Website: ycyk.brit.com.cn

# 基于单光子探测器恢复时间的误码率分析

李晓亮<sup>1,2</sup>,刘荣科<sup>1</sup>,王 岩<sup>3</sup>,王建军<sup>2</sup>,刘向南<sup>2</sup>
(1北京航空航天大学电子信息工程学院北京100191;
2北京遥测技术研究所北京100094;
3中国人民解放军63618部队库尔勒841000)

摘要:在深空激光通信中,为满足通信距离远、传输速率高的要求,常采用脉冲位置调制(Pulse Position Modulation, PPM)与单光子探测器(Single-Photon Detector, SPD)相结合的探测体制。本文从单光子探测器的恢复时间特性出 发,推导了探测器单元探测概率和虚警概率模型,建立了基于信号或硬判决和最大计数硬判决的多元单光子探测器阵列误 码率模型。仿真分析结果表明:在16-PPM调制和RS(15,8)编码(Reed-Solomon Codes,里德-所罗门编码)体制下,为 实现1.22 Gbps的通信速率、误码率优于10<sup>-7</sup>,当探测器单元数为4时,探测器恢复时间应≤3.2 ns; 当探测器单元数为25时, 探测器恢复时间应≤10 ns。

关键词:深空激光通信; PPM; 单光子探测器; 恢复时间; 误码率模型
中图分类号: TN929.1; V443+.1
文献标志码: A
文章编号: 2095-1000(2023)01-0015-07
DOI: 10.12347/j.ycyk.20220609001
引用格式: 李晓亮, 刘荣科, 王 岩, 等.基于单光子探测器恢复时间的误码率分析[J]. 遥测遥控, 2023, 44(1): 15-21.

# Analysis of BER model of single-photon detector recovery time

LI Xiaoliang<sup>1,2</sup>, LIU Rongke<sup>1</sup>, WANG Yan<sup>3</sup>, WANG Jianjun<sup>2</sup>, LIU Xiangnan<sup>2</sup>

(1. School of Electronics and Information Engineering, Beihang University, Beijing 100191, China;

2. Beijing Research Institute of Telemetry, Beijing 100094, China;

3. People 's Liberation Army 63618 Troops, Korla 841000, China)

**Abstract:** In deep space laser communication, in order to meet the requirements of long communication distance and high communication rate, the detection system combining PPM and single-photon detector is often used. Starting from the recovery time characteristics of single-photon detectors, this paper derives the detector unit detection probability and false alarm probability models, and establishes a multivariate single-photon detector array BER model based on signal "or" hard judgment and maximum count value judgment. Simulation analysis results show that in the 16-PPM and RS(15,8)coding system, in order to achieve a rate of 1.22 Gbps, the BER is better than 10<sup>-7</sup> communication, when the number of detectors is 4, the detector recovery time should be equalor less than 3.2 ns, when the number of detector units is 25, the detector recovery time should be equalor less than 10 ns.

Keywords: Deep space laser communication; PPM; Single-photon detector; Recovery time; BER model

**Citation:** LI Xiaoliang, LIU Rongke, WANG Yan, et al. Analysis of BER model of single-photon detector recovery time [J]. Journal of Telemetry, Tracking and Command, 2023, 44(1): 15–21.

# 引 言

单光子探测器凭借极高的探测灵敏度,在量子计数、量子通信、激光测距、激光雷达、天文观测、激光通信、生物光子学和医学光子学等领域有着广泛的应用<sup>[1-6]</sup>。随着人类对宇宙的探索, 深空探测的距离越来越远,科学探测的内容也越 来越多,对数据回传的速率要求也越来越高,现 有的微波通信已难以满足深空通信要求,而激光 通信在深空探测中的应用变得日益迫切。在深空 激光通信中,采用单光子探测器和脉冲位置调制 是提高通信灵敏度和通信速率的两项关键技术。

