

# 1 kHz 重复频率多脉冲皮秒激光器研制及其 空间碎片激光测距应用

龙明亮<sup>1</sup>,邓华荣<sup>1\*</sup>,张海峰<sup>1,2\*\*</sup>,吴志波<sup>1,2</sup>,张忠萍<sup>1,2,3</sup>,陈檬<sup>4</sup>

<sup>1</sup>中国科学院上海天文台,上海 200030; <sup>2</sup>中国科学院空间目标与碎片观测重点实验室,江苏南京 210008; <sup>3</sup>华东师范大学精密光谱科学与技术国家重点实验室,上海 200062; <sup>4</sup>北京工业大学激光工程研究院,北京 100124

摘要 超短皮秒脉冲的峰值功率高、大能量输出困难。通过将单个脉冲分成多个相邻的脉冲,可增大脉冲包络总能量,提高激光输出功率。设计并获得光-光转化效率为 39.3%的单路锁模皮秒种子激光输出,提出将单脉冲分成 多脉冲的方法,利用布拉格体光栅(VBG)脉冲展宽、多脉冲生成、再生放大、行波放大及频率转换等激光技术获得 脉冲间距为1 ns、输出功率为10 W、脉冲包络能量为10 mJ、单脉冲脉宽约为100 ps、光束质量为1.67、重复频率为 1 kHz 的 532 nm 百皮秒四脉冲激光输出。通过激光模块泵浦产生的热透镜效应,并通过调节泵浦电流实现对激 光输出发射角的连续精确调节,获得的最小发散角为 0.2 mrad。将所设计方法应用在上海天文台空间激光测距站 平台上,进行多颗空间碎片测距,测距精度最优为 16.44 cm。该结果表明多脉冲可增大激光总输出能量、提高激光 输出功率且可为空间碎片激光测距探测能力的提升提供有效的技术途径。

关键词 激光光学;皮秒激光;空间碎片激光测距;多脉冲;单光子探测 中图分类号 P412 **文献标志码** A

doi: 10.3788/AOS202141.0614001

## Development of Multiple Pulse Picosecond Laser with 1 kHz Repetition Rate and Its Application in Space Debris Laser Ranging

Long Mingliang<sup>1</sup>, Deng Huarong<sup>1\*</sup>, Zhang Haifeng<sup>1,2\*\*</sup>, Wu Zhibo<sup>1,2</sup>, Zhang Zhongping<sup>1,2,3</sup>, Chen Meng<sup>4</sup>

Lindig Zhongping , Chen Weng

 $^{-1}$  Shanghai Astronomical Observatory, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 200030, China;

<sup>2</sup> Key Laboratory of Space Object and Debris Observation, Chinese Academy of Sciences, Nanjing, Jiangsu 210008, China;

 $\label{eq:states} {}^{\scriptscriptstyle 3} Stete\ Key\ Laboratory\ of\ Precision\ Spectroscopy\ ,\ East\ China\ Normal\ University\ ,\ Shanghai\ 200062\ ,\ China\ ;$ 

<sup>4</sup> Institute of Laser Engineering, Beijing University of Technology, Beijing 100124, China

**Abstract** The peak power of ultra-short picosecond pulses is high, and the realization of the large energy output is difficult. The single pulse is divided into multiple adjacent pulses, which can increase the total energy of the pulse envelope and increase the laser output power. A single-channel mode-locked picosecond seed laser output with an optical-to-optical conversion efficiency of 39.3% is designed and obtained, and a method of dividing a single pulse into multiple pulses is proposed. By using Bragg volume grating (VBG) pulse broadening, multiple pulse generation, regeneration amplification, traveling wave amplification, and frequency conversion, a laser output at 532 nm with four pulses, 1 ns pulse spacing, 10 W output power, 10 mJ pulse envelope energy, 100 ps pulse width

收稿日期: 2020-09-07; 修回日期: 2020-10-06; 录用日期: 2020-11-17

**基金项目**:国家自然科学基金(U1631240,11903066,12003056)、上海市自然科学基金面上项目(20ZR1467500)、新疆自 治区引进高层次人才天池计划支持

\* E-mail: dhr@shao.ac.cn; \*\* E-mail: hfzhang@shao.ac.cn

of the single pulse, 1.67 beam quality, and 1 kHz repetition frequency is obtained. Through the thermal lens effect pumped by the laser module, the laser output emission angle can be adjusted continuously and accurately by adjusting the pump current, and the minimum divergence angle is 0.2 mrad. The designed method is applied to the space laser ranging station of Shanghai Observatory to carry out the ranging of multiple space debris, and the ranging accuracy is 16.44 cm. The results show that multiple pulses can increase the total laser output energy and laser output power, which provides an effective technical way to improve the ability of space debris laser ranging detection.

