基于用几何光学和米散射法的球形粒子前向散射特性 计算研究

张学海 1,2,魏合理 1,3

 (1. 中国科学院安徽光学精密机械研究所中国科学院大气成分与光学重点实验室, 安徽合肥 230031; 2. 中国科学院大学,北京 100049;
 3. 中国科学技术大学 环境光学学院,安徽 合肥 230031)

摘 要: 分别用几何光学(GOM)、Lorenz-Mie 散射方法计算了 0.55 μm 波段球形粒子的散射特性,并 对两种计算方法的准确性进行了分析。研究了粒子尺度参数、折射率虚部对粒子 0°散射相函数的影 响。结果表明:在粒子尺度参数大于 60 时,GOM 计算的球形粒子的散射特性与 Mie 非常接近。在粒 子尺度参数小于 1000 时,两种方法得到的前向散射相函数与粒子尺度参数均成二次方关系,且计算 结果基本一致;随着粒子尺度参数的增大,前向散射与尺度参数之间将逐步失去二次方关系。当粒子 尺度参数大于 10000 时,采用 GOM 方法得到的结果要比 Mie 散射方法的结果偏大;当粒子尺度一定 时,0°散射相函数与折射率虚部之间呈先增大后减小的规律。

关键词:前向散射相函数; 复折射率; 尺度参数; Mie; GOM 中图分类号:O43;P40 文献标志码:A 文章编号:1007-2276(2015)05-1485-06

Forward scattering properties of spherical particles based on the geometrical optics method and Mie scattering

Zhang Xuehai^{1,2}, Wei Heli^{1,3}

 Key Laboratory of Atmospheric Composition and Optical Radiation, Anhui Institute of Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Hefei 230031, China;

2. University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China;

3. School of Environmental Sciences and Optoelectronic Technology, University of Science and Technology of China,

Hefei 230031, China)

Abstract: The geometrical optics method (GOM) and Lorenz –Mie method were used to study the scattering properties of spherical particles at the wavelength of $0.55 \,\mu$ m, and the accuracy of the two methods were analyzed. The impacts of particle size parameter and the imaginary part of the refractive index on the forward scattering phase function of spherical particles were investigated. The results show that the scattering properties of spherical particles calculated by GOM and Mie are very close when the particle size parameter is greater than 60. When the particle size parameter is less than 1 000, the

收稿日期:2014-09-05; 修订日期:2014-10-03

基金项目:国家自然科学基金(61077081)

作者简介:张学海(1987-),男,博士生,主要从事非球形粒子散射特性方面的研究。Email:zhangxuehai2012@163.com

导师简介:魏合理(1965-),男,研究员,博士生导师,主要从事红外辐射大气传输、卷云红外辐射特性方面的研究。

Email:hlwei@aiofm.ac.cn

第44卷

relationship of the forward scattering phase function with the particle size parameter can be described with a quadratic formula, and the results of GOM and Mie are identical with the increase of the particle size parameters, they gradually lose their quadratic relationships. When the particle size parameter is larger than 10 000, the GOM result is larger than that of Mie's result. For a particle size parameter, the forward scattering phase function firstly increases and then decreases with the imaginary part of refractive index.

Key words: forward scattering phase function; complex refractive index; size parameter; Mie; GOM

0 引 言

大气气溶胶的尺度测量是大气气溶胶粒子光学 特性及其对光电工程应用和辐射传输问题研究最重 要的内容之一,虽然有空气动力学等方法测量粒子 尺度,但利用光散射方法进行测量从大气光学研究 的角度无疑极具吸引力,这方面的研究工作已经开 展了很长时间,利用特定角的散射光能量与粒子尺 度的关系,从测得的散射光能量来推出粒子尺度为 基本原理,产生了多种类型的测量仪器[1-5]。但是由 于实际光路的限制和直射光的影响,在正前方(0°散 射角)的散射测量不到,因而肯定会影响到测量结果 的准确性。大气气溶胶粒子的折射率虚部是大气气 溶胶吸收特性的一个重要参量。它决定了大气气溶 胶在辐射和气候效应中的作用是加热还是冷却。 而在实际大气中,由于气溶胶粒子化学成分的不同 导致折射率虚部的变化范围相当大。文中通过分析 特定角度(前向 0°散射角)的散射相函数,研究尺度 参数和粒子性质对散射特性的影响,为提高实验的 准确性提供理论基础。采用 Mie 散射和 GOM 方法, 通过计算不同尺度参数和折射率虚部下粒子的散射 相函数来讨论此问题。入射波长采用 0.55 µm 波段, 折射率实部为1.33。

