不同湿度环境下可见光波段激光偏振特性研究

战俊彤1,张 肃1*,付 强1,段 锦2,李英超1,姜会林1

(1. 长春理工大学 空地激光通信国防重点学科实验室,吉林 长春 130012;
 2. 长春理工大学 电子信息工程学院,吉林 长春 130012)

摘 要:雾霾天气严重干扰了可见光成像效果,利用可见光偏振特性可以有效提升探测效率。雾霾环 境会受到气溶胶颗粒湿度的影响,湿度是雾霾环境重要物理参数。为了获得可见光在雾霾环境的偏振 特性规律,分析了环境湿度对偏振特性的影响。在非偏振光气溶胶单粒子散射特性基础上,采用改进 蒙特卡罗方法建立了偏振传输模型,对不同湿度水雾环境下可见波段偏振光传输特性进行研究,重点 分析水雾环境湿度改变对不同可见光波段偏振光偏振特性的影响情况并建立了接近真实水雾环境,通 过室内实验对偏振模型进行验证,对不同湿度环境下的 450、532、671 nm 线偏振光与圆偏振光的偏振 度与偏振态改变进行了比较与分析,仿真模型置信度>60%。研究结果表明:偏振光的偏振度随水雾环 境湿度是呈下降趋势。随着波长的增大,偏振度变化趋于平缓,出射偏振度随着波长的增加而变大,当 激光波长为 450、532、671 nm 时,偏振度下降点的湿度值分别为 50%、70%、90%;圆偏振光入射,圆偏 振光的旋性对于偏振度没有影响,且高于线偏振度值。对于水雾这种容易受湿度影响较大的环境而 言,在可见光波段,应该尽量选择较长波长的偏振光进行传输探测,因为湿度对较短波长的影响比较长 波长的影响要大,所以,在湿度较大的环境中,较长波长的圆偏振光是偏振保持特性最好的。在湿度较 大的环境中,应尽量选取波长较长的偏振光成像,以达到较好的成像效果。

关键词: 偏振特性; 环境湿度; 偏振度; 蒙特卡洛 中图分类号: O436.3 文献标志码: A DOI: 10.3788/IRLA20200057

Laser polarization characteristics of visible light band in different humidity environments

Zhan Juntong¹, Zhang Su^{1*}, Fu Qiang¹, Duan Jin², Li Yingchao¹, Jiang Huilin¹

(1. Fundamental Science on Space Ground Laser Communication Technology Laboratory, Changchun

University of Science and Technology, Changchun 130012, China;

2. School of Electronics and Information Engineering, Changchun University of Science and Technology, Changchun 130012, China)

Abstract: Haze weather interferes with the visible light imaging effect, and the polarization characteristic of visible light can effectively improve the detection efficiency. Haze environment is affected by aerosol particle humidity, which is an important physical parameter of haze environment. In order to obtain the polarization characteristics of visible light in haze environment, the influence of humidity in haze environment on polarization characteristics was analyzed. Based on the single particle scattering characteristics of non-polarized light aerosol,

收稿日期:2020-02-25; 修订日期:2020-03-18

基金项目:国家自然科学基金 (61705017, 61905025, 61890960); 吉林省科学技术厅项目 (20190103156JH); 吉林省教育厅项目 (JJKH20181140KJ, JJHK20181089KJ)

作者简介:战俊形 (1987-), 女, 讲师, 博士, 主要从事偏振特性分析方面的研究。Email: zhanjuntong@cust.edu.cn 通讯作者: 张肃 (1985-), 女, 讲师, 博士, 主要从事偏振成像探测方面的研究。Email: susiezhang21@126.com