**Key words** laser optics; picosecond laser; space debris laser ranging; multi pulses; single photon detection **OCIS codes** 140.7090; 140.3280; 280.3400

## 1 引 言

空间碎片的存在严重地影响着在轨运行航天器 的安全,空间碎片的不断产生严重地浪费有限轨道 资源,同时空间碎片陨落也对地面人员与财产造成 严重影响[1-2]。激光信号具有波长短、发散角小、方 向性好、单色性好、抗干扰等特点,受大气传播延时 影响小,适合远距离目标高精度测量,能显著提升空 间碎片轨道测定精度,对增强航天器碰撞预警能力 具有重要作用<sup>[3-8]</sup>。激光测距技术在不断追求探测 能力和测量精度的提升,对激光器输出能量和脉宽 提出越来越高的要求。在空间碎片漫反射激光信号 探测中,地面测量系统普遍采用百赫兹重复频率、纳 秒脉宽、数十瓦输出功率的激光器系统。由于采用 纳秒激光脉宽,最佳测距精度难以得到进一步提 升[4-7],因此需发展皮秒脉宽空间碎片激光测量技 术。为验证皮秒激光在测距精度及测距能力方面的 优势,中国科学院上海天文台分析了影响测距精度 的来源,以及强激光在大气传输中的非线性效应,采 用千赫兹双脉冲 532 nm 皮秒激光实现多颗空间碎 片目标的激光测距,其中对部分目标的最佳测距精 度可达到亚 dm 级。此测距能力表明强激光在大气 传输中与大气分子之间的相互作用产生的非线性效 应作用在激光光束上,激光光束的自聚焦使得光束 传输发射角减小并逐渐达到衍射极限角<sup>[8-9]</sup>。

大能量皮秒激光器为空间碎片激光测距提供一种新型的激光源,然而,皮秒激光器通常采用半导体可饱和吸收体(SASAM)锁模(ML)获取超短脉冲,而基于直接 SASAM 锁模得到的皮秒脉冲脉宽较窄,约10 ps<sup>[10-11]</sup>,该方法难于实现对高能量皮秒激光的放大,激光能量越大也越容易造成光学器件的损坏,从而限制皮秒激光器高功率大能量的获得<sup>[11-14]</sup>。采用多脉冲的方式将脉冲能量集中在一个比较近的包络里,这样可降低各脉冲的能量,有效避免器件的损伤,可进一步提高激光输出的能力。Siders 等<sup>[15]</sup>采用类似迈克耳孙干涉仪分束的方法,

将单个脉冲分束为16个等间距的脉冲,再通过偏振 合束的方法实现100%的能量转换,并以此提出将 单脉冲分成2"(n为自然数)个脉冲的方法。Nebel 等<sup>[16]</sup>通过对电光开关的高压信号进行控制,获得串 内脉冲数为2,10,20的多脉冲,通过将多脉冲应用 于微加工,发现多脉冲的加工速度及效果优于单脉 冲。Rezaei等<sup>[17]</sup>采用腔匹配的方式且腔内无放大 增益模块的结构,获得串内脉冲数、脉冲幅值可调的 多脉冲飞秒激光输出,脉冲包络能量达1mJ。

本文以空间光程差的脉冲分束方法获得 4 脉冲 激光输出,并结合锁模、布拉格体光栅(VBG)皮秒 脉冲展宽、再生放大、行波放大及频率转换技术获得 高功率多脉冲皮秒激光,通过控制泵浦电流来实现 对热透镜的控制,从而达到对激光发散角的调节;将 多脉冲应用于中国科学院上海天文台空间碎片激光 测距,利用 6 倍扩束的发射望远镜、硅雪崩光电二极 管(Si-APD)单光子探测器以及光谱滤波、空间滤 波、距离门控滤波减小噪声对空间碎片激光回波信 号的干扰,成功实现对多颗空间碎片目标的多脉冲 皮秒激光测距。

