,定标曲线与理论计算吻合,在有光纤振动的情况下,1~100 Hz频率范围内的传输抖动均方根值约为20 fs。

关键词 激光光学;光脉冲时间抖动;平衡式光学互相关;倍频;群速度;光纤授时 中图分类号 TN249 **文献标识码** A **doi**: 10.3788/AOS20103001.0059

## Theoretical and Experimental Study on Timing Jitter Measurement for Transmitted Pulse Using Balanced Optical Cross Correlation Scheme

Ma Xuelian<sup>1</sup> Liu Lu<sup>2</sup> Zhang Zhigang<sup>1</sup> Tang Junxiong<sup>1</sup>

<sup>1</sup>Institute of Quantum Electronics, School of Electronics Engineering and Computer Science, Peking University, Beijing 100871, China

<sup>2</sup> State Key Laboratory of Advanced Optical Communication Systems and Networks, Peking University, Beijing 100871, China

Abstract Mathematical computation for a scheme of balanced optical cross correlation and analysis for the effect of the related parameters on the measuring performance are given. The measuring principle is studied in detail and the mathematical computation is given. We analyze the effect of the pulse width, the crystal length and the group velocity difference between the two perpendicular polarized pulses on dynamic range and sensitivity. On the basis of the theoretical analysis, we construct the experimental platform of the balanced optical cross correlator for the first time to measure the timing jitter of the pulses after transmission through a fiber link of 100 m. The experimental calibration curve agrees with our theoretical computation and the rms of the timing jitter is about 20 fs in the frequency range of  $1 \sim 100$  Hz with the existence of the fiber vibration.

**Key words** laser optics; timing jitter of laser pulses; balanced optical cross correlation; second harmonic generation; group velocity; time-frequency transfer via optical fiber

1 引 言

近年来,光纤授时(利用光纤链路进行时间和频 率的远程传递)由于比微波授时有着精度高和抗干 扰等优点,已成为国外广泛研究的课题<sup>[1~8]</sup>。为实 现高精度的光纤授时,需要使用主动补偿环路来克 服光学频率源在光纤中传输时引入的时间抖动,可 靠和高精度地测量该传输抖动是保证环路有效和稳 定的关键。目前常用的抖动测量采用射频域的相位

收稿日期: 2009-02-10; 收到修改稿日期: 2009-03-09

作者简介:马雪莲(1981-),女,博士研究生,主要从事光纤授时和无线光通信等方面的研究。

E-mail: maxuelian@pku.edu.cn

导师简介:汤俊雄(1941一),男,教授,博士生导师,主要从事量子器件和无线光通信等方面的研究。

E-mail: wuzuyun1840@sina.com

\* 通信联系人。E-mail: luliu@pku.edu.cn

噪声测量方案,其基本原理是利用两个光电探测器 将频率源和传输后的频率信号转换为电信号,然后 通过混频器得到二者的相位噪声和时间抖动<sup>[2~6]</sup>。

目前光纤授时中的频率源有三种:由微波频率 进行幅度调制的连续光(传递微波频率),未调制的 连续光(直接传递光学频率)和脉冲光源(传递光脉 冲序列的重复频率及其谐波)。随着超短脉冲锁模 激光器的迅速发展,第三种传递方式已越来越受重 视。使用脉冲光源作为频率源的情况下,需要测量 传输后光脉冲相对于基准光脉冲的时间抖动。采用 射频域的测量方案需要在上述两个光电探测器的后 面各加一个带通滤波器来得到脉冲重复频率的某一 谐波。最近针对光纤授时中两光脉冲时间抖动的测 量,提出了一种新型的平衡式光学互相关方案,它包 括一个第Ⅱ类相位匹配倍频晶体和两个双色镜<sup>[8]</sup>。 此互相关方案中,偏振方向互相垂直的基准光脉冲 和传输后光脉冲在倍频晶体中往返产生两路倍频 光,两脉冲在倍频晶体中的群速差使得探测到的两 路倍频信号之差能反映两光脉冲之间的相对抖 动<sup>[8]</sup>。该方案的测量动态范围受光脉冲宽度限制, 与射频方案相比,具有较高的测量灵敏度和精度。 文献[8]中对这种测量方案的原理给了一些定性的 解释,未进行更深入的数学计算和分析各参数对测 量性能的影响。本文将阐述平衡式光学互相关方案 测量脉冲传输抖动的原理,进行相关数学计算,并分 析在脉冲光源和光纤链路一定的情况下,晶体长度 以及两垂直脉冲光在晶体中的群速度对测量动态范 围和灵敏度的影响,从而可以根据实际测量中所需 的动态范围和灵敏度选取合适的晶体,合理设计各 参数。在理论分析的基础上,搭建了平衡式光学互 相关方案的实验平台,测量光脉冲经过光纤链路传 输后的时间抖动。