红外与激光工程 www.irla.cn

the polarization transmission model was established by improved Monte Carlo method, research on transmission characteristics of polarized light in visible bands under different humidity and water mist was conducted, the influence of humidity change in water mist environment on polarization characteristics of polarized light in different visible bands was analyzed, and a near-real water mist environment was built. The polarization model was verified by laboratory experiments, the change of polarization degree and polarization state of linear polarized light on 450, 532 and 671 nm was compared and analyzed under different humidity conditions, the confidence of simulation model was more than 60%. The results show that the polarization degree of polarized light decreases with the increase of humidity of water-fog environment. With the increase of the wavelength, the polarization tends to be flat, while the exit polarization degree increases with the increase of wavelength. The humidity values of the descending point of polarization degree are 50%, 70% and 90% when the laser wavelengths are 450, 532, 671 nm, respectively. For water mist, which is easily affected by humidity, polarized light with longer wave length should be selected as far as possible for transmission detection in visible band. Because humidity has a greater influence on shorter wavelengths than longer wavelengths, circularly polarized light with longer wavelengths has the best polarization retention characteristics in environments with higher humidity. In the environment with high humidity, polarized light imaging with long wavelength should be selected as far as possible to achieve better imaging effect.

Key words: polarization characteristics; ambient humidity; polarization degree; Monte Carlo

0 引 言

大量细颗粒物的排放容易引起的雾霾天气,可见 光在这种混浊介质中传输时由于散射,会产生偏振特 性,能够降低不良天气状况对可见光传输的影响。因 此需要开展可见光偏振传输特性的研究。雾霾环境 会受到气溶胶颗粒湿度的影响,湿度是雾霾环境物理 参数之一,湿度的变化会导致凝聚现象的发生,从而 改变了粒子的物理特性。湿度与颗粒半径,颗粒折射 率有很大的关系,半径与折射率的变化最终会影响散 射光的偏振特性^[1]。

关于偏振光传输特性,国外学者 Sebastian 将蒙特 卡罗方法应用到均一稳定的大气环境偏振光传输^[2], 对散射特性进行了分析。西安理工大学杨利红分析 了 10.6 μm 波段激光在浓雾 (20~30 μm) 与薄雾 (1~ 10 μm) 环境下偏振角变化关系,偏振激光在弱雾中传 输时,偏振角变化相比于浓雾中更为规则,在浓雾中 退偏角度更大^[3]。但上述研究蒙特卡洛计算方法中直 接通过改变粒径大小来控制湿度,并未包含对湿度与 偏振特性的数学表达式。合肥工业大学蔡嘉对于 0.5 μm 波段非偏振光在气溶胶单粒子传输中的散射 偏振特性进行了仿真研究,发现在散射角 120°~150° 时气溶胶单粒子偏振度随湿度变化明显,130°~140° Mie 散射理论对 0.55 μm 波段非偏振光在沙尘粒子群 环境的偏振散射特性进行了仿真研究,发现沙尘粒子 单次反照率与偏振特性都随着湿度的增加而增大,后 向散射高于前向散射,后向散射受湿度影响较大^[5]。 由此可见,环境湿度影响着气溶胶粒子的粒径和分布 变化,从而影响在粒子中传输的偏振光特性,因此深 入研究环境湿度与偏振特性的关系对于偏振探测效 率的提升十分关键^[6–8]。

针对以上问题,文中在非偏振光气溶胶单粒子散 射特性基础上,采用蒙特卡罗方法建立了偏振光粒子 群传输特性模型,对不同湿度水雾环境下可见波段偏 振光传输特性进行研究,重点分析水雾环境湿度改变 对不同可见光波段偏振光偏振特性的影响情况。并 建立了接近真实水雾环境的半实物仿真系统,通过室 内实验对偏振光传输特性模型进行验证,该方法既适 合变化湿度环境又适合于特性湿度环境的偏振光特 性研究。