#### 2 多脉冲皮秒激光器

多脉冲皮秒激光器光路如图 1 所示,其中 I 为 锁模,Ⅱ为 VBG 脉冲展宽与空间光程差脉冲分束, Ⅲ为再生放大器,IV 为行波放大器及倍频器。系统 工作流程如下:皮秒脉冲种子光由锁模输出,经脉冲 展宽及空间光程差脉冲分束获得 4 脉冲输出,利用再 生放大器将脉冲能量放大,通过对Ⅲ内各分束的调节 可实现 4 脉冲选择及脉冲幅值输出,并由 IV 中的单 通行波放大器增大输出功率,最后经倍频输出 4 脉冲 重复频率为 1 kHz 的 532 nm 皮秒激光。

图 1 中各个组成部分的详细工作原理如下。锁 模腔(I)输出皮秒种子脉冲,由 Nd: YVO<sub>4</sub>晶体,平 凹全反镜  $R_1$ 、 $R_2$ , 1/2 波片 HWP<sub>1</sub>,偏振片  $P_1$ , 1/4波片 QWP<sub>1</sub>,  $45^{\circ}$ 全反镜  $M_2$ ,  $0^{\circ}$ 全反镜  $M_1$ 、 $M_3$ 、 $M_4$ , 以及半导体可饱和吸收镜(SESAM)构成。QWP<sub>1</sub>

#### 第 41 卷 第 6 期/2021 年 3 月/光学学报

与 P<sub>1</sub> 组成输出功率可调的输出镜,输出单路锁模激 光。腔内部分锁模光从 P<sub>1</sub> 另一侧出射,由光电管接 收。在泵浦功率为 3 W 时,调节 QWP<sub>1</sub> 获得最佳锁 模输出功率,输出功率为 1.18 W,光-光转化效率达 39.3%。测得的光谱如图 2 所示,线宽为 0.26 nm, 中心波长为 1064.38 nm,输出脉宽为 23 ps。



图 1 千赫兹重复频率多脉冲皮秒激光器光学原理图

Fig. 1 Optical principle diagram of multiple-pulse picosecond laser at kHz repetition rate





Fig. 2 Mode-locked laser output. (a) Spectral line width; (b) pulse width

对于 VBG 脉冲展宽与空间光程差脉冲分束部 分(II),BS<sub>1</sub>、BS<sub>2</sub>、BS<sub>3</sub>为半透半反镜,M<sub>01</sub>、M<sub>02</sub>、 M<sub>03</sub>、M<sub>04</sub>为0°的 1064 nm 高反镜。经 VBG 展宽后 的锁模脉冲入射到 BS<sub>1</sub>上,强度为 *I*的脉冲一半经 BS<sub>1</sub>反射,另一半透过 BS<sub>1</sub>并分成 2 路光,光强度降 为 0.5*I*;经 BS<sub>1</sub>反射与透射的脉冲分别在 BS<sub>2</sub>、BS<sub>3</sub> 处一半反射、一半透射,每路光强度降为 0.25*I*。 BS<sub>2</sub>的透射脉冲与反射脉冲分别经 M<sub>01</sub>、M<sub>02</sub>的全反 射,再次在 BS<sub>2</sub>、BS<sub>1</sub>上一半反射、一半透射,光的强 度降为 0.0625*I*。M<sub>03</sub>、M<sub>04</sub>全反射回来的光脉冲在 BS<sub>3</sub>、BS<sub>1</sub>上一半反射、一半透射,每路光的强度降为 0.0625*I*。4路光在 BS<sub>1</sub>处合束,形成具有一定间距 的多脉冲。在 M<sub>01</sub>与 M<sub>02</sub>全反射并透过 BS<sub>1</sub>的光 脉冲中,两个光脉冲的光程差为  $\Delta L_1$ ,第二个光脉 冲将延迟, $M_{01}$  反射的脉冲在前, $M_{02}$  反射的脉冲在 后,两光脉冲的时间间隔  $\Delta t_1 = \Delta L_1/c$  (*c* 为光速), 即  $M_{02}$  的反射光在  $M_{01}$  反射光的后面,时间间隔为  $\Delta t_1$ 。同理, $BS_2$  透射与反射的脉冲分别经  $M_{03}$ 、 $M_{04}$ 的全反射,再次在  $BS_3$ 、 $BS_1$ 上一半反射、一半透射,  $M_{03}$  反射的脉冲在前, $M_{04}$  反射的脉冲在后,两个光 脉冲的光程差为  $\Delta L_2$ ,两光脉冲的时间间隔  $\Delta t_2 =$  $\Delta L_2/c$ 。 $M_{02}$ 、 $M_{03}$  反射的光脉冲的光程差为  $\Delta L_3$ , 两个光脉冲的时间间隔  $\Delta t_3 = \Delta L_3/c$ 。通过调节  $M_{01}$ 、 $M_{02}$ 、 $M_{03}$ 、 $M_{04}$ 、 $BS_1$ 、 $BS_2$ 、 $BS_3$  相互之间的位置, 使得光程差  $\Delta L = \Delta L_1 = \Delta L_2 = \Delta L_3$ ,从而将单脉冲 分成等间距( $\Delta t = \Delta L/c$ )的4 脉冲。各镜片反射光