#### 2 抖动测量原理

平衡式光学互相关方案使用一个第Ⅱ类相位匹 配倍频晶体[9]和两个双色镜,使得偏振方向互相垂 直的两个待测基频光脉冲(一个是未传输前的基准 光脉冲,另一个是传输后的光脉冲,其波长相同)在 倍频晶体中往返产生两个倍频光,两脉冲倍频晶体 中的群速差使得探测到的两倍频信号差能反映两个 光脉冲之间的相对抖动,其结构如图1所示。偏振 分束晶体(PBS)使两偏振方向垂直的脉冲光合束在 同一直线上传播。第一个双色镜(DBS1)透射基频 光,反射倍频光,第二个双色镜(DBS2)反射基频光, 透射倍频光。图中实线代表基频光,虚线代表倍频 光。透镜(lens)用来聚焦光束以达到高的倍频效 率。第Ⅱ类相位匹配倍频晶体(type-Ⅱ phasematched crystal)使得两偏振方向垂直的基频光产 生倍频信号,相位匹配的实现可以采用角度匹配[10] 或周期极化的准相位匹配[11,12]。两个光电探测器 (PD1 和 PD2) 和一个相减器构成平衡式探测器 (balanced detector),用来输出所探测到的两路倍频 信号之差。整个装置称为平衡式光学互相关器。





#### Fig. 1 Schematic diagram of balanced optical cross correlator

平衡式光学互相关器测量脉冲传输抖动的工作 过程为:偏振方向互相垂直的基准脉冲光(reference pulse)和传输后脉冲光(transmitted pulse)通过 PBS 合束在同一直线上传播,合束后的两基频脉冲光透过 DBS1,经透镜聚焦后进入第II类相位匹配倍频晶体, 在通过晶体的过程中逐渐消耗并产生倍频光,在晶体 右端得到倍频光 SH1,它由 DBS2 透射进入 PD1,得 到倍频电信号 S<sub>PD1</sub>。剩余的基频光被 DBS2 反射和透 镜聚焦再次通过晶体在左端产生倍频光 SH2,它由 DBS1 反射进入 PD2,得到电信号 S<sub>PD2</sub>。平衡式探测 器的最后输出  $S_{\text{diff}}$ 是图中两个倍频光经过光电探测后的电信号之差( $S_{\text{diff}} = S_{\text{PD2}} - S_{\text{PD1}}$ )。