1 雾霾粒子群的蒙特卡洛仿真

1.1 湿度对粒子物理特性影响

湿度与颗粒半径,颗粒折射率有很大的关系,半 径与折射率的变化最终会影响散射光的偏振特性,干 洁环境中颗粒半径与湿度关系如下:

$$\frac{r_h}{r_0} = (1 - f)^{-1/u} \tag{1}$$

式中:r_h为受湿度影响变化的粒子半径;r₀为干洁环境 中的颗粒半径;f为湿度;u为常数,对于雾天环境而 言,气溶胶吸湿性强,u=3.9;r₀为初始半径。

湿度导致了粒径的变化, 而粒径变化又会导致复 折射率变化:

$$m_{re} = m_{rw} + (m_{r0} - m_{rw}) \left[\frac{r_h}{r_0} \right]^{-5}$$
(2)

$$\frac{m_{ie}}{m_{re}^2 + 2} = \frac{m_{iw}}{m_{rw}^2} + \left(\frac{m_{i0}}{m_{r0}^2 + 2} - \frac{m_{iw}}{m_{rw}^2}\right) \left[\frac{r_h}{r_0}\right]^{-3}$$
(3)

m_{re}为复折射实部; m_{ie}为虚部。r, i, e, 0和 w 分别 表示实部、虚部吸湿后气溶胶, 干气溶胶粒子和水。 湿度影响下的气溶胶折射率为:

$$m_e = m_{re} + m_{ie} \tag{4}$$

水雾环境中粒子尺度较大,通常都在 0.1~10 μm 之间,水雾粒子等效半径 0.5 μm,折射率为 1.33+1.96E-4*i*, 通过公式 (1)、(4) 对不同湿度的粒子物理参数进行了 计算,如表 1 所示。

表1 水雾环境粒子湿度与折射率的关系

Tab.1 Relationship between humidity and refractive index of particles in water mist environment

Relative humidity	Particle radius /µm	Index of real part	Index of imaginary part
30%	0.548	1.369	1.0298E-4
40%	0.570	1.365	1.3907E-4
50%	0.597	1.361	1.7635E-4
60%	0.632	1.356	2.1518E-4
70%	0.681	1.352	2.5608E-4
80%	0.755	1.347	3.0002E-4
90%	0.902	1.341	3.4926E-4

从表1可以看出:水雾粒子折射率实部随着湿度 的增加而变小,水雾环境折射率实部值基本不变。由 于水雾粒子吸湿性强,所以粒子折射率改变值小。

1.2 湿度与偏振传输特性关系模型

为了得到湿度与偏振光传输特性的关系,定义参 考平面如图1所示。首先,确定光子传播方向,夹角 θ为散射角, x 轴与 z 轴和散射平面分别构成了散射前 后的参考平面, 散射前后的斯托克斯分量由垂直和平 行于这两个平面的 E_{//}、E_⊥分量定义, 每次散射发生 时, 都必须对斯托克斯分量进行调整以使参考平面为 新的参考面。



参考平面定义以后,设定激光波长、粒子直径、 粒子复折射率等,散射系数 μ_s ,吸收系数 μ_a ,大气的消 光系数 $\mu_t = \mu_s + \mu_a$,不同偏振态的光的斯托克斯参量 初始值等。光子沿 z 轴正方向入射,初始位置 $u_0(0, 0, 0)$,初始方向余弦 $D_0(0, 0, 1)$,偏振参考平面为 X 轴与 Z 轴构成的平面,定义光子初始斯托克斯参量,并且 先将散射后各斯托克斯参量都设为 0。

粒子传输的过程的步长就是光子的自由程,其中 ξ为关于 0.5 对称分布的随机数,消光系数与光子自由 程S₁关系为:

$$S_1 = \ln(\xi)\mu_t \tag{5}$$

一旦光子传输的自由程确定后,光子将发生移动,当前位置(*x*,*y*,*z*)和传输方向(*µ*_{*x*},*µ*_{*y*},*µ*_{*z*})确定光子到达的下一个散射点的坐标(*x*',*y*',*z*')为:

$$\begin{cases} x' = x + \mu_x S_1 \\ y' = y + \mu_y S_1 \\ z' = z + \mu_z S_1 \end{cases}$$
(6)

并且根据坐标位置,判断光子是否射出参考平面 所确定的边界,如果射出参考平面确定的边界,则对 光子进行斯托克斯参量计算。反之,必须先对斯托克 斯分量进行调整以使参考平面为新的子午面,再重新 进行粒子半径选择。