经 BS<sub>1</sub>、BS<sub>2</sub>、BS<sub>3</sub> 的透射及反射后,相互之间没有形成回路,互不影响,这保证了各脉冲的独立性。最后4 路光的总能量降为原来的 1/4。通过此方法获得的脉冲间距精度能达到 ps 量级(3 ps)。而光程差 $\Delta L$ 的选择范围可以从毫米到几十厘米甚至更长,这样所获得的脉冲的间距范围可从几皮秒至几纳秒。利用展宽后的锁模种子脉冲生成的多脉冲结果如图 3 所示。受分束镜的分光比及每路光束重合度的影响,各幅值并不严格按分束过程均分。调试时取  $\Delta L$  = 300 mm,对应的脉冲间距为 1 ns。反射镜 M<sub>01</sub>、M<sub>02</sub>、M<sub>03</sub>、M<sub>04</sub>分别对应图 3 中多脉冲中的一个脉冲,通过遮挡各反射镜即可控制对应脉



图 3 脉冲分束 4 脉冲(div: 5 ns) Fig. 3 Pulse is splitted into four pulses (div: 5 ns)



冲的开启,实现对各脉冲的选择以及光束偏移调节。

Ⅲ为再生放大器,其中再生谐振腔由凸反镜 R<sub>3</sub>、R<sub>4</sub>,45°全反镜 M<sub>8</sub>、M<sub>9</sub>,偏振片 P<sub>4</sub>、P<sub>5</sub>,Nd:YAG 激光晶体组成, 腔长为 1.4 m, 对应腔周期为 9.3 ns。法拉第旋转器和 1/2 波片组成光隔离器 OI2,普克盒 PC 与 1/4 波片 QWP3 组成脉冲选择开 关,1/4 波片 QWP4 补偿 Nd: YAG 激光晶体的热退 偏。多脉冲透过光隔离器进入再生放大器中,在脉冲 选择开关的控制下在腔内进行来回放大,最后输出 重复频率为1 kHz 的大能量皮秒激光脉冲。采用 千赫兹侧泵浦模块,LD 侧泵 Nd:YAG 模块中 Nd: YAG 激光晶体的尺寸为  $\Phi_{6} \text{ mm} \times 67 \text{ mm}$ 。 侧泵浦 模块中 LD 为 808 nm 半导体钯条,单个钯条的长度 为12mm, 钯条共有12个, 将其分成4圈, 每圈3 个,有效泵浦长度为48 mm。在泵浦电流为50 A、 泵浦脉宽为200 us、重复频率为1 kHz 的条件下,调 节再生腔内的普克盒 PC,最终获得单脉冲能量为 7.0 mJ 的激光输出,此时普克盒上高压时间为 260 ns,即锁模种子脉冲在谐振腔内往返约 28 次, 因此共有 28 个放大周期。测得光束质量 M<sup>2</sup> = 1.45, 光斑直径约为 1.8 mm, 脉宽为 110 ps, 输出 的4脉冲波形如图4(a)所示。再生放大过程中多 脉冲的生长过程如图 4(b)所示。





从图 4(a)可以看出,再生放大过程中先对前面 的脉冲进行放大,消耗反转粒子数,再对后面的脉冲 进行放大,此时的泵浦增益由于前面脉冲的消耗而 减小,这样导致后面的脉冲放大比前面的脉冲放大 慢,脉冲能量下降,输出脉冲的幅值降低,从而出现 如图 4 (a)所示的多脉冲的幅值依次下降的现象。 通过减小多脉冲种子光各个脉冲的强度或改变各个 脉冲导入再生放大谐振腔时的偏移程度,实现各脉 冲的放大输出能量调节。