单光子探测器的恢复时间(死时间)是决定 激光通信速率的关键指标。单元探测器的恢复时

基金项目:国防基础科研项目(JCKY2020560B001) 收稿日期:2022-06-09 修回日期:2022-09-05

间用计数率的倒数来衡量。对于常用的超导纳米线 单光子探测器 (Superconducting Nanowire Single Photon Detector, SNSPD), 当处于低温超导状态的 纳米线接收到光子后, 会形成"热岛"破坏了超 导态进入电阻态,超导材料的热弛豫时间很短 (~10 ps),在探测器两端将产生一个快速电脉冲<sup>[7]</sup>。 但由于电路中动态电感的存在, 电信号消失比较 慢,一般在几纳秒到几十纳秒,因此超导纳米线 单光子探测器的计数率一般在100 MHz以下。 SNSPD 常采用减小超导纳米线长度(接收面积) 和多元拼接的方法来降低探测器的恢复时间。对 于另一种常用的单光子探测器一盖革模式的雪崩 光电二极管 (Avalanche Photo Diode, APD), 后 脉冲是影响计数率的关键因素。后脉冲是雪崩光 电二极管接收到光子产生雪崩效应,一部分雪崩 电子被类似缺陷能级俘获,在随后一段时间内释 放出来,引起新的雪崩现象而产生的脉冲信号。 此时无法区分脉冲信号是由于新光子到来形成 的,还是后脉冲产生的,从而导致计数错误。 APD常采用门控方法和淬灭方法来降低死 时间[8,9]。

为提高激光通信速率,在尽量降低探测器恢 复时间(死时间)的同时,通常采用光学分集接 收和多元单光子探测器探测方式。例如,美国月 球大气与粉尘环境探测器项目中的月球激光通信演 示(Lunar Laser Communications Demon-stration, LLCD)系统<sup>[10]</sup>,采用四个400 mm望远镜分集接收 技术,并且每个望远镜采用一个四单元超导纳米线 单光子探测器,实现了月地下行链路 622 Mbps 的 高速通信速率。

误码率是衡量激光通信质量好坏的一个关键 指标,它与探测器恢复时间、通信速率等参数密 切相关。南京大学闫夏超等基于接收到的光子服 从泊松分布模型,分析了采用超导纳米线单光子 探测器的深空激光通信的误码率<sup>[11]</sup>,但没有考虑探 测器恢复时间的影响;重庆邮电大学邓晨辉等建 立了单光子探测器阵列接收机的误码率模型并进 行了仿真,给出了恢复时间影响多个时隙情况下 的光子探测阵列接收 PPM 系统的误码性能<sup>[12]</sup>,但 没有对恢复时间超过一个符号时隙长度的情况进 行分析。

本文将从单光子探测器的恢复时间特性出发, 推导出探测器单元探测概率和虚警概率。建立基 于信号"或"硬判决和基于最大计数值硬判决的 多元单光子探测器阵列误码率模型,并给出理论 仿真结果,可为后续的工程设计提供技术参考。

#### 1 探测概率与虚警概率

#### 1.1 单光子探测器单元的探测概率

探测概率是发送信号为"1"时(简称信号时 隙),正确检测出来的概率。当单光子探测器的恢 复时间大于时隙宽度时,恢复时间内的某个时隙 发送信号"1",此时系统无法正确判断探测器输 出的信号是当前信号时隙产生的,还是前一个信 号时隙产生的。因此探测器单元的探测概率为

$$p_{11} = p_{1work} \cdot p(1|1)$$
 (1)

式中, *p*<sub>1work</sub> 为该探测器可以正常工作的概率, 即 在光子达到前的恢复时间内未探测到光子的概率; *p*(1|1)为探测器在正常情况下的探测率, 与探测器 的暗计数噪声、到达探测器单元的平均信号光子 数和平均背景光子数有关。

 $p(1|1)=1-\exp[-(\mu \cdot n_s + \mu \cdot n_b + n_c)]$  (2) 式中, $n_s$ 为一个信号时隙内到达单元探测器上平均 信号光子数; $n_b$ 为一个单元探测器在一个时隙内的 平均背景光子数; $n_c$ 为一个单元探测器在一个时隙 内的暗计数; $\mu$ 为探测器的量子效率。当前发送信 号为"1",探测器可正常工作的概率为

$$p_{1work} = p'(0|0) \cdot p'(0|1)$$
 (3)