光子与粒子碰撞后, 散射角α和方位角β抽样由联 合概率密度函数 (PDF) 得到, 该函数与入射光斯托克 斯分量 [*I*₀, *Q*₀, *U*₀, *V*₀]^T 的关系为:

第9期

$$\rho(\alpha,\beta) = m_{11}(\alpha) + m_{12}(\alpha) \left[Q_0 \cos(2\beta) + U_0 \sin(2\beta) \right] / I_0$$
(7)

 $m_{11}(\alpha)$ 、 $m_{12}(\alpha)$ 分别为球形粒子 Mueller 矩阵 $M(\alpha)$ 中相应元素。

$$M(\alpha) = \begin{bmatrix} m_{11}(\alpha) & m_{12}(\alpha) & 0 & 0 \\ m_{12}(\alpha) & m_{11}(\alpha) & 0 & 0 \\ 0 & 0 & m_{33}(\alpha) & m_{34}(\alpha) \\ 0 & 0 & -m_{34}(\alpha) & m_{33}(\alpha) \end{bmatrix}$$
(8)

 $m_{11}(\alpha)$ 、 $m_{12}(\alpha)$ 、 $m_{33}(\alpha)$ 、 $m_{34}(\alpha)$ 与散射幅度值 S_1,S_2 有如下关系:

$$m_{11}(\alpha) = \frac{1}{2} \left(|S_1|^2 + |S_2|^2 \right), \quad m_{12}(\alpha) = \frac{1}{2} \left(|S_1|^2 - |S_2|^2 \right)$$

$$m_{33}(\alpha) = \frac{1}{2} \left(S_1 S_2^* - S_1^* S_2 \right), \quad m_{44}(\alpha) = \frac{i}{2} \left(S_1 S_2^* - S_2^* S_1 \right)$$

(9)

由于散射幅度值S₁,S₂表达式为:

$$\begin{cases} S_1(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} \left[a_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{\sin\theta} + b_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{d\theta} \right] \\ S_2(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} \left[a_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{d\theta} + b_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{\sin\theta} \right] \end{cases}$$
(10)

式中: *a_n*, *b_n*为 Mie 散射系数, 它们与球形颗粒的大小, 折射率有很大关系, 其表达式为:

$$\begin{cases} a_{n} = \frac{\psi_{n}'(mx)\psi_{n}(x) - m\psi_{n}(mx)\psi_{n}'(x)}{\psi_{n}'(mx)\xi_{n}(x) - m\psi_{n}(mx)\xi_{n}'(x)} \\ b_{n} = \frac{m\psi_{n}'(mx)\psi_{n}(x) - \psi_{n}(mx)\psi_{n}'(x)}{m\psi_{n}'(mx)\xi_{n}(x) - \psi_{n}(mx)\xi_{n}'(x)} \end{cases}$$
(11)

式中: $\psi_n(x)$ 和 $\xi_n(x)$ 为 Riccati-Bessel 函数, 可用第一类 Bessel 球函数 $J_{n+1/2}(x)$ 和半整数阶第二类 Hankel 函数 $H_{n+1/2}^{(2)}$ 表示:

$$\begin{cases} \psi_n(x) = \sqrt{\pi x/2} J_{n+1/2}(x) \\ \xi_n(x) = \sqrt{\pi x/2} H_{n+1/2}^{(2)}(x) \end{cases}$$
(12)

所以,相应的散射强度函数为:

$$i_{1}(\theta) = |S_{1}(\theta)|^{2} = \left|\sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} (a_{n}\pi_{n} + b_{n}\tau_{n})\right|^{2}$$
(13)

$$i_{2}(\theta) = |S_{2}(\theta)|^{2} = \left|\sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} (a_{n}\pi_{n} + b_{n}\tau_{n})\right|^{2}$$
(14)