图 1 中 II 部分含空间光程差脉冲分束过程,多 脉冲内各脉冲可以通过对应的空间光程差脉冲分束 的反射镜被单独调节并导入再生放大谐振腔,同时 可通过控制每一路脉冲在再生放大过程中的振荡强 度,实现多脉冲串内各脉冲的幅值、能量调节,如遮 挡图1中的 M<sub>02</sub>、M<sub>03</sub>,输出4脉冲中的第一个与最 后一个脉冲,如图5所示,测量到的两脉冲之间的间 距为3 ns。

对于双模块单通行波放大器及倍频器(IV),在 高功率激光放大过程中,由于激光自身的强光作用, 介质的折射率随光强的变化而变化。激光功率密度 足够高或者作用距离足够长时,介质中会产生非线 性的克尔效应。对于比较常见的高斯光束,在强激

#### 第 41 卷 第 6 期/2021 年 3 月/光学学报



图 5 第一、第四脉冲的双脉冲输出

Fig. 5 Double pulse output of first and fourth pulses 光的作用下,光束中心部分折射率就会比边缘部分 折射率高,导致了光束中心部分的传输速度比边缘 低,产生相位延时,这使得光束在传播时产生相位畸 变。这种畸变可以等效为在介质中加入了一个正透 镜,使光束在传输过程中逐渐向中心聚焦。同时,在 高峰值或高功率泵浦下,泵浦模块中的 Nd: YAG 激 光晶体内部温度分布不均匀,产生应力分布,引起光 线通过晶体棒中不同位置时的不同光程,形成折射 率沿径向的梯度分布,产生热透镜效应。图1中IV 中的  $AR_1$ 、 $AR_2$ 、 $AR_3$  为 凹 透 镜 (曲 率 半 径 R =-200 mm)用于补偿泵浦模块的热透镜及自聚焦效 应;QR为石英旋转器,用于补偿泵浦模块之间的热 退偏; MD<sub>2</sub>、MD<sub>3</sub>为808 nm 半导体 LD 侧泵模块, 泵浦重复频率为1kHz,泵浦电流为90A,功率为 216 W。将再生放大输出的7 W 多脉冲经此双模块 单通行波放大器的放大后,可获得 20 W 的 1064 nm 输出。采用 LBO 晶体的 I 类角度匹配的 倍频器,晶体相位匹配角为: $\theta = 90^\circ, \varphi = 11.6^\circ, 尺寸$ 为4mm×4mm×11mm,用铟箔包裹晶体并将其 放置在 25 ℃恒温的热沉上,整个热沉可以左右、俯仰 调节。倍频获得的输出功率为 10.2 W,即多脉冲包 络能量为10.2 mJ,输出单脉冲脉宽约为100 ps,光束 质量  $M_r^2 = 1.71, M_v^2 = 1.624$ , 即光束质量  $M^2$  为 1.67,如图 6 所示。通过微调泵浦电流,可实现对发





射角的微调,获得的最小发散角为 0.2 mrad。

### 3 多脉冲空间碎片激光测距及系统

#### 3.1 多脉冲的探测能力计算分析

对于光电探测器,光电转换服从泊松分布,测距 过程中采用窄带滤波器、空间小孔滤波等方法抑制 噪声,探测器噪声及背景噪声低,特别在夜晚,可不 考虑噪声影响。根据激光雷达方程,对于非等幅值 的脉冲,假设第一个脉冲的光子数为 n<sub>0</sub>,则第 N 个 脉冲的光子数为 b<sub>N</sub>n<sub>0</sub>。N 个脉冲接收到光电子的 总概率为

$$P_{1-N}(1) = \sum_{1}^{N} P_{n}(1) = P_{1}(1) + P'_{1}(1)P'_{2}(1) + P'_{1}(1)P'_{2}(1)P_{3}(1) + \dots + P'_{1}(1)P'_{2}(1)P'_{3}(1)P_{N},$$
(1)

式中: $P_1(1)$ 为第一个脉冲被探测到的概率; $P'_1(1)$ 为第一个脉冲未被探测到的概率;第二个脉冲的探测概率为在第一个脉冲未被探测到时第二个脉冲被探测到的概率,即 $P'_1(1)P_2(1)$ ,由此可得第N个脉冲被探测到的概率为 $P'_1(1)P'_2(1)P'_3(1)$ … $P'_{N-1}(1)P_N$ ,故脉冲被探测到的总的概率为各脉冲被探测到的概率之和<sup>[18]</sup>。由泊松分布可得