其中, p'(0|0)为发送信号"1"到达之前的恢复时 间长度内未探测到背景光子的概率, p'(0|0) = $exp[-(\mu \cdot n_b + n_c)d]; p'(0|1)$ 为发送信号"1"到达 之前的恢复时间长度内未探测到信号光子数的概 率。在恢复时间内出现信号时隙的个数(称为信 号时隙数)与PPM的阶数M、恢复时间所占时隙 数有关。

$$d = k \cdot M + r \tag{4}$$

式中, *d*为恢复时间所占时隙数目; *M*为PPM的阶数(即每个符号所占时隙数目); *k*为*d*/*M*的整数部分, *r*为*d*/*M*的余数部分。

当前信号时隙出现的位置*i*不同,则信号时隙 数也不同。当1≤*i*≤*r*-1时,如图1中的第①种情况, 如果第*k*+1个符号内信号时隙出现在*r*−*i*区间,则 信号时隙数为*k*+1,按照传输信息符号等概率分布 考虑,则此时概率为(*r*−*i*)/*M*;如果第*k*+1个符号 内信号时隙未出现在*r*−*i*区间,则信号时隙数为*k*, 此时概率为(M-r+i)/M。同理,当 $r \le i \le M$ 时,如 图 1 中的第②种情况,如果第k个符号内信号时隙 出现在(M+r-i)区间,则信号时隙数为k,此时概 率为(M+r-i)/M;如果第k个符号内信号时隙未 出现在(M+r-i)区间,则信号时隙数为k-1,此时 概率为(i-r)/M。因此,信号时隙数有k-1、k、k+1 这三种可能,出现的概率与当前信号时隙位置关 系如表1所示。





表1 发送信号"1"时不同信号时隙数的概率 Table 1 Probability of signal slot within sending

signal "1"

	$1 \leq i \leq r-1$	r≤i≤M
$p_{k-1}''$	0	(i-r)/M(0, k=0)
$p_k''$	(M - r + i)/M	(M+r-i)/M(1, k=0)
$p_{k+1}''$	(r-i)/M	0

因此,信号时隙前的恢复时间长度内未探测 到信号光子数的概率为

$p'(0 1) = p''_{k-1} \cdot \exp[-(k-1)\mu \cdot n_s] + p''_k \cdot \exp($	$(-k \cdot \mu \cdot n_s) +$
$p_{k+1}'' \cdot \exp[-(k+1)\mu \cdot n_s]$	(5)

其中, 
$$p_{k-1}'' = \frac{1}{M^2} \sum_{i=r}^{M} (i-r), p_k'' = \frac{1}{M^2} \sum_{i=1}^{r-1} (M-r+i) +$$

 $\frac{1}{M^2} \sum_{i=r}^{M} (M+r-i), p_{k+1}'' = \frac{1}{M^2} \sum_{i=1}^{r-1} (r-i)_{\circ}$ 在信号时隙达到

$$p_{1\text{work}} = \exp[-(\mu \cdot n_{b} + n_{c})d] \cdot \{p_{k-1}'' \cdot \exp[-(k-1)\mu \cdot n_{s}] +$$

 $p_{k}'' \exp(-k \cdot \mu \cdot n_{s}) + p_{k+1}'' \exp[-(k+1)\mu \cdot n_{s}]\} \quad (6)$ 单光子探测器的探测概率为

 $p_{11} = [1 - \exp(-\mu \cdot n_{s} - \mu \cdot n_{b} - n_{c})] \cdot p_{1\text{work}}$ (7)

### 1.2 单光子探测器单元的虚警概率

虚警概率是当发送端发送信号为"0"(简称 非信号时隙),探测器误输出脉冲信号的概率为

$$p_{10} = p_{0\text{work}} \cdot p(1|0)$$
 (8)

式中, *p*(1|0)为探测器在非信号时隙探测到光子的 概率, 表示为

$$p(1|0) = 1 - \exp[-(\mu \cdot n_{\rm b} + n_{\rm c})d]$$
(9)