光子经过 n 次散射后的能量权重变为:

$$W_n = W_{n-1} \cdot \mu_s / (\mu_s + \mu_a)$$
 (15)

当光子能量权重低于某一阈值 (一般为 10⁻⁴) 或 飞离边界时,光子传输终止。光子从多分散系边界射 出时,其斯托克斯矢量必须经过最后一次旋转以保证 参考平面与探测器所在的平面相同,旋转的角度为:

$$\omega = \pm \arctan\left(\mu_y/\mu_x\right) \tag{16}$$

式中:反射模式取正号,透射取负号。由于散射路径的不同,光子到达探测器的时间不同,对于偏振分量形如[*I*(*t*),*Q*(*t*),*U*(*t*),*V*(*t*)]^T的光束,时域偏振度定义为:

$$\text{DOP}(t) = \frac{\sqrt{Q^2(t) + U^2(t) + V^2(t)}}{I(t)}$$
(17)

光束经散射后总的偏振度定义为: DOP=(Q²+U²+ V²)^{1/2}/I,其中, I、Q、U、V表示不同时刻到达探测器的 光子偏振分量的累加值。

将公式 (1)、(2)、(3) 代入公式 (11), 其中 *f* 为湿度, 得到湿度影响下的 Mie 散射系数为:

$$\begin{cases} a(f)_n = \frac{\psi'_n(m(f)x(f))\psi_n(x(f)) - m(f)\psi_n(m(f)x(f))\psi'_n(x(f))}{\psi'_n(m(f)x(f))\xi_n(x(f)) - m(f)\psi_n(m(f)x(f))\xi'_n(x(f))} \\ b(f)_n = \frac{m(f)\psi'_n(m(f)x(f))\psi_n(x(f)) - \psi_n(m(f)x(f))\psi'_n(x(f))}{m(f)\psi'_n(m(f)x(f))\xi_n(x(f)) - \psi_n(m(f)x(f))\xi'_n(x(f))} \\ \end{cases}$$

再将公式 (18) 代入公式 (10), 可以得到湿度影响 下的散射振幅表达式:

$$\begin{cases} S_1(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} \left[a(f)_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{\sin\theta} + b(f)_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{d\theta} \right] \\ S_2(\theta) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{2n+1}{n(n+1)} \left[a(f)_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{d\theta} + b(f)_n \frac{P_n^1(\cos\theta)}{\sin\theta} \right] \end{cases}$$
(19)

再将公式 (19) 代入公式 (9), 可以计算出 Mueller 矩阵中相应元素, 再乘以入射偏振光, 最终通过公式 (17) 即可得到改进的雾霾粒子湿度与偏振传输特性 的关系模型。

2 仿真结果分析

采用蒙特卡洛模拟光子散射过程,计算了可见光 波段的3种波长(450、532、671 nm)6种入射偏振态 的偏振光(0°线偏振光、90°线偏振光、45°线偏振 光、135°线偏振光、左旋圆偏振光、右旋圆偏振光) 经过水雾粒子传输后的偏振光特性,计算曲线如 图 2~4 所示。

从图 2~4 中可以看出:偏振度随水雾环境湿度是 呈下降趋势,随着波长的增大,偏振度变化趋于平缓, 出射偏振度变大。当激光波长分为 450、532、671 nm 时,偏振度下降点时的湿度为 50%、70%、90%。圆偏















振光经过水雾粒子散射后偏振度改变情况一致。圆 偏振光受湿度影响情况比线偏振光要小,在图中表现 为比线偏振光变化平缓。这是因为对于水雾环境中 的粒子而言,短波情况下前向散射大于后向散射,所 以,出射偏振光的偏振度要大于波长较长的偏振光。 当波长增加到 671 nm 时,相比于其他两种波长变化 趋于平缓,这是由于波长的增加,使得*x* = 2π/λ变小, 即粒子尺度参数变小,使得 Muller 矩阵中*m*₁₁、*m*₁₂、 *m*₁₃、*m*₁₄变小,这样会导致散射光强度的变小,偏振度 改变不大,也就显示为震荡不明显。而且由于水雾环 境的强吸湿性,使得粒子尺度明显增大,导致了粒子 的散射作用增强,故而随着湿度的增加水雾环境粒子 的偏振度不断下降。