 $P_{1-N}(1) = 1 - \exp(-n_0) +$ 

 $\exp(-b_{1}n_{0})[1-\exp(-b_{2}n_{0})]+\cdots+\\\exp[-(b_{1}+b_{2}+\cdots+b_{N-1})n_{0}][1-\exp(-b_{N}n_{0})],$ 化简得

 $P_{1-N}(1) =$ 

 $1 - \exp[-(1 + b_2 + \dots + b_{N-1} + b_N)n_0]. \quad (2)$ 

对于微弱信号光子探测,微弱回波信号  $n_0 \rightarrow 0$ 时,将(2)式由泰勒级数展开可得

 $P_{1-N}(1) = (1 + b_2 + \dots + b_{N-1} + b_N)n_0$  (3)

由此,探测成功概率随脉冲数的增多呈线性增 大。同时(3)式表明多脉冲的探测成功率可等效于与 脉冲包络多脉冲能量之和相等的单脉冲探测。以上 分析表明探测成功率受脉冲总能量的影响比较大,同 样能量下,无论是对单个脉冲还是多个具有不同幅值 的脉冲,探测成功率是一致的。因此,在高能量单脉 冲皮秒激光难以实现的情况下,可以通过多脉冲激光 形式增大激光输出的总能量,从而提高探测能力。

#### 3.2 空间碎片激光测距及系统

空间碎片激光测距涉及碎片轨道的预报、激光 发射与接收、数据处理等多方面的内容,中国科学院 上海天文台空间碎片激光测距系统的具体结构如图 7 所示<sup>[8]</sup>。

#### 第 41 卷 第 6 期/2021 年 3 月/光学学报

图 7 展示了空间碎片测量的过程,首先从计算 机控制系统下载空间碎片轨道预报参数(TLE 参 数),计算机控制系统处理、转换可执行的文件,发出 控制指令,控制伺服系统,跟踪机架开始跟踪,在编 码器的反馈下实现精确的跟踪(目标瞄准),并由接 收系统的 CCD 监测空间碎片的位置。此时地面人 员从计算机发出点火信号发射指令,皮秒激光器经 点火输出的激光通过折反射光学系统及望远镜发射 系统到达空间碎片(目标击中)上,并通过光电管接 收激光发射时的脉冲信号,经恒比定时器鉴别,开启 事件计时器,计算机终端记录主波时刻;空间碎片的 激光回波信号经接收系统到达单光子探测器 APD, 通过电平转换关闭事件计时器以获得回波时刻,这样 可得到输出激光和反射激光的时间差,从而获得空间 碎片与地面的距离。为了精确地测量距离,需要利用 时间频率基准精确地获得各时刻的值。同时,通过距 离门控电路,空间碎片的反射激光传输至望远镜时, 准确开启单光子探测器。中国科学院上海天文台的 60 cm 空间碎片激光测距系统中除激光器外的望远 镜系统的主要性能参数参考文献[7]中佘山站的参 数。为了更有效地避免其他噪声对单光子探测器 APD 的干扰,在此使用了 2 nm 带宽的滤波片。







## 4 测距结果与讨论

根据北美防空司令部(NORAD)公布的网页 (www.Space-Track.-Org)上的空间碎片预报轨道 参数获得各空间碎片的预报结果,经计算机处理,通 过将预报结果输入伺服系统,实现对空间碎片的跟 踪,从监测 CCD 上观察空间碎片在 CCD 视场中的 位置,并通过微调跟踪使得空间碎片位于 CCD 视场 中的指定位置。此时,发射多脉冲皮秒激光(由6倍 发射望远镜发射),多脉冲皮秒激光经6片45°光学 全反镜的反射,到达发射望镜前的功率为8.5 W,从 CCD 上看到的光束如图8所示,锥形光束光尖部分 十分尖锐。

通过计算机控制、处理、微调跟踪,进行激光 瞄准击中空间碎片的修正,在一定修正量下获得 了空间碎片[名称 SL\_DEB(814),雷达散射截面 (RCS)的面积为 7.5 m<sup>2</sup>,距离为 879~1132 km] 反射回来的回波信号,如图 9 所示。图 9 中密集点