为使平衡式光学互相关器最后的输出能反映两 脉冲的时间抖动,需要保证三个条件:1)在没有时间 抖动的情况下,两倍频信号 Spli 和 Spli 相同,此时平 衡式探测器输出的信号 Saff 为零;2)输出信号的符 号(正负)能反映传输后脉冲相对于基准脉冲的超前 和滞后关系:3)输出值能反映脉冲间相对时延大小。 倍频晶体的双折射使得不同偏振方向的光群速度不 同,令基准脉冲光在晶体中的群速度小于传输后脉 冲光在晶体中的群速度,则在晶体中传播时基准脉 冲光为慢光,传输后脉冲光为快光。由于群速度差 异,当两脉冲在晶体中传播时,脉冲重叠度一直在变 化。而两脉冲在晶体末端产生的倍频光强和探测到 的倍频电信号与它们的平均重叠度相关,此外还与 两基频光本身的光强有关,所以第一个条件即是要 保证在没有时间抖动时,两脉冲第一次通过晶体和 第二次返回晶体时两脉冲光强和平均重叠度相同。 考虑基频光低消耗的情况,则两基频光脉冲在第一 次通过晶体和第二次返回晶体时的光强不变,只要 保证平均重叠度相同即可。

当两脉冲没有相对时间抖动时,恰当调整两脉

冲的初始(未进入晶体前)相对时延,使快光(传输后 光脉冲)滞后慢光(基准光脉冲)一特定时延Δt,使 得当脉冲达到倍频晶体右端时两脉冲重合,如 图2(a)所示,此时当两基频光再次从晶体右端返回 晶体左端后,快光刚好超前慢光Δt,则两次传播过 程中两脉冲平均重叠度相同,晶体左端和右端两个 倍频信号相同,最后平衡探测器的输出为零。可见, 该互相关方案在测量传输抖动前需要先调整固定时 延Δt,才能保证零平衡点。

当两脉冲存在相对时间抖动时,则两脉冲间的 相对时延不断随时间变化。设在上述固定时延  $\Delta t$ 的基础上,传输后光脉冲相对于基准光脉冲的瞬时 时延为  $\tau$ ,并假设当前者相对于后者滞后时  $\tau > 0$ ,超 前时  $\tau < 0$ 。当  $\tau > 0$ 时,如图 2(b)所示,两脉冲在第 一次通过晶体的平均重叠度小于第二次返回晶体的 平均重叠度,此时 S<sub>PD1</sub>小于 S<sub>PD2</sub>,输出的信号大于 零。反之,当  $\tau < 0$ 时,如图 2(c)所示,则最后输出的 信号小于零。而且  $\tau$ 的绝对值越大,S<sub>PD2</sub>和 S<sub>PD1</sub>的差 值就越大,最后输出的绝对值越大。可见,最后输出 的信号能反映两脉冲瞬时时延的方向和大小,这表 明该方案能够测量两脉冲的时间抖动。





Fig. 2 Overlapping level of the two pulses in the crystal

需要特别注意的是,由于两基频光脉冲宽度的 限制,如果两脉冲间的时间抖动太大以致它们在晶 体中不再有重叠,则无法进行测量,所以该方案只能 保证时间抖动在脉冲宽度量级范围内有效。

## 3 数学计算和参数分析

两基频光是脉冲光,光电场振幅随时间变化,它 们产生的倍频光强也随时间变化,信号 S<sub>PD1</sub>和 S<sub>PD2</sub> 是对倍频光强的时间积分,可近似写成如下表达式:

$$S_{\text{PD1}}(\tau, \Delta t) = L^2 \int I_1(t) I_2(t - \Delta t - \tau) dt, \quad (1)$$
  

$$S_{\text{PD2}}(\tau, \Delta t) = L^2 \int I_1(t - \Delta t) I_2(t - \tau) dt, \quad (2)$$

式中  $I_1(t)$ 和  $I_2(t)$ 分别为基准脉冲和传输后脉冲的 光强, L 为倍频晶体长度,将式中右端的比例常系数 设为 1。

假设两个基频脉冲时域上的波形是高斯型,光 强的时域表达式分别如下:

$$I_{1}(t) = I_{10} \exp[-(t/T_{1})^{2}], \qquad (3)$$

$$I_{2}(t) = I_{20} \exp[-(t/T_{2})^{2}], \qquad (4)$$

式中  $I_{10}$  和  $I_{20}$  为峰值光强,  $T_1$  和  $T_2$  为脉冲半宽度 (在光强峰值的 1/e 处)。脉冲宽度  $T_P$  一般定义为半 峰全宽, 它们之间关系为<sup>[10]</sup>

$$T_{\rm P1} = 2(\ln 2)^{1/2} T_1 \approx 1.665 T_1,$$
  

$$T_{\rm P2} = 2(\ln 2)^{1/2} T_2 \approx 1.665 T_2,$$
(5)

