

基于 SPGD 算法的少模光纤耦合解复用系统动态 湍流补偿仿真

江杰^{1,2***},郭宏翔^{1,2*},边奕铭^{1,2},李岩^{1,2},邱吉芳^{1,2},洪小斌^{1,2},李蔚^{1,2},左勇^{1,2},伍剑^{1,2**} ¹北京邮电大学电子工程学院,北京 100876; ²北京邮电大学信息光子学与光通信国家重点实验室,北京 100876

摘要 在空间光通信系统中,激光在大气中传输时容易受湍流效应影响,且接收端往往使用模场半径极小的单模 光纤进行空间光耦合,导致光纤耦合效率降低,影响通信系统性能。为了提高接收端光纤耦合效率,结合随机并行 梯度下降(SPGD)算法和少模光纤耦合解复用系统对动态湍流所引起的波前相位畸变进行补偿校正,并实现了传 输距离为5 km的空间光通信数值仿真。仿真结果表明:在不同的湍流强度和风速条件下,未经 SPGD 算法校正 时,两模光纤的耦合效率比单模光纤提高了 0.5 dB~1.5 dB,相对标准差降低了 0.03~0.4;经过 SPGD 算法校正 后,两模光纤的耦合效率比单模光纤提高了 0.4 dB~2.2 dB,中强湍流下,相对标准差降低了 0.1~0.2。因此在空 间光通信中,采用少模光纤进行耦合接收比单模光纤具有更好的耦合效果,有利于提高通信系统稳定性。

关键词 大气光学;自由空间光通信;随机并行梯度下降算法;少模光纤;耦合效率;动态湍流
 中图分类号 TN929.12 文献标志码 A doi: 10.3788/AOS202141.1901001

Simulation on Dynamic Turbulence Compensation of Few-Mode Fiber Coupling Demultiplexing System Based on SPGD Algorithm

Jiang Jie^{1,2***}, Guo Hongxiang^{1,2*}, Bian Yiming^{1,2}, Li Yan^{1,2}, Qiu Jifang^{1,2}, Hong Xiaobin^{1,2}, Li Wei^{1,2}, Zuo Yong^{1,2}, Wu Jian^{1,2**}

¹ School of Electronic Engineering, Beijing University of Posts and Telecommunications, Beijing 100876, China; ² State Key Laboratory of Information Photonics and Optical Communications, Beijing University of Posts and Telecommunications, Beijing 100876, China

Abstract In the space optical communication system, the laser transmission in the atmosphere is easily affected by the turbulence effect, and the single-mode fiber with a minimal mode field radius is frequently used at the receiving end for space optical coupling, resulting in a reduction in fiber coupling efficiency and a decrease in communication system performance. To improve the fiber coupling efficiency of the receiving end, the stochastic parallel gradient descent (SPGD) algorithm and the few-mode fiber coupling demultiplexing system are combined to compensate for the wavefront phase distortion caused by the dynamic turbulence. The numerical simulation of the space optical coupling efficiency of two-mode fiber is 0.5 dB - 1.5 dB greater than that of single-mode fiber without SPGD algorithm correction under various turbulence intensity and wind speed circumstances. The relative standard deviation is lowered by 0.4 dB - 2.2 dB compared with that of single-mode fiber. The relative standard deviation is reduced by 0.1 - 0.2 under moderate and strong turbulence conditions. Consequently, using few-mode fiber for coupling in space optical communications has a better coupling effect than using single-mode fiber, which improves the

收稿日期: 2021-03-04; 修回日期: 2021-03-30; 录用日期: 2021-04-19

基金项目:国家自然科学基金(61875019,61675034)、国家重点研发计划(2019YFB1803601) 通信作者: *hxguo@bupt.edu.cn; **jianwu@bupt.edu.cn; ***2453977635@qq.com

研究论文

communication system's stability.

Key words atmospheric optics; free space optical communication; stochastic parallel gradient descent algorithm; few-mode fiber; coupling efficiency; dynamic turbulence

OCIS codes 010.1285; 010.1290; 010.1330; 060.2605

1引言

自由空间光通信是一种发展迅速的新型无线通 信方式,具有传输带宽大、成本低、组网机动灵活等 优势,因而广泛应用于卫星通信、军事及地面通信等 领域^[1-2]。但是当激光在空间光路中传输时,一方 面,由于大气湍流的干扰,会出现信号光光强闪烁、 光束漂移、到达角起伏、波前相位畸变等现象^[3-5],降 低了到达接收端的信号光功率;另一方面,在空间光 通信中通常使用模场半径较小的单模光纤进行空间 光耦合,进一步增加了信号光进入接收系统的难度, 严重影响通信系统的有效性和可靠性。因此如何补 偿大气湍流干扰,提高接收端光纤耦合效率已经成 为空间光通信必须解决的问题。目前常用的孔径内 湍流补偿技术主要有自适应光学技术^[6]和少模/多 模光纤接收技术^[7]。