1 研究方法

1.1 Lorentz-Mie 方法

对于一束平面线极化光照射到粒子上,球形粒 子对光的散射吸收可以用 Lorentz-Mie 散射理论来 处理(以下简称 Mie 理论),Mie 散射理论给出了球形 粒子在远场条件下的散射场振幅 *a_n、b_n*以及粒子内 部电磁场振幅 *c_n、d_n*的计算表达式,称为 Mie 散射系 数,具体形式为[7-8]:

$$a_{n} = \frac{\psi_{n}'(y)\psi_{n}(x) - m\psi_{n}(y)\psi_{n}'(x)}{\psi_{n}'(y)\zeta_{n}(x) - m\psi_{n}(y)\zeta_{n}'(x)}$$

$$b_{n} = \frac{m\psi_{n}'(y)\psi_{n}(x) - \psi_{n}(y)\psi_{n}'(x)}{m\psi_{n}'(y)\zeta_{n}(x) - \psi_{n}(y)\zeta_{n}'(x)}$$

$$c_{n} = \frac{m[\psi_{n}'(x)\zeta_{n}(x) - \psi_{n}(y)\zeta_{n}'(y)]}{\psi_{n}'(y)\zeta_{n}(x) - m\psi_{n}(y)\zeta_{n}'(x)}$$

$$d_{n} = \frac{m[\psi_{n}'(x)\zeta_{n}(x) - \psi_{n}(y)\zeta_{n}'(y)]}{m\psi_{n}'(y)\zeta_{n}(x) - \psi_{n}(y)\zeta_{n}'(x)}$$
(1)

式中:x 为尺度参数, $x=2\pi a/\lambda$,且y=mx,a 为球的半径,m 为微粒外部的相对折射率。 $\psi_n(x)$ 和 $\zeta_n(x)$ 分别为 Bessel 函数和 Hankel 函数。

1.2 几何光学法(GOM)

几何光学方法(以下简称 GOM)假定光线按直线 传播,考虑的物理过程包括三部分,几何反射和折射 以及夫琅和费衍射。几何光学原理适用于其尺度远 大于入射光波长的粒子的光散射。为了避免常规几 何光学的一系列缺点,Yang 和 Liou 等提出了一种改 进的几何光学方法。这种方法将入射光的波前分成 很多的碎波,并假设这些碎波在散射体内部沿直线 传播,只有在散射体的表面传播的偏差由 Snell 定律 确定。整体场由入射场和由于散射体存在而产生的 散射场的线性叠加。然后通过严格的电磁场理论得 到远场解。改进的几何光学方法的近似来自在散射 体表面的计算,因而光波从近场到远场的传播的计 算是准确的^{19-10]}。

2 研究内容

2.1 GOM 和 Mie 对球形粒子散射特性计算结果的 比较

图 1 是采用 GOM 和 Mie 散射方法计算的0.55 μm 波段各光学散射参量(散射效率因子 Qe、单次散射 反照率 w、和不对称因子 g)随粒子尺度参数的变化

1487

以及 GOM 计算的光学散射参量相对于 Mie 方法的 计算误差,粒子复折射率 m=1.33-i1.0e-5。图中定义 的尺度参数为:x=2πa/λ,其中 r 为粒子半径,λ 为入 射波长。从图中可以看出,采用 GOM 方法得到的消 光效率因子在粒子小尺度参数范围内震荡起伏比较 大,而采用 Mie 散射方法计算的结果起伏较小,随着 粒子尺度参数的增大,两者都趋向于 2。

图 1 右边展示了两种方法计算的各个散射参量 的相关误差,相对误差定义为:

 $(C_{\text{Mie}}-C_{\text{GOM}})/C_{\text{Mie}} \times 100\%$

式中: C_{Me} 代表采用 Mie 方法计算的散射参量, C_{GOM} 代表采用 GOM 方法计算的散射参量。通过相对误 差的分析可以看出, 在尺度参数小于 60 时, 两种方 法的消光效率因子和不对称因子的误差较大, 当尺 度参数大于 60 时, 两者的误差较小, 消光效率因子 的误差在 10%以内, 而不对称