将(3)式和(4)式代入(1)式和(2)式,并进行傅里叶 变换,先在频域上进行计算,然后得到时域上的结 果为

$$S_{\text{PD2}}(\tau, \Delta t) = \frac{\sqrt{2\pi}I_{10}I_{20}T_1T_2L^2}{\sqrt{T_1^2 + T_2^2}} \exp\left[-\frac{(\tau - \Delta t)^2}{T_1^2 + T_2^2}\right],$$
(6)

$$S_{\text{PDI}}(\tau, \Delta t) = \frac{\sqrt{2\pi} I_{10} I_{20} T_1 T_2 L^2}{\sqrt{T_1^2 + T_2^2}} \exp\left[-\frac{(\tau + \Delta t)^2}{T_1^2 + T_2^2}\right],$$
(7)

最后平衡探测器的输出 Sdff 的表达式为

$$S_{\text{diff}}(\tau, \Delta t) = \sqrt{2\pi} I_{10} I_{20} L^2 (T_1 T_2 / T_0) \cdot \{\exp[-(\tau - \Delta t)^2 / T_0^2] - \exp[-(\tau + \Delta t)^2 / T_0^2]\},$$
(8)

式中  $T_0 = \sqrt{T_1^2 + T_2^2}$ 。

固定时延 Δt 是两脉冲通过晶体的时间差,它与 倍频晶体长度 L,以及基准光脉冲和传输后光脉冲 在晶体中的群速度 vg1和 vg2有关,表达式如下:

$$\Delta t = \delta L \tag{9}$$

式中 $\delta = v_{\mathrm{g1}}^{-1} - v_{\mathrm{g2}}^{-1}$ 。

通常采用锁模脉冲激光器作为基准脉冲光源, 它具有一定的脉冲宽度,经过光纤传输后脉冲宽度 会增大。对于特定的基准脉冲光源和光纤链路,  $T_1, T_2$ 和 $T_0$ 的取值一定。根据(7)式可以做出平衡 探测器输出 $S_{dff} = \tau/T_0$ 的关系曲线,如图3所示,这 就是测量传输抖动的定标曲线,其中 $S_{dff}$ 是归一化 的结果。由图3可以看出,曲线中间接近直线,输出 与时延 $\tau$ 近似成正比关系,所以能反映时间抖动的 大小和方向,可应用于时间抖动的测量。直线段内 $\tau$ 的范围即是测量动态范围 $\Delta \tau$ ,直线斜率反映了测量 灵敏度 $K_s, \Delta \tau$ 和 $K_s$ 表征了抖动测量性能。

研究测量动态范围  $\Delta \tau$  和灵敏度  $K_s$  随参数  $\delta$  和 L 的变化情况。图 4 给出  $\delta/T_0$  取不同值时, $\Delta \tau/T_0$  与



图 3 输出  $S_{\rm diff}$ 与 $au/T_0$ 的关系曲线 Fig. 3 Relationship of output  $S_{\rm diff}$  versus  $au/T_0$ 

L 的关系曲线。当 $\delta/T_0$  的值一定, $\Delta \tau/T_0$  随L呈上升 趋势,可以看出  $\Delta \tau/T_0$  同时随  $\delta/T_0$  的增加而增加。 当  $\delta L/T_0 = 2$  ( $L = 2T_0/\delta$ ) 时,  $\Delta \tau/T_0$  达到其最大值 4,此时动态范围  $\Delta \tau = 4T_0 \delta L/T_0$  的值超过 2 时  $\Delta \tau/T_0$  不再增加,即晶体长度 L 在超过  $2T_0/\delta$  时动 态范围不再增大。