自适应光学技术是抑制湍流效应的有效方法, 该技术分为传统的有波前传感自适应光学技术[8-10] 和基于优化算法的无波前传感自适应光学技 术[11-13]。其中,有波前传感的自适应光学技术需要 实时探测波前相位,受器件尺寸影响较大,强湍流条 件下补偿效果较差,且系统结构复杂、价格昂贵;基 于优化算法的无波前传感自适应光学技术弥补了前 者的不足,仅通过对接收端目标函数值不断进行反 馈迭代就可以实现对畸变波前的校正,易于实现且 应用范围更广,其中最常用的优化算法是随机并行 梯度下降(SPGD)算法^[14]。国内外学者针对无波前 传感自适应光学技术进行了大量研究。2016年,德 国 Fraunhofer 研究所分别对基于 SPGD 算法和 modal version of SPGD (M-SPGD)算法的无波前 传感自适应光学系统性能进行了对比分析[15];2020 年,中国科学技术大学在自由空间量子通信中利用 SPGD 算法对大气湍流的影响进行校正,在强湍流 条件下将单模光纤耦合效率提高 3.7 dB^[16];2019 年,西安理工大学利用图形处理器(GPU)并行计算 实现了 SPGD 算法对畸变波前的快速校正,通过外 场相干光通信实验证明,波前校正后斯特列尔比达 到 0.8 以上,校正时间加速比达到 8.6^[17]。

相较于单模光纤,少模光纤具有模场面积大、可 传输空间模式多的优势,模场面积可达单模光纤的 4~25 倍,空间光耦合难度远小于单模光纤,因而从 理论上而言采用少模光纤进行耦合接收可有效提高 空间光通信系统接收端的光纤耦合效率;而相较于 多模光纤耦合,少模光纤模式数量可控,可通过结合 模式转换器件实现模式分集,提高相干接收效 率^[18]。因此,国内外学者在空间光通信少模光纤耦 合方面进行了深入研究[19-20]。2018年,日本电气公 司研究了空间光通信中少模光纤对偏振复用光信号 的分集接收性能的影响[21];同年,长春理工大学系 统分析了少模光纤空间光耦合的数学理论模型,并 讨论了光束偏移、随机抖动等因素对少模光纤耦合 效率的影响[22];本团队于 2017 年开始对自适应光 学技术补偿下的少模光纤耦合效率进行研究,并证 明了在中等湍流强度下,自适应光学技术可使单模、 两模、四模光纤耦合效率分别提高 16 dB、11 dB、 10 dB,湍流校正后两模、四模光纤耦合效率比单模 光纤高约1 dB^[23]。

上述研究主要基于静态大气湍流条件,目前尚 未有关于自适应光学补偿下少模光纤耦合在动态湍 流中性能的研究报道。因此,本文依据 Taylor 冻结 湍流理论,对动态湍流相位屏进行了数值仿真,在不 同的动态湍流强度和风速条件下,研究基于 SPGD 算法的自适应光学技术补偿前后的少模光纤耦合特 性,并与单模光纤的耦合特性进行了对比分析。仿 真结果表明,在不同湍流条件下,两模光纤的耦合效 率比单模光纤高 0.4 dB~2.2 dB,且相对标准差小 于单模光纤,证明了在动态湍流中利用少模光纤进 行空间光耦合更有利于提高接收光功率,保证通信 系统的可靠性。

2 基本原理

2.1 自由空间光通信系统仿真模型

自由空间光通信系统仿真结构如图 1 所示,主 要由信号发送端、湍流相位屏、变形镜、接收系统和 SPGD算法组成。仿真中采用传输距离为 5 km 的 空间光路,发送端发送波长为 1550 nm、束腰半径为 10 mm 的高斯光;信号光经过动态湍流相位屏后产 生波前相位失真,再传输一段距离后被变形镜反射; 光最终由直径为 250 mm 的聚焦透镜耦合进单模光 纤或两模光纤,在接收端进行光纤耦合效率的计算





Fig. 1 Simulation schematic of space optical communication system

并反馈给 SPGD 算法,以控制变形镜产生校正波前。其中,变形镜采用 64 单元致动器,单位形变建 立时间小于 200 μs^[24]。

需要注意的是,本实验组在接收端分别对信号 光耦合进入单模光纤和两模光纤两种情况进行分析 讨论。当激光耦合进两模光纤时,可以得到 LP01、 LP11a、LP11b 三种模式,仿真中采用两模光子灯笼 的结构进行模式解复用,即信号光进入两模光纤后, 可通过模式转换将三种模式解复用为三路基模进行 耦合效率计算,只取其中最大值反馈给 SPGD 算 法。下文中所描述的两模光纤耦合效率同样均指模 式解复用后三路基模耦合效率的最大值。