3 偏振特性室内测试

3.1 室内实验系统

室内测试搭建实验系统如图 5 所示,系统实物图 如图 6 所示。发射端组成为激光器、衰减片、偏振 片、波片、滤光片组成。激光器输出功率为 50 mW 的固体激光器,根据实验波长来选择相应激光器,偏 振片透过波段为 400~700 nm,各波长透过率可以达 到 80% 以上。接收端分成两路一路由波片、偏振片、 光功率计组成,一路由偏振态测量仪组成。



图 5 系统组成图

Fig.5 System composition diagram



图 6 系统实物图 Fig.6 Real system

接收端偏振角度为 0°、60°、120°,采集的强度信 息通过下式计算出相应的偏振信息,并与偏振态测量 仪数据做比对。

$$\begin{cases} I = \frac{1}{2} \left(I' \left(60, 45, \frac{\pi}{2} \right) + I' \left(120, 45, \frac{\pi}{2} \right) - 3I' \left(0, 45, \frac{\pi}{2} \right) \right) \\ Q = 2I'(0, 0, 0) - \frac{1}{2}I'(60, 45, 0) - \frac{1}{2}I' \left(120, 45, \frac{\pi}{2} \right) \\ + \frac{3}{2}I' \left(0, 45, \frac{\pi}{2} \right) \\ U = \frac{2\sqrt{3}}{3} \left(I' \left(60, 45, \frac{\pi}{2} \right) - I' \left(120, 45, \frac{\pi}{2} \right) \right) \\ V = \frac{1}{2} \left(I' \left(60, 45, \frac{\pi}{2} \right) + I' \left(120, 45, \frac{\pi}{2} \right) - I' \left(0, 45, \frac{\pi}{2} \right) \right) \end{cases}$$
(20)

该测量方法增加了圆偏振分量,实现全偏振度测量,弥补了以往仅针对线偏振分量进行偏振特性测量 造成的误差。

3.2 实验结果

通过对 450、532、671 nm 的 6 种偏振态在不同湿 度的水雾环境中实验数据分析可知:随着水雾环境湿 度的增加,偏振度是不断降低的,而且圆偏振光与线 偏振光在低湿度 30%-40% 情况下较为接近,随着湿 度的增加,圆偏振光的偏振度明显高于线偏振光。

图 7~图 9 中每一种偏振态都是随着波长的增大 而增大,由此可见对于可见光波段水雾环境,较长波 长偏振特性保持良好,即在湿度较大的环境中,应尽 量选取波长较长的偏振光成像,以达到较好的成像 效果。

为了验证仿真与实验的一致性,依据公式(21)计 算了仿真与实测的偏振度的置信度。

$$M = 1 - \left(\sum_{1}^{n} \frac{|R - R_m|}{R_m}\right) / n \times 100\%$$
(21)









图 8 波长 532 nm 偏振度与湿度关系实验图

Fig.8 Relationship between the polarization degree and humidity of

532 nm polarized light experiment



Fig.9 Relationship between the polarization degree and humidity of 671 nm polarized light experiment

的偏振度值,由于对7种湿度进行了仿真与实测实验,所以*n*=7,分别计算了6种偏振态的偏振度置信度,450 nm的0°、90°、45°、135°、左旋、右旋偏振光的置信度分别为63.9%、64.1%、64.2%、64.1%、75.4%、75.5%;532 nm的置信度分别为73.1%、73.2%、73.1%、73%、82.6%、82.5%。671 nm的置信度分别为74.0%、74.1%、74.4%、74.1%、85.4%、85.3%。仿真模型置信度均大于60%,结果可信。