#### 图 4 $\Delta \tau / T_0$ 与 L 的关系曲线

Fig. 4 Relationship of  $\Delta \tau / T_0$  versus L

图 5 给出  $\delta/T_0$  取不同值时, $K_s 与 L$  的关系曲 线。当  $\delta/T_0$  值一定时, $K_s$  先随 L 的增大而增大,在  $\delta L/T_0 \approx 1.8$  ( $L \approx 1.8T_0/\delta$ )处达到极大后下降,L 的值超过 $L = 2T_0/\delta$ 时 $K_s$ 不再变化。当L值一定且 比较小时, $K_s$  随  $\delta/T_0$  的增大而增大,但此时不同  $\delta/T_0$  的 $K_s$  值只有细微差别,可以看作近似不变;当L 值一定且很大时, $K_s$ 则随 $\delta/T_0$  的增大而减小,该趋势 很明显,这与动态范围  $\Delta \tau$  随  $\delta/T_0$  的变化情况相反。



图 5 K<sub>s</sub> 与 L 的关系曲线

Fig. 5 Relationship of  $K_8$  versus L

由上述分析得出δ和L 对测量动态范围和灵敏 度的影响,可以指导抖动测量实验的参数设计。在测 量光脉冲在光纤链路中的传输抖动时,需要测量锁 模脉冲激光器的脉冲宽度和经过光纤链路传输后的 脉冲宽度,再根据动态范围和灵敏度的需要,合理选 择晶体以及设计参数 v<sub>ε1</sub>,v<sub>ε2</sub> 和L。

该测量方案的动态范围受脉冲宽度所限,最大 值为4T<sub>0</sub>。锁模脉冲激光器的脉冲宽度一般在飞秒 到皮秒量级<sup>[13~16]</sup>,光脉冲在经过光纤传输后脉冲会 产生展宽,在短距离传输和不使用光纤放大器时展 宽可忽略,抖动测量动态范围可达飞秒到皮秒量级。 上述分析中的输出采用归一化值,实际中应该考虑 到输出与倍频效率成正比,所以倍频效率越高灵敏 度值越大。影响倍频效率的一个重要参数是晶体的 有效非线性系数 d<sub>eff</sub><sup>[10]</sup>,该值越大倍频效率越高,从 而灵敏度越大。

## 4 传输抖动测量实验

搭建平衡式互相关器的实验平台测量光脉冲经 过 50 m 光纤链路往返传输(相当于传输 100 m)后 的时间抖动,实验装置和光路如图6所示。脉冲光 源为自制的锁模掺铒光纤激光器,中心波长为 1550 nm, 重复频率为 90 MHz, 脉冲宽度为 475 fs。 装置中的 1/2 波片(HWP)用来调节脉冲光源的偏 振方向,从而调节由偏振分束晶体(PBS)反射和透 射的光功率比例。光源由 PBS 透射的部分通过 1/4 波片(QWP)和反射镜(GM)返回,重新入射到 PBS 时偏振方向旋转 90°,恰好可以由 PBS 反射,这部分 脉冲光可以作为基准脉冲光源;光源由 PBS 透射的 部分通过光纤准直镜(collimator)高效率地耦合到 光纤中,光纤链路(fiber link)末端的法拉第旋转镜 (FRM)将传输后的光脉冲返回,并使其偏振方向旋 转 90°, 返回光恰好可以由 PBS 反射, 这部分脉冲光 是经过光纤往返链路传输后的脉冲光。两路光由 PBS 合束后进入平衡式光学互相关器中进行抖动 测量。在测量过程中引入了人工扰动,使得在光脉 冲传输时光纤有振动,增大了时间抖动。