2.2 动态湍流仿真理论

动态湍流相位屏的仿真主要基于 Kolmogorov 湍流模型^[25]和 Taylor 湍流冻结理论^[26]。 Kolmogorov湍流模型给出了大气湍流的空间结构,并通过定义大气相干长度、折射率结构常数、功 率谱密度等统计量来描述各向同性大气湍流的空间 统计特性。本实验组通过谱反演法^[27]进行湍流相 位屏的仿真,以 D/r。表示大气湍流强度,其中 D 表示激光传输 2.5 km 后的远场光斑直径,仿真中 为 330 mm,r。表示大气相干长度。仿真中 D/r。 值分别为 2,4,8,16,值越大,湍流越强。不同强度 的湍流相位屏如图 2 所示。



Fig. 2 Phase screens with different turbulence intensities. (a)-(d) Turbulence intensity is 2, 4, 8, 16, respectively

研究论文

Taylor 湍流冻结理论描述了湍流的时间特性, 该理论认为,实际的大气湍流随时间和空间不断变 化,在时间和空间尺度上均满足一定的统计特性,在 较短的时间 t_d内,湍流的空间特性近似处于"冻结" 状态,不会在流向演化中发生变化,即空间某点的湍 流空间特性不变,而时间特性随风速变化。这一过 程可表示为

$$\varphi(z,t) = \varphi(z - v_{\rm h}t_{\rm d}, t - t_{\rm d}), \qquad (1)$$

式中: $\varphi(z,t)$ 表示波前相位; v_h 表示横向风速。实验观测结果表明,满足湍流冻结假设条件的时间尺度为10~20 ms^[28],仿真中每秒经过接收孔径的大气湍流相位屏数目为400 幅,满足动态湍流的仿真要求。动态湍流的时间特性一般以 Greenwood 频

率(f_G)^[29]为指标,与风速、大气相干长度等参数相关,简易计算公式为

$$f_{\rm G} = 0.427 \, \frac{\nu}{r_{\rm c}},$$
 (2)

式中:v表示风速。

在动态湍流仿真过程中,首先由谱反演法生成 一块大尺寸相位屏,再通过旋转截取的方式得到 400 幅具备相关性的小相位屏,如图 3 所示。 ν 定义 为单位时间接收孔径内湍流经过的距离,不同 ν 对 应不同的小相位屏截取像素间距,仿真中单位像素 间距为 0.00078 m, ν 取 0.94,4.69,9.38 m/s,由 (2)式计算得到不同风速和湍流强度对应的 Greenwood 频率为 4.79~383 Hz。



图 3 动态湍流相位屏仿真示意图

Fig. 3 Simulation schematic of dynamic turbulence phase screen

在 ν =9.38 m/s时,对接收端单模光纤耦合效 率的统计结果进行 log-normal 曲线拟合^[30],拟合结 果如图 4 所示。在湍流强度 D/r_0 为 2,4,8,16 时, 拟合结果期望值 μ 分别为 0.312,0.204,0.077, 0.047,方差值 σ^2 分别为 0.509,0.983,0.379, 0.155,证明了动态湍流仿真结果符合大气湍流信道 模型,动态湍流相位屏仿真合理。

2.3 光纤耦合效率的计算

接收端光纤耦合效率 η_f 表示耦合至光纤的光 功率 P_f 与接收孔径平面的入射光功率 P_i 的比值。 根据模式匹配原理,单模光纤耦合效率 $\eta_f^{[31]}$ 可表示 为

$$\eta_{\rm f} = \frac{P_{\rm f}}{P_{\rm i}} = \frac{\left| \iint E_{\rm B}(x, y) F_{\rm B}^*(x, y) \, \mathrm{d}x \, \mathrm{d}y \right|^2}{\iint |E_{\rm B}(x, y)|^2 \, \mathrm{d}x \, \mathrm{d}y}, \quad (3)$$

式中:*E*_B(*x*,*y*)表示聚焦光束在焦平面上的光场分 布;*F*_B(*x*,*y*)表示光纤模场。为了简化在数值仿真 中的计算,可以通过反向传输光纤模场将(3)式中的 重叠积分转换为在孔径平面上的计算,因而单模光

$$\eta_{f} = \frac{P_{f}}{P_{A}} = \frac{\left| \iint E_{A}(x, y) F_{A}^{*}(x, y) dx dy \right|^{2}}{\iint |E_{A}(x, y)|^{2} dx dy}, \quad (4)$$