图 8 发射激光的锥形光束 Fig. 8 Cone-shaped beam of emission laser



图 9 空间碎片激光测距得到的激光回波数据 Fig. 9 Laser echo data obtained by space debris laser ranging (有一定弧度的点线)即为空间碎片返回的激光回

第 41 卷 第 6 期/2021 年 3 月/光学学报

研究论文

波信号。经数据处理获得的测量精度达到 28.65 cm。与此同时还测得针对多颗空间碎片的 激光测距的精度,如表1所示,其中最优的测距精

碎片的 度达到 16.44 cm。

表1 多脉冲皮秒激光空间碎片测距结果

Table 1 Results of laser space debris ranging with multi-pulse picosecond laser

Number	Date	Name	$RCS / m^2$	Root mean square /cm	Measured distance /km
1	2020-03-15	SL-14R_B	4.6	31.06	727.5-749.0
2	2020-03-15	Cz-2c-r-b1_Gz	10.7	16.44	1083.4-1150.7
3	2020-03-18	Delta2R_B	9.8	118.17	1006.4-1049.3
4	2020-03-18	SL_DEB(814)	7.5	28.65	836.7-899.4
5	2020-03-18	DELTA2R_B_O	5.5	64.27	1100.3-1162.9
6	2020-03-18	SL-3R_B	6.6	150.51	643.8-646.5

多脉冲由 4 个脉冲组成,脉冲间距约为 1 ns, 对应的脉冲包络宽度为 3 ns。对于大目标空间碎 片,若利用单个脉冲测得的数据叠加在一起,则对应 的测距精度约为 45 cm。表 2 中所测量的空间碎片 尺寸比较大,多脉冲之间的间距为 1 ns,间距较小, 大尺寸空间碎片对脉冲的脉宽展宽大于多脉冲内脉 冲之间的间距,这降低了测距精度。为了验证多脉 冲中单个脉冲的测距情况,采用图 5 所示的双脉冲 激光对合作目标北斗 Compassi3 卫星进行了测量, 结果如图 10 所示,回波信号中双脉冲明显分离,单 个脉冲的测距精度达到 1.4 cm。因而多个脉冲激 光的空间碎片测距可实现多脉冲中各脉冲回波的分 离,可获得多脉冲内单脉冲测距的高精度<sup>[18]</sup>。



图 10 Compassi3 卫星激光测距中对双脉冲 回波数据的处理结果



## 5 结 论

提出以脉冲分束生成多脉冲的方法,设计了单路锁模输出,得到的光-光转化效率达 39.3%,并结合脉冲展宽、再生放大、频率转换等激光技术得到重复频率为1kHz、功率为10.2W的四脉冲 532 nm 皮秒激光,其光束质量 M<sup>2</sup>为1.67,多脉冲的脉冲数为4,脉冲间距约为1 ns,单脉冲脉宽约为100 ps,多脉冲内的脉冲强度逐渐递减。通过将所

提方法应用在中国科学院上海天文台空间碎片激光 测距系统上,可实现对多个空间碎片目标的测距,最 高的测距精度为16.44 cm。结果表明:通过多脉冲 方式可获得大能量皮秒脉冲激光输出、提高激光发 射功率,使得大能量皮秒激光满足空间碎片测距的 激光功率发射需求,提高空间碎片的激光探测能力, 从而为空间碎片及深空探测等微弱信号探测中激光 功率提升与能量发射增强提供有效的途径。

#### 参考文献

- Kelly P W, Bevilacqua R, Mazal L, et al. TugSat: removing space debris from geostationary orbits using solar sails [J]. Journal of Spacecraft and Rockets, 2018, 55(2): 437-450.
- [2] Sun H, Zhang H F, Zhang Z P, et al. Experiment on diffuse reflection laser ranging to space debris and data analysis [J]. Research in Astronomy and Astrophysics, 2015, 15(6): 909-917.
- [3] Deng H R, Zhang H F, Long M L, et al. 4 kHz repetition rate satellite laser ranging system and its application[J]. Acta Optica Sinica, 2019, 39(3): 0314002.

邓华荣,张海峰,龙明亮,等.4 kHz 重复频率卫星 激光测距系统及其应用[J].光学学报,2019,39 (3):0314002.