频效率高,可以实现高灵敏度。由于引入的光纤振 动增大了时间抖动,为保证测量有效,参数设计应保 证最大的动态范围,在此基础上考虑提高灵敏度,根 据前面的理论分析并考虑成本问题,选取的晶体长 度为5mm。

在实际测量传输抖动之前,需要先对平衡式光 学互相关器进行定标,得到最后输出的信号与时间 抖动的关系曲线,并且同时找到输出的平衡零点。 将图 6 实验装置图中的光纤传输一路先换成与基准 光脉冲一路相同的设置,并且配置机械平移台来移 动反射镜以不断改变光路长度,从而调节传输光脉 冲相对于基准光脉冲的时延。根据实验数据点得到 反映输出和时延关系的定标曲线如图 7 所示,可以 看出实验的定标曲线与之前的理论计算吻合。



图 7 实验定标曲线

Fig. 7 Experimental calibration curve

定标之后,将光路换回光纤链路,进行传输时间 抖动的测量。最后得到时间抖动曲线如图 8(a)所示,相应的频域抖动功率谱曲线如图 8(b)。抖动主 要集中在低频区域,计算得到 1~100 Hz 频率范围 内传输抖动均方根值为 21.6799 fs。图 8(a)中两处 低谷值恰好是人工扰动使光纤振动的时刻,此时由 于振动使得光纤引入的抖动增大,而测量曲线也反 映了这一点,可见该测量的可靠性。

## 5 结 论

平衡式光学互相关方案作为一种新型的脉冲传输抖动测量方案,具有高灵敏度和高精度的优点。阐述了该方案的测量原理,并进行了数学计算和理论分析,得出动态范围和灵敏度随各参数变化情况,从而指导实验的参数设计。当 $\delta/T_0$ 的值一定, $\Delta \tau/T_0$ 随L 呈上升趋势;当 $\delta L/T_0 = 2(L = 2T_0/\delta)$ 时, $\Delta \tau/T_0$ 达到其最大值4,此时动态范围 $\Delta \tau = 4T_0$ ; $\delta L/T_0$ 的值 超过2时 $\Delta \tau/T_0$ 不再增加,即晶体长度L在超过 2 $T_0/\delta$ 时动态范围不再增大。当 $\delta/T_0$ 值一定,灵敏





度  $K_s$  先随 L 的增大而增大,在  $\delta L/T_0 \approx 1.8$  ( $L \approx 1.8T_0/\delta$ ) 处,  $K_s$  达到极大值后下降, L 的值超过  $L = 2T_0/\delta$  时 $K_s$  不再变化。在锁模脉冲激光光源和 光纤链路一定的情况下,可以根据灵敏度和动态范围的要求,合理设计晶体长度以及两基频光在晶体中的群速度。最后在理论分析的基础上,搭建了平衡式互相关器的实验平台,测量了光脉冲经过 100 m光纤链路传输后产生的时间抖动。实验结果表明平衡式互相关器的定标曲线与理论计算吻合,在有光纤振动的情况下, 1~100 Hz 频率范围内的传输抖动均方根值约为 20 fs。