*p*<sub>0work</sub>为在光子达到前的恢复时间长度内未探测到光子的概率,即这段时间内既没有探测到信 号光子和背景光子,也没有暗计数产生,其计算 公式如下:

$$p_{0\text{work}} = p'(0|0) \cdot p'(0|1) \tag{10}$$

当*d*=*k*·*M*+*r*时,则信号时隙数有*k*-1、*k*、 *k*+1、*k*+2这四种可能,出现的概率与当前信号时 隙位置*i*有关,如表2所示。

同理可推导:

$$p_{0\text{work}} = \exp[-(\mu \cdot n_{b} + n_{c})d] \cdot \{p_{k-1}'' \cdot \exp[-(k-1)\mu \cdot n_{s}] + p_{k}'' \cdot \exp[-k \cdot \mu \cdot n_{s}) + p_{k+1}'' \cdot \exp[-(k+1)\mu \cdot n_{s}] + p_{k+2}'' \cdot \exp[-(k+2)\mu \cdot n_{s})\}$$
(11)

$$\vec{x} \stackrel{\text{th}}{=} p_{k-1}^{"} = \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=r}^{M} (i-r)(M-1-i);$$
  
$$p_k^{"} = \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=1}^{r-1} (M+i-r)(M-1-i) + \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=r}^{M} [i(i-r) + (M+r-i)(M-1-i)];$$

表2	发送信号	为"0"	'时不同	信号时阳	赏数的概率	

Table 2	Probability	of signal	slot within	sending signal	"0"
---------	-------------	-----------	-------------	----------------	-----

	1≤ <i>i</i> ≤ <i>r</i> −1	$r \leq i \leq M$
$p_{k-1}''$	0	$\frac{i-r}{M} \cdot \frac{M-1-i}{M-1} (0, k=0)$
$p_k''$	$\frac{M-r+i}{M} \cdot \frac{M-1-i}{M-1}$	$\frac{i\!-\!r}{M}\cdot\frac{i}{M\!-\!1}+\frac{M\!+\!r\!-\!i}{M}\cdot\frac{M\!-\!1\!-\!i}{M\!-\!1}(\frac{M\!-\!r\!-\!1}{M\!-\!1},k\!=\!0)$
$p_{_{k+1}}^{\prime\prime}$	$\frac{r-i}{M} \cdot \frac{M-1-i}{M-1} + \frac{M-r+i}{M} \cdot \frac{i}{M-1}$	$\frac{M\!+\!r\!-\!i}{M}\cdot\frac{i}{M\!-\!1}(\frac{r}{M\!-\!1},k\!=\!0)$
$p_{k+2}''$	$\frac{r-i}{M}\cdot\frac{i}{M-1}$	0

$$p_{k+1}'' = \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=1}^{r-1} [(r-i)(M-1-i) + (M-r+i)i] + \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=r}^{M} (M+r-i)i;$$

$$p_{k+2}'' = \frac{1}{M^2 (M-1)} \sum_{i=1}^{r-1} (r-i)i$$

$$\exists \mathfrak{U}, \quad \mathring{\mathfrak{U}} \mathfrak{L} \div \mathfrak{K} 测 \mathfrak{K} \mathfrak{h} \mathfrak{k} \mathring{\mathfrak{S}} \mathfrak{k} \mathfrak{k} \mathfrak{S} \mathfrak{h}$$

$$p_{k+2} = \{1 - \exp[-(u \cdot n_{k} + n_{k})d]\}; p_{k+1} = (12)$$

#### 2 误码率模型

#### 2.1 单光子探测器阵列的误符号率

对于单光子探测器阵列接收机,信号的判决 分为硬判决和软判决两种。硬判决在解调时根据 接收机接收到的光子计数值直接判别信号时隙的 位置,软判决在解调时只是根据接收机接收到的 光子计数值,对信号时隙的位置进行概率统计, 解码时根据统计的概率进行综合判断,给出信号 时隙最可能出现的位置(最大似然估计)。由于软 判决的计算相当复杂,一般采用硬判决。常见的 硬判决有两种:一种是采用信号"或"的方式, 当阵列接收机有一个探测器单元接收到信号,则 认为该时隙为信号时隙。这种方式适用于信号光 弱、背景光与暗计数相当低的情况;另一种是采 用光子计数值最大的时隙作为信号时隙,这种方 式可一定程度地减小背景光与暗计数的影响。

2.1.1 信号"或"方式硬判决的误符号率

采用信号"或"方式,在任何一个时隙内只 要探测器阵列有一个探测器单元探测到信号,则 认为该时隙有可能为信号时隙。美国的月地激光 通信链路中LLCD采用4个望远镜分集接收方式, 每个望远镜接收到光信号通过多模光纤耦合到4 单元的超导纳米线单光子探测器阵列上,采用信 号"或"的方式进行硬判决,从而实现下行链路 的 622 Mbps 的远距离高速通信。这种方式误符号 的概率为

 $p_{s} = 1 - \frac{1}{M} \cdot \frac{p_{11}^{*}}{p_{10}^{*}} \left[ 1 - (p_{00}^{*})^{M} \right] - \frac{1}{M} \cdot (p_{00}^{*})^{M-1} p_{10}^{*} (13)$  $\vec{x} (\vec{p}, p_{11}^{*}) = 1 - (1 - p_{11})^{N}; p_{01}^{*} = 1 - p_{11}^{*} = (1 - p_{11})^{N}; p_{00}^{*} = (1 - p_{10})^{N}; p_{10}^{*} = 1 - p_{00}^{*} = 1 - (1 - p_{10})^{N}.$ 

式(13)中等式右边第二项表示为正确检测 到发射信号"1"的概率,信号时隙随机出现在 1~*M*时隙内的任何位置*i*。当前面*i*-1个位置都未检 测到信号,而第*i*个位置检测到信号则认为该位置 为信号时隙位置(后面不再检测和考虑)。此时正 确检测的概率为

$$p_{s2} = \frac{1}{M} \sum_{i=1}^{M} (p_{00}^{*})^{i-1} \cdot p_{11}^{*} = \frac{1}{M} \cdot \frac{p_{11}^{*}}{p_{10}^{*}} \left[ 1 - (p_{00}^{*})^{M} \right] (14)$$

式(13)中等式右边第三项表示为在信号时 隙和无信号时隙都未检测到光子,从*M*个位置中 随机选取一个位置作为信号时隙的正确概率。

2.1.2 最大计数值硬判决的误符号率

采用最大计数值进行硬判决时,假设探测器 阵列的单元数为N,则单光子探测器阵列的最大计 数值的取值范围为0~N。此时有三种情况能够正确 探测到信号时隙位置:一是在信号时隙有 k 个单元 探测到光子,非信号时隙探测到光子的单元数小 于k;二是在信号时隙有 k 个单元探测到光子,同 时有 m 个非信号时隙也有 k 个单元探测到光子,同 时有 m 个非信号时隙也有 k 个单元探测到光子,则 此时正确判决的概率为 1/(m+1)。当 m=0 时,即为 第一种情况。第三种情况是所有时隙均未探测到 光子,此时正确判决的概率为 1/M。接收机有 k 个 单元接收到光子的概率分布函数为

$$f_{k1} \times f(k|1) = C_N^k p_{11}^k p_{01}^{N-k}$$
(15)

$$f_{k0} \times f(k|0) = C_N^k p_{10}^k p_{00}^{N-k}$$
(16)

因此采用最大计数值硬判决的误符号率为

$$p_{s} = 1 - \sum_{k=1}^{N} \sum_{m=0}^{M-1} \frac{1}{m+1} C_{M-1}^{m} f_{k1} f_{k0}^{m} F^{M-m-1} (k-1|0) - \frac{1}{M} f_{01} f_{00}^{M-1} = 1 - \sum_{k=0}^{N} \frac{L(k)}{M}$$

$$\left[ \left( \sum_{m=0}^{k} C_{N}^{m} p_{10}^{m} p_{00}^{N-m} \right)^{M} - \left( \sum_{m=0}^{k-1} C_{N}^{m} p_{10}^{m} p_{00}^{N-m} \right)^{M} \right]$$
(17)

其中,  $L(k) = \frac{p_{11}^{k} p_{01}^{N-k}}{p_{10}^{k} p_{00}^{N-k}}$ ; F(k-1|0)为累加概率, F(k|0) =

 $F(k-1|0)+f_{k0^{\circ}}$ 

## 2.2 单光子探测器阵列的误码率

检测出 PPM 的符号后,每个符号通过编码的 逆映射到 log<sub>2</sub>M个比特的串上。假设所有误符号概 率都相等,则误码率为

$$p_{\rm b} = \frac{M}{2(M-1)} p_{\rm s} \tag{18}$$

采用硬判决解码,进行符号判决后送到RS(n, k)解码器,可纠正多种形式的错误。当信道状态 由符号擦除占主导时,RS解码器的性能会得到 改善,擦除RS解码器不会产生未被发现的错误。 当接收码字中擦除的数目为d<sub>min</sub>=n-k+1或更少时, 此时码字都能被正确解码;当接收码字的擦除数 目超过*d*<sub>min</sub>时,解码器会发出警报并且无法正确 解码。因此在擦除信道中,RS编码后的误码字 率为

$$p_{\rm w} = \sum_{j=d_{\rm min}}^{n} C_N^j p_{\rm s}^j (1-p_{\rm s})^{n-j}$$
(19)

采用RS编码解码时系统的误码率近似为

$$p_{\rm b} = \frac{n-k+1}{2n} p_{\rm w} = \frac{n-k+1}{2n} \sum_{j=d_{\rm min}}^{n} C_N^j p_s^j (1-p_s)^{n-j} (20)$$

#### 3 仿真分析

从上述理论分析可以得到如下结论:无论是 编码前还是编码后,无论是采用信号"或"硬判 决还是采用最大计数值硬判决,系统的误码率均 与时隙内信号光子数、背景光子数、器件暗计数、 通信速率、PPM调制体制阶数、接收阵列探测器 单元数和恢复时间等参数有关。下面进行仿真分 析,并得到如图2~图10所示的仿真结果。

当采用信号"或"硬判决方式时,图2给出了 编码前通信速率为1.22 Gbps、暗计数为100 cps、 背景光子数为1000光子数/秒、16-PPM、接收阵 列探测器单元数为16时,未编码时误码率在不同 恢复时间、不同信号光子情况下的关系示意图; 若采用高效纠错的RS(15,8)编译码,则编码后的误 码率如图3所示。图4~图7分别给出了接收阵列探 测器单元数*N*=4、9、25、36,RS(15,8)编码后的 误码率曲线。





从图 3~图 7的仿真结果可以看出:采用多元探测器可有效克服探测器恢复时间的影响,降低系统的通信误码率。为满足通信误码率优于10<sup>7</sup>的要求,当接收机探测器单元数为4时,探测器恢复时间应<3.2 ns;当接收机探测器单元数为9时,探测器恢复时间应<4.8 ns;当接收机探测器单元数为





Fig. 8 BER with coding in *N*=16(maximum count)

16时,探测器恢复时间应≤7.2 ns;当接收机探测器单元数为25时,探测器恢复时间应≤10 ns。

当采用最大计数值硬判决时,图8给出了采用 RS(15,8)编码,通信速率为1.22 Gbps、暗计数为 100 cps、背景光子数为1000光子数/秒、16-PPM、 接收阵列探测器单元数为16时,误码率在不同恢 复时间、不同信号光子情况下的曲线关系。对比



图 3 与图 8,可以看出两者变化曲线比较接近,但 采用信号"或"硬判决更有利于降低通信误码率, 这种情况适用于在背景光子数比较少的时候。随 着背景光子数的增加,采用最大计数值硬判决的 优势逐渐越来越明显,如图 9~图 10 所示。当背景



Fig. 10 BER with  $10^{9}$ /s photons in background

光子数增加到一定程度,如背景光子数超过10°个/ 秒时,信号"或"硬判决方式已经不再适用,无 论探测器恢复时间再短也达到不到误码率优于10<sup>-7</sup> 的通信要求,此时采用最大计数值硬判决在探测 器恢复时间较短时,还能满足误码率优于10<sup>-7</sup>的 要求。

#### 4 结束语

从单光子探测器的恢复时间特性出发,推导 了探测器单元探测概率和虚警概率模型,建立了 基于信号"或"硬判决和最大计数值硬判决的多 元单光子探测器阵列误码率模型。仿真分析结果 表明:在16-PPM调制体制、RS(15,8)编码下, 为实现通信速率为1.22 Gbps、误码率优于10<sup>-7</sup>,当 探测器单元数为4时,探测器单元恢复时间应 <3.2 ns;当探测器单元数为25时,探测器单元恢 复时间应<10 ns。同时在背景光子数较少(如夜 晚)的情况下,采用信号"或"硬判决可以降低 系统误码率,在背景光子数较多(如白天)的情 况下,必须采用最大计数值硬判决方式。

#### 参考文献

- BEYERA D, SHAWM D, MARSILI D, et al. Tungsten silicide superconducting nanowiresingle-photon test structures fabricated using optical lithography[J]. IEEE Transactions on Applied Superconductivity, 2015, 25(3): 2200805: 1-5.
- [2] KHATRI F I. Lunar laser communication demonstration operations architecture[J]. Acta Astron, 2015, 111: 77-83.
- [3] 尤立星, 申小芳, 杨晓燕. 超导纳米线单光子探测器件的单光子响应[J]. 科学通报, 2009, 54(16): 2416 2420.
  YOU Lixing, SHEN Xiaofang, YANG Xiaoyan. Single photon response of superconducting nanowire single photon detector[J]. Chinese Science Bulletin, 2009, 54 (16): 2416 2420.
- [4] 张蜡宝, 康琳, 陈健, 等. 超导纳米线单光子探测器研究 新进展[J]. 南京大学学报, 2014, 50(3): 254 - 261.
   ZHANG Labao, KANG Lin, CHEN Jian, et al. Develo-

pment of superconductor nanowire single photon detector [J]. Journal of Nanjing University, 2014, 50(3): 254 - 261.

- [5] 任旻. 高速单光子探测及应用研究[D]. 上海: 华东师范 大学, 2013.
- [6] 姜倩文.基于雪崩光电二极管的低时间抖动单光子探 测器设计[D]. 武汉:华中师范大学, 2018.
- [7] 吴洋.超导探测器氮化铌纳米线光学特性研究[D].南 京:南京大学, 2019.
- [8] COVA S, GHIONI M, LACITA A, et al. Avalanche photodiodes and quenching circuits for single-photon detection [J]. Applied. Optics, 1996, 35(12): 1956-1976.
- [9] TOMITAA, NAKAMURAK. Balanced gated-mode photon detector for quantum-bit discrimination at 1 550 nm[J]. Optics Letters, 2002, 27(20): 1827-1829.
- [10] GREINM E, KERMANA J, DAULERE A, et al. Design of a ground-based optical receiver for the lunar laser communications demonstration[C]//2011 International Conference on Space Optical Systems and Applications, 2011, 78-82.
- [11] 闫夏超.基于超导纳米线单光子探测器深空激光通信 模型及误码率研究[D].南京:南京大学,2018.
- [12] 邓晨辉.基于 PPM的光子探测器阵列接收机信道特性 及似然比合成算法研究[D].重庆:重庆邮电大学, 2017.

[作者简介]

李晓亮 1979年生,博士研究生,研究员, 主要研究方向为深空测控通信、激光通信技术等。

刘荣科 1973年生,博士,教授,博导,主 要研究方向为无线通信(5G/6G)、卫星互联网、 专用集成电路设计、空天地一体化信息网络等。

王 岩 1978年生,本科,工程师,主要研 究方向为航天测控和电子对抗。

王建军 1970年生,硕士,高级工程师,主 要研究方向为空间激光通信总体技术。

刘向南 1985年生,硕士,高级工程师,主 要研究方向为空间激光通信总体技术。

(本文编辑:傅杰)