式中:孔径平面的入射光场 $E_A(x,y) = P \exp[j2\pi \times \varphi(x,y)]$,其中 $\varphi(x,y)$ 表示大气湍流所引起的光 场相位变化。反向传输得到的光纤模场 $F_A(x,y)$ 可以表示为

$$F_{\rm A}(x,y) = \frac{\sqrt{2\pi}\omega_0}{\lambda f} \exp\left[-\left(\frac{\pi\omega_0}{\lambda f}\right)^2 (x^2 + y^2)\right],$$
(5)

式中:λ 表示激光波长;f 表示耦合透镜焦距;ω。表示光纤纤芯模场半径。

对于两模光纤,在仿真中取 LP01、LP11a、 LP11b 三路模式耦合效率的最大值,各路模式耦合 效率^[22]均可表示为

$$\eta_{i} = \frac{\left| \iint E^{*}(r)F_{i}(r) \mathrm{d}s \right|^{2}}{\iint |E(r)|^{2} \mathrm{d}s}, \qquad (6)$$

第 41 卷 第 19 期/2021 年 10 月/光学学报



图 4 不同湍流强度下单模光纤耦合效率的 log-normal 曲线拟合。(a)~(d)湍流强度分别为 2,4,8,16 Fig. 4 Log-normal curve fitting of coupling efficiency of single-mode fiber under different turbulence intensities. (a)—(d) Turbulence intensity is 2,4,8,16, respectively

式中:η_i 表示第*i* 个模式的耦合效率;*E*(*r*)表示聚 焦平面的入射光场分布。*F_i*(*r*)表示第*i* 个模式在 焦平面的模场分布,表达式为

$$F_{01}(r,\theta) = \frac{1}{\sqrt{\pi}} \exp\left(\frac{-r^2}{2\xi^2}\right),$$
 (7)

$$F_{11}(r,\theta) = \sqrt{2/\pi} \cdot |r| \exp\left(\frac{-r^2}{2\xi^2}\right) \left\{ \frac{\sin\theta}{\cos\theta}, (8) \right\}$$

式中:sin θ、cos θ 分别表示 LP11a 模、LP11b 模;r、 θ 分别表示模场轴向、角向坐标。ξ 可以表示为

$$\xi = \sqrt{r_{\rm f}/(kn_1\sqrt{2\Delta})}, \qquad (9)$$

式中: r_{f} 表示少模纤芯半径;相对折射率差 $\Delta = (n_{1} - n_{2})/n_{1}$,其中 n_{1} 、 n_{2} 分别表示纤芯、包层折射率;k表示波数。

2.4 随机并行梯度下降算法实现

在空间光通信系统接收端,采用 SPGD 算法实 现对动态湍流所引起的波前相位畸变的补偿校正。 SPGD 算法的基本思想是对控制变量 μ 并行施加随 机微扰 $\Delta \mu$,利用目标函数 J 的变化量 ΔJ 估计控制 参数的梯度,并沿梯度下降方向对 μ 进行迭代搜 索,使目标函数收敛至极值^[32]。

仿真中,以变形镜的控制电压作为 SPGD 算法 的控制变量,通过施加不同的控制电压,变形镜产生 相应形变,从而校正大气湍流对波前相位的影响,提 高光纤耦合效率。在不同的控制电压下,变形镜镜 面形变 $\varphi(x,y)$ 可表示为

$$\varphi(x, y) = \sum_{j=1}^{q} \mu_{j} V_{j}(x, y), \qquad (10)$$

式中:q 表示变形镜的致动器个数;µ_j 表示变形镜 第 j 个致动器的控制电压。V_j(x,y)表示对单个致 动器施加单位电压时变形镜的镜面形变函数,具体 表示形式为

$$V_{j}(x,y) = \exp\left\{\left[\frac{\sqrt{(x-x_{j})^{2}+(y-y_{j})^{2}}}{d}\right]^{a}\ln\omega\right\},$$
(11)

式中: (x_j, y_j) 为致动器坐标;d为致动器间隔距 离; α 为高斯指数,仿真中取值为 2.1; ω 为致动器间 交连值,仿真中取值为 5%。

根据变形镜的致动器数量 q,将控制变量 μ 相应设为 q 维向量:

$$\boldsymbol{\mu} = \{\boldsymbol{\mu}_1, \boldsymbol{\mu}_2, \boldsymbol{\mu}_3, \cdots, \boldsymbol{\mu}_q\}_{\circ}$$
(12)

在进行第 n+1 次迭代时,算法执行步骤如下。

1) 生成随机扰动变量 Δµ,数学表达式为

 $\Delta \mu = \{ \Delta \mu_1, \Delta \mu_2, \cdots, \Delta \mu_j, \cdots, \Delta \mu_q \}, \quad (13)$ 式中:扰动变量 $\Delta \mu_j$ 表示变形镜第 *j* 个致动器的控 制电压的扰动,各扰动变量相互独立且服从伯努利 分布。