4 结 论

采用改进蒙特卡洛的仿真方法计算了不同湿度 环境对可见光偏振特性的影响情况,并与通过室内实 验分析偏振光传输特性影响。在450、532、671 nm 三个波段条件下,偏振光的偏振度随水雾环境湿度是 呈下降趋势,但是随着波长的增大,偏振度变化趋于 平缓,出射偏振度随着波长的增加而变大。圆偏振光 入射,圆偏振光的旋性对于偏振度没有影响,且高于 线偏振度值。因此,对于水雾这种容易受湿度影响较 大的环境而言,在可见光波段,应该尽量选择较长波 长的偏振光进行传输探测,因为湿度对较短波长的影 响比较长波长的影响要大,所以,在湿度较大的环境 中,较长波长的圆偏振光是偏振保持特性最好的。在 湿度较大的环境中,应尽量选取波长较长的偏振光成 像,以达到较好的成像效果。接下来需要开展多波段 条件下的不同粒子偏振传输特性研究工作,丰富偏振 特性规律,为雾天的偏振成像探测提供更有利的理论 依据。

参考文献:

- Pilinis C, Pandis S N, Seinfeld J H. Sensitivity of direct climate forcing by atmospheric aerosols to aerosol size and composition
 [J]. *Journal of Geophysical Research*, 1995, 100: 18739-18754.
- [2] Boesche Eyk, Stammes Piet, Bennartz Ralf. Aerosol influence on polarization and intensity in near-infrared O₂ and CO₂ absorption bands observed from space [J]. *Journal of Quantitative Spectroscopy & Radiative Transfer*, 2009, 110: 223-239.
- [3] Yang Lihong, Ke Xizheng, Ma Dongdong. Depolarization characteristics of the polarized laser in atmosphere [J]. *Opto-Electronic Engineering*, 2008, 35(11): 62-67. (in Chinese) 杨利红, 柯熙政, 马冬冬. 偏振激光在大气传输中的退偏研 究[J]. 光电工程, 2008, 35(11): 62-67.

 [4] Cai Jia, Gao Jun, Fan Zhiguo, et al. Research on influence of humidity on polarization properties of aerosol single particles [J]. *Transducer and Microsystem Technologies*, 2013, 32(9): 35-38. (in Chinese)
 蔡嘉, 高隽, 范之国, 等. 湿度对气溶胶单粒子偏振特性的影响

祭嘉, 尚隽, 氾之国, 寺. 诬度刈乁溶胶単粒丁偏振特性的影响 研究[J]. 传感器与微系统, 2013, 32(9): 35-38.

- [5] Hao Zengzhou, Gong Fang, Pan Delu, et al. Scattering and polarization characteristics of dust aerosol particles [J]. *Acta Optica Sinica*, 2012, 32(1): 0101002. (in Chinese) 郝增周, 龚芳, 潘德炉, 等. 沙尘气溶胶粒子群的散射和偏振特 性[J]. 光学学报, 2012, 32(1): 0101002.
- [6] Zhan Juntong, Fu Qiang, Zhang Su, et al. Research on the effects of forward scattering angle to polarization imaging contrast [J]. *Acta Optica Sinica*, 2015, 35(7): 0711007. (in Chinese) 战俊彤, 付强, 张肃, 等. 前向散射角度对偏振成像对比度影响的研究[J]. 光学学报, 2015, 35(7): 0711007.
- [7] Yang Wei, Gu Guohua, Chen Qian, et al. Method of target detection for infrared polarization image [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2014, 43(8): 2746-2751. (in Chinese)
 杨蔚,顾国华,陈钱,等. 红外偏振图像的目标检测方法[J]. 红外 与激光工程, 2014, 43(8): 2746-2751.
- [8] Fu Yuegang, Zhu Qifan, Zhang Yuhui., et al. Research on the polarization structures inspired by mantis shrimp eyes [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2019, 48(8): 0827001. (in Chinese)

付跃刚,朱启凡,张玉慧,等.仿生虾蛄眼偏振特性结构研究[J]. 红外与激光工程,2019,48(8):0827001.