- [4] Zhang Z P, Yang F M, Zhang H F, et al. The use of laser ranging to measure space debris[J]. Research in Astronomy and Astrophysics, 2012, 12 (2): 212-218.
- [5] Kirchner G, Koidl F, Friederich F, et al. Laser measurements to space debris from Graz SLR station
   [J]. Advances in Space Research, 2013, 51(1): 21-24.
- [6] Li Y Q, Li Z L, Fu H L, et al. Experimentation of diffuse reflection laser ranging of space debris [J]. Chinese Journal of Lasers, 2011, 38(9): 0908001.
  李语强,李祝莲,伏红林,等. 空间碎片漫反射激光 测距试验[J]. 中国激光, 2011, 38(9): 0908001.

#### 第 41 卷 第 6 期/2021 年 3 月/光学学报

#### 研究论文

- [7] Long M L, Zhang H F, Deng H R, et al. Laser ranging for space debris using double telescopes with kilometer-level distance [J]. Acta Optica Sinica, 2020, 40(2): 0228002.
  龙明亮,张海峰,邓华荣,等.距离千米级双望远镜的空间碎片激光测距[J].光学学报, 2020, 40(2): 0228002.
- [8] Zhang Z P, Zhang H F, Long M L, et al. High precision space debris laser ranging with 4. 2 W double-pulse picosecond laser at 1 kHz in 532 nm[J]. Optik, 2019, 179: 691-699.
- [9] Rubenchik A M, Fedoruk M P, Turitsyn S K. The effect of self-focusing on laser space-debris cleaning
   [J]. Light: Science & Applications, 2014, 3(4): e159.
- [10] Long M L, Chen L Y, Chen M, et al. High-power LD side-pump Nd: YAG regenerative amplifier at 1 kHz repetition rate with volume Bragg gratings (VBG) for broadening and compressor[J]. Applied Physics B, 2016, 122(5): 1-5.
- [11] Zhu X N, Bao W X. Fundamentals of ultrashort pulse laser and its applications[J]. Chinese Journal of Lasers, 2019, 46(12): 1200001.
  朱晓农,包文霞.超短脉冲激光及其相关应用的一些 基本知识[J].中国激光, 2019, 46(12): 1200001.
- [12] Dong B, Liu L, Tang X J, et al. 100-W high-power Nd: YAG picosecond laser-slab amplifier[J]. Chinese Journal of Lasers, 2019, 46(11): 1101004.
  董彬,刘磊,唐晓军,等. 100 W 高功率 Nd: YAG 皮 秒板条激光放大器[J].中国激光, 2019, 46(11): 1101004.
- [13] Wang Z W, Wang Z K, Zou F, et al. High-peak-

power rod-type photonic crystal fiber amplifier for picosecond pulses [J]. Chinese Journal of Lasers, 2016, 43(10): 1001001.

王子薇, 王兆坤, 邹峰, 等. 高峰值功率皮秒脉冲棒 状光子晶体光纤放大器 [J]. 中国激光, 2016, 43 (10): 1001001.

- [14] Wang M, Wang F, Yu C L, et al. Ultra-low core numerical aperture large mode area photonic crystal fiber with 1 MW peak power output[J]. Acta Optica Sinica, 2019, 39(5): 0536001.
  王孟,王璠,于春雷,等.兆瓦峰值功率输出的超低 纤芯数值孔径大模场光子晶体光纤[J].光学学报, 2019, 39(5): 0536001.
- [15] Siders C W, Siders J L W, Taylor A J, et al. Efficient high-energy pulse-train generation using a 2<sup>n</sup>-pulse Michelson interferometer [J]. Applied Optics, 1998, 37(22): 5302-5305.
- [16] Nebel A, Herrmann T, Henrich B, et al. Generation of tailored picosecond-pulse-trains for micromachining [J]. Proceedings of SPIE, 2006, 6108: 610812.
- [17] Rezaei S, Li J Z, Herman P R. Burst train generator of high energy femtosecond laser pulses for driving heat accumulation effect during micromachining [J]. Optics Letters, 2015, 40(9): 2064-2067.
- [18] Men L L, Long M L, Zhang H F, et al. Research on weak signal detection ability for burst-pulses laser
  [J]. Laser & Infrared, 2020, 50(5): 557-562.
  门琳琳,龙明亮,张海峰,等. 多脉冲激光的微弱信
  号探测能力分析研究[J].激光与红外, 2020, 50 (5): 557-562.