2)分别施加一次正、负向扰动,并计算相应扰动后的目标函数 J^+ 、 J^- ,得到目标函数变化量 ΔJ ,数学表达式为

$$\Delta J = J \left(\mu + \Delta \mu\right) - J \left(\mu - \Delta \mu\right), \qquad (14)$$

式中:目标函数 J 表示接收端光纤耦合效率,具体 计算方法如(4)式所示。

3) 根据扰动变量 $\Delta \mu$ 和目标函数变化量 ΔJ , 计算得到更新后的控制参数 μ^{n+1} ,数学表达式为

$$\mu^{n+1} = \mu^n + \gamma \Delta \mu^n \Delta J^n, \qquad (15)$$

式中:γ表示与迭代步长有关的增益系数,若优化方向为极大值,则γ为正值,反之为负值。

根据变形镜参数,仿真中设置 SPGD 扰动频率 为5kHz,在静态湍流情况下,采用 SPGD 算法补偿 大气湍流,以湍流强度 D/r₀=16 为例,算法迭代曲 线如图 5所示。可以看出,光纤耦合效率随迭代次 数的增加而收敛至稳定值。

3 仿真结果分析与讨论

3.1 光纤耦合效率曲线

根据理论模型,在不同湍流强度和风速条件下进行光通信传输仿真。在未经过SPGD算法校正



<u>第 41 卷 第 19 期/2021 年 10 月/光学学报</u>



Fig. 5 SPGD iteration curve for static turbulence

的情况下,分别采用单模光纤和两模光纤耦合接收, 并由(4)、(6)式计算光纤耦合效率,得到动态湍流情 况下的光纤耦合效率抖动曲线,如图 6~9 所示。

由图 6~9 可以看出:未经 SPGD 算法校正时, 在不同湍流强度和风速条件下,两模光纤耦合效 率最大值均高于单模光纤耦合效率,且在强湍流 条件下,两者表现出较大差距;由图 6(a)、图 7(a)、 图 8(a)、图 9(a)可以看出,随着湍流强度增加,接 收端耦合效率逐渐下降,且耦合效率波动范围逐 渐扩大;随着风速增强,光纤耦合效率曲线抖动愈 为剧烈。



图 6 无 SPGD 算法校正、D/r₀=2时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 6 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber when there is no SPGD algorithm correction, D/r₀=2. (a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 7 无 SPGD 算法校正、 $D/r_0 = 4$ 时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 7 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber when there is no SPGD algorithm correction, $D/r_0 = 4$. (a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 8 无 SPGD 算法校正、D/r₀=8时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 8 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber when there is no SPGD algorithm correction, D/r₀=8. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 9 无 SPGD 算法校正、 $D/r_0 = 16$ 时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 9 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber when there is no SPGD algorithm correction, $D/r_0 = 16$. (a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively

接着分别在单模光纤和两模光纤耦合接收情况 下,利用 SPGD 算法对动态湍流引起的波前相位畸 变进行补偿校正,补偿后的光纤耦合效率曲线如图 10~13 所示。



图 10 经 SPGD 算法校正后、D/r₀=2 时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 10 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber after correction by SPGD algorithm, when D/r₀=2. (a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 11 经 SPGD 算法校正后、D/r₀=4 时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 11 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber after correction by SPGD algorithm, when D/r₀=4. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 12 经 SPGD 算法校正后、D/r₀=8时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 12 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber after correction by SPGD algorithm, when D/r₀=8. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 13 经 SPGD 算法校正后、D/r₀=16 时,单模和两模光纤耦合效率曲线。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 13 Coupling efficiency curves of single-mode and two-mode fiber after correction by SPGD algorithm, when D/r₀=16. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively

由图 10~13 可以看出,经 SPGD 算法校正后, 单位时间内的两模光纤耦合效率明显高于单模光 纤。通过对上述耦合效率数据进行统计分析,得到 了光纤耦合效率平均值的折线图和相对标准差的折 线图。