#### 参考文献

- 1 Seth M. Foreman, Kevin W. Holman, Darren D. Hudson *et al.*. Remote transfer of ultrastable frequency references via fiber networks [J]. *Rev. Sci. Instrum.*, 2007, **78** (2): 021101.1~021121.25
- 2 F. Narbonneau, M. Lours, S. Bize *et al.*. High resolution frequency standard dissemination via optical fiber metropolitan network [J]. *Rev. Sci. Instrum.*, 2006, 77 (6): 064701.1~064701.8
- 3 C. Daussy, O. Lopez, A. Amy-Klein *et al.*. Long-distance frequency dissemination with a resolution of 10<sup>-17</sup> [J]. *Phys. Rev. Lett.*, 2005, 94(20): 2039040.1~203904.4
- 4 A. Amy-Klein, A. Goncharov, C. Daussy *et al.*. Absolute frequency measurement in the 28-THz spectral region with a femtosecond laser comb and a long-distance optical link to a primary standard [J]. *Appl. Phys. B*, 2004, **78**(1): 25~30
- 5 Kevin W. Holman, David J. Jones, Darren D. Hudson *et al.*. Precise frequency transfer through a fiber network by use of  $1.5_{\mu}m$  mode-locked sources [J]. *Opt. Lett.*, 2004, **29**(13): 1554~1556
- 6 Kevin W. Holman, Darren D. Hudson, Jun Ye. Remote transfer of a high-stability and ultralow-jitter timing signal [J]. Opt. Lett., 2005, 30(10): 1225~1227
- 7 Darren D. Hudson, Seth M. Foreman, Steven T. Cundiff *et al.*. Synchronization of mode-locked femtosecond lasers through a

fiber link [J]. Opt. Lett., 2006, 31(13): 1951~1953

- 8 J. Kim, J. Chen, Z. Zhang *et al.*. Long-term femtosecond timing link stabilization using a single-crystal balanced cross correlator [J]. Opt. Lett., 2007, **32**(9): 1044~1046
- 9 Deng Qinghua, Peng Hansheng, Li Mingzhong et al.. Research on the method to stabilize second harmonic generation using type [] phase matching [J]. Chinese J. Lasers, 2007, 34(3): 313~317 邓青华,彭翰生,李明中等.利用 [] 类相位匹配实现稳定倍频输 出[J]. 中国激光, 2007, 34(3): 313~317
- 10 Qian Shixiong, Wang Gongming. Nonlinear Optics-Principles and Developments [M]. Shanghai: Fudan University Press, 2001, 53~79 住土雄 工共明 北佐城北島 原調と注意[M] 上海 有日土党

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,2001.53~79

- 11 J. A. Armstrong, N. Bloembergen, J. Ducuing *et al.*. Interactions between light waves in a nonlinear dielectric [J]. *Phys. Rev.*, 1962, **127**(6): 1918~1939
- 12 Fu Weijia, Yu Jian, Kang Yuzhuo et al.. 13 mW-continuouswave green light output by quasi-phase-matched frequency doubling in periodically poled KTP [J]. Acta Optica Sinica, 2007, 27(6): 1063~1066 付伟佳,于 建,康玉琢等. 准相位匹配 PPKTP 晶体连续倍频

13 mW 绿光输出[J]. 光学学报, 2007, 27(6): 1063~1066

- 13 Shen Minchang, Xu Wencheng, Chen Weicheng et al.. Experimental study of fiber ring laser with single polarization controller [J]. Acta Optica Sinica, 2007, 27(11): 2003~2007 申民常,徐文成,陈伟成等. 单偏振控制器环形腔光纤激光器实 验研究[J]. 光学学报, 2007, 27(11): 2003~2007
- 14 Song Fang, Xu Wencheng, Shen Minchang *et al.*. Actively mode-locked femtosecond pulse fiber laser [J]. *Chinese J. Lasers*, 2008, **35**(3): 347~350
  宋 方,徐文成,申民常等.主动锁模飞秒光纤激光器[J].中国激光, 2008, **35**(3): 347~350
- 15 S. Rivier, U. Griebner, V. Petrov *et al.*. Sub-90 fs pulses from a passively mode-locked Yb: YAl<sub>3</sub>(BO<sub>3</sub>)<sub>4</sub> laser [J]. *Appl. Phys. B*, 2008, **93**(4): 753~757
- 16 Liu Bowen, Hu Minglie, Song Youjian et al. 39 fs, 16 W all photonic crystal fiber laser system [J]. Chinese J. Lasers, 2008, 35(6): 811~814

刘博文, 胡明列, 宋有建等. 39 fs.16 W 全光子晶体光纤飞秒激 光系统[J]. 中国激光, 2008, **35**(6): 811~814