3.2 光纤耦合效率统计特性

图 14 表示在不同湍流强度和风速条件下,单位 时间内单模光纤和两模光纤耦合效率的统计平均 值。从图 14(a)~(c)可以看出,在未经 SPGD 算法 校正的情况下,两模光纤的平均耦合效率比单模光 纤高 0.5 dB~1.5 dB,且随湍流强度增大,差值逐 渐增大。由图 14(a)可以看出,在动态湍流风速为 0.94 m/s时,对应 Greenwood 频率为 4.8~38 Hz, 此时风速较小,无论采用单模光纤还是两模光纤接 收,都可以得到较好的补偿效果,在不同的湍流强度 下,单模光纤耦合效率比 SPGD 算法校正前提高了 2.7 dB~4.9 dB,两模光纤耦合效率提高了 2.5 dB~5.1 dB;校正后,在湍流强度为 2,4,8,16 时,两模光纤耦合效率比单模光纤分别高 0.37 dB, 0.53 dB,1.4 dB,0.79 dB。由图 14(b)、(c)可以看 出,随着风速增大和湍流变强,SPGD 算法的补偿效 果变差,但是校正后两模光纤的平均耦合效率仍高 于单模光纤;在风速为 9.38 m/s,湍流强度为 2,4, 8,16 时,两模光纤耦合效率比单模光纤高 0.4 dB, 0.8 dB,2.2 dB,2.1 dB。因此,对于动态湍流情况 下的自由空间光通信系统,在不同的湍流强度和风



图 14 光纤耦合效率平均值。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s

Fig. 14 Average value of fiber coupling efficiency. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively

研究论文

第 41 卷 第 19 期/2021 年 10 月/光学学报

速条件下,两模光纤耦合效率均要优于单模光纤。

图 15~18 为不同湍流强度和风速条件下,单模 光纤和两模光纤耦合效率的统计分布柱状图。可以 看出,经过 SPGD 算法校正后,单模光纤和两模光 纤耦合效率均整体向右移动,此时从横坐标来看,两 模光纤耦合效率最大值要大于单模光纤,从纵坐标 来看,两模光纤统计分布的峰值所对应的耦合效率 值同样高于单模光纤。



图 15 D/r₀=2时,光纤耦合效率统计分布柱状图。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s

Fig. 15 Histogram of statistical distribution of fiber coupling efficiency when $D/r_0 = 2$.







(a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively



图 17 D/r₀=8时,光纤耦合效率统计分布柱状图。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s Fig. 17 Histogram of statistical distribution of fiber coupling efficiency when D/r₀=8.

(a)—(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively

3.3 光纤耦合效率相对标准差

相对标准差
$$D_{\text{RSD}} = \frac{\sqrt{\sum_{m=1}^{n'} (J_m - \bar{J})^2}}{\bar{J}}$$
,表征光纤

耦合效率的相对波动情况,其中 J_m 为第 m 个光纤 耦合效率。通过对 SPGD 校正前后的单模光纤和 两模光纤耦合效率数据进行统计分析,得到相对标 准差折线,如图 19 所示。

由图 19 可以看出:在未经 SPGD 算法校正时, 在同一风速条件下,随着湍流强度变大,单模光纤和 两模光纤耦合效率的相对标准差值均呈现先增大后 减小的趋势;在同一湍流强度下,相对标准差值随风 速变化不大,此时两模光纤耦合效率的相对标准差 明显低于单模光纤;在湍流强度 *D*/*r*₀=2,4,8,16 时,两模光纤相对标准差比单模光纤低 0.03~0.4,



图 19 光纤耦合效率相对标准差。(a)~(c)风速分别为 0.94,4.69,9.38 m/s

Fig. 19 Relative standard deviation of fiber coupling efficiency. (a)-(c) Wind speed is 0.94, 4.69, 9.38 m/s, respectively 湍流强度越大,差值越大,说明 SPGD 算法校正前 两模光纤耦合效率波动情况明显弱于单模光纤;在 湍流强度 $D/r_0=2,4,8$ 时,SPGD 算法校正后的单 模和两模光纤耦合效率的相对标准差均明显下降; 在湍流强度 $D/r_0 = 16$ 时,两者的相对标准差比校 正前有所上升,但是两模光纤相对标准差均低于单 模光纤,且在中强湍流情况下差距明显,两模光纤相 对标准差比单模光纤低 0.15~0.27。结果证明,经 过 SPGD 算法校正后, 两模光纤耦合效率波动更 小,相较于单模光纤具有更好的稳定性,且在湍流较 强时优势明显。

结 论 4

提出了传输距离为5 km 的自由空间光通信系 统模型,结合 SPGD 算法和两模光纤耦合解复用接 收系统对动态湍流引起的信号光波前相位畸变进行 了补偿校正数值仿真,并在不同的湍流强度和风速 条件下,与单模光纤接收系统进行了对比分析。单 位时间内的仿真数据统计结果表明:在未经 SPGD 算法校正的情况下,当湍流强度 $D/r_0 = 2, 4, 8, 16$ 时,两模光纤耦合效率平均值比单模光纤分别高 0.37 dB,0.53 dB,1.4 dB,0.79 dB,此时耦合效率 平均值受风速影响不大,两模光纤耦合效率的相对

标准差小于单模光纤;经过 SPGD 算法校正后,在 风速为 0.94 m/s 时,算法补偿效果明显,在不同湍 流强度下单模光纤和两模光纤耦合效率相比校正前 提高了 2 dB~5 dB,两模光纤耦合效率的统计平均 值比单模光纤高 0.3 dB~1.4 dB;当风速为 4.69, 9.38 m/s时,对应 Greenwood 频率为 23~383 Hz, 此时由于 SPGD 算法迭代速度不足以有效补偿动 态相位畸变,因而在湍流较强时,光纤耦合效率涨幅 不大,但两模光纤耦合效率仍要高出单模光纤 2 dB 左右,且相对标准差远低于单模光纤。因而,在动态 湍流信道中,两模光纤耦合解复用接收系统在 SPGD 算法校正前后均表现出了更高的耦合效率和 更小的相对标准差。采用所提系统进行空间光耦合 可进一步提高自由空间光通信系统的稳定性,保证 通信质量。

老 文 献

- [1] Kaymak Y, Rojas-Cessa R, Feng J H, et al. A acquisition, tracking, and pointing survey on for mobile mechanisms free-space optical communications [J]. IEEE Communications Surveys &. Tutorials, 2018, 20(2): 1104-1123.
- Hamza A S, Deogun J S, Alexander D R. $\lceil 2 \rceil$ Classification framework for free space optical communication links and systems [J]. IEEE

第 41 卷 第 19 期/2021 年 10 月/光学学报

研究论文

Communications Surveys & Tutorials, 2019, 21(2): 1346-1382.

- [3] Alheadary W G, Park K H, Alfaraj N, et al. Freespace optical channel characterization and experimental validation in a coastal environment [J]. Optics Express, 2018, 26(6): 6614-6628.
- [4] Liu M W, Li Y C. Propagation of OFDM-OAM optical signal in atmospheric turbulence [J]. Acta Optica Sinica, 2019, 39(7): 0706002.
 刘旻雯,李迎春. OFDM-OAM 光信号在大气湍流中 的传输[J]. 光学学报, 2019, 39(7): 0706002.
- [5] Song J X, Chen C Y, Yao H F, et al. Study on probability distribution of single-mode-fiber coupling efficiency distorted by turbulence [J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2021, 58(19): 1906002.
 宋佳雪,陈纯毅,姚海峰,等. 湍流扰动单模光纤耦 合效率概率分布研究[J]. 激光与光电子学进展, 2021, 58(19): 1906002.
- [6] Salter P S, Booth M J. Adaptive optics in laser processing [J]. Light, Science & Applications, 2019, 8: 110.
- Zhu L, Wang A D, Deng M L, et al. High efficient modes diversity receive scheme for free space optical communications under random angular jitter [C]// Asia Communications and Photonics Conference 2020, October 24-27, 2020, Beijing, China. Washington, D.C.: OSA, 2020: M4A. 283.
- [8] Liu C, Chen M, Chen S Q, et al. Adaptive optics for the free-space coherent optical communications [J]. Optics Communications, 2016, 361: 21-24.
- [9] Toselli I, Gladysz S. Improving system performance by using adaptive optics and aperture averaging for laser communications in oceanic turbulence [J]. Optics Express, 2020, 28(12): 17347-17361.
- Baykal Y. Adaptive optics corrections of scintillations of Hermite-Gaussian modes in an oceanic medium
 [J]. Applied Optics, 2020, 59(16): 4826-4832.
- [11] Dong B, Yu J. Hybrid approach used for extended image-based wavefront sensor-less adaptive optics
 [J]. Chinese Optics Letters, 2015, 13(4): 041101.
- [12] He X, Zhao X H, Cui S Y, et al. A rapid hybrid wave front correction algorithm for sensor-less adaptive optics in free space optical communication [J]. Optics Communications, 2018, 429: 127-137.
- [13] Ren H X, Dong B, Zhang X F, et al. Alignment for active secondary mirror of space telescope using model-based wavefront sensorless adaptive optics[J]. Proceedings of SPIE, 2020, 11570: 115700R.
- [14] Huang G, Geng C, Li F, et al. Adaptive SMF coupling based on precise-delayed SPGD algorithm and its application in free space optical communication

[J]. IEEE Photonics Journal, 2018, 10(3): 1-12.

- Segel M, Anzuola E, Gladysz S, et al. Modal vs. zonal wavefront-sensorless adaptive optics for freespace laser communications [C]//Adaptive Optics: Analysis, Methods & Systems 2016, July 25-28, 2016, Heidelberg, Germany. Washington, D. C.: OSA, 2016: AOW1B. 3.
- [16] Yang K X, Abulizi M, Li Y H, et al. Single-mode fiber coupling with a M-SPGD algorithm for longrange quantum communications[J]. Optics Express, 2020, 28(24): 36600-36610.
- [17] Ke X Z, Zhang Y F, Zhang Y, et al. GPU acceleration in wave-front sensorless adaptive wave-front correction system[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2019, 56(7): 070101.
 柯熙政,张云峰,张颖,等. 无波前传感自适应波前校正系统的图形处理器加速[J]. 激光与光电子学进展, 2019, 56(7): 070101.
- [18] Chen J K, Hu G J, Han Y Y. Communication experimental system with 3 × 3 mode division multiplexing based on photonic lantern [J]. Chinese Journal of Lasers, 2017, 44(11): 1106009.
 陈嘉轲,胡贵军,韩悦羽. 基于光子灯笼的 3×3 模 分复用通信实验系统[J]. 中国激光, 2017, 44(11): 1106009.
- [19] Zheng D H, Li Y, Chen E H, et al. Free-space to few-mode-fiber coupling under atmospheric turbulence [J]. Optics Express, 2016, 24 (16): 18739-18744.
- [20] Kumari M, Sharma R, Sheetal A. Performance analysis of l ong-reach 40/40 Gbps mode division multiplexing-based hybrid time and wavelength division multiplexing passive optical network/freespace optics using Gamma-Gamma fading model with pointing error under different weather conditions[J]. Transactions on Emerging Telecommunications Technologies, 2021, 32(3): e4214.
- [21] Arikawa M, Ito T. Performance of mode diversity reception of a polarization-division-multiplexed signal for free-space optical communication under atmospheric turbulence [J]. Optics Express, 2018, 26(22): 28263-28276.
- [22] Wang C, Fan X B, Tong S F, et al. Coupling efficiency and influence factors of spatial light into few-mode fiber[J]. Acta Photonica Sinica, 2018, 47 (12): 1206001.
 王超,范雪冰,佟首峰,等.空间光到少模光纤的耦 合效率及影响因素[J].光子学报,2018,47(12): 1206001.
- [23] Zheng D H, Li Y, Li B B, et al. Free space to fewmode fiber coupling efficiency improvement with

第 41 卷 第 19 期/2021 年 10 月/光学学报

研究论文

adaptive optics under atmospheric turbulence [C]// 2017 Optical Fiber Communications Conference and Exhibition (OFC), March 19-23, 2017, Los Angeles, CA, USA. New York: IEEE Press, 2017: 1-3.

- [24] Aunion Tech. Alpao high speed continuous reflector deformable mirror[EB/OL].[2021.03.04]. http:// www.auniontech.com/details-471.html.
 吴量光电. Alpao 高速连续反射面变形镜[EB/OL].
 [2021.03.04]. http://www.auniontech.com/ details-471.html.
- [25] Lukin V P, Bol' Basova L A, Nosov V V. Comparison of Kolmogorov's and coherent turbulence[J]. Applied Optics, 2014, 53(10): B231-B236.
- [26] Prasad S. Extended Taylor frozen-flow hypothesis and statistics of optical phase in aero-optics [J]. Journal of the Optical Society of America A, 2017, 34(6): 931-942.
- [27] Zhai H L, Wang B L, Zhang J K, et al. Fractal phase screen generation algorithm for atmospheric turbulence[J]. Applied Optics, 2015, 54(13): 4023-4032.
- [28] Li Z H, Li X Y. Performance of predictive correction for adaptive optics systems with frozen flow

turbulence [J]. Optics and Precision Engineering, 2018, 26(3): 548-555. 李正汉,李新阳. 冻结大气湍流下自适应光学系统的

学正仪,学新闻. 你给人气流流下自适应元学系统的 预测校正性能[J]. 光学 精密工程, 2018, 26(3): 548-555.

- [29] Liu W, Yao K N, Huang D N, et al. Performance evaluation of coherent free space optical communications with a double-stage fast-steeringmirror adaptive optics system depending on the Greenwood frequency[J]. Optics Express, 2016, 24 (12): 13288-13302.
- [30] Vali Z, Gholami A, Ghassemlooy Z, et al. Modeling turbulence in underwater wireless optical communications based on Monte Carlo simulation[J]. Journal of the Optical Society of America A, 2017, 34(7): 1187-1193.
- [31] Chen M, Liu C, Xian H. Experimental demonstration of single-mode fiber coupling over relatively strong turbulence with adaptive optics [J]. Applied Optics, 2015, 54(29): 8722-8726.
- [32] Cao J T, Zhao X H, Li Z K, et al. Stochastic parallel gradient descent laser beam control algorithm for atmospheric compensation in free space optical communication [J]. Optik, 2014, 125 (20): 6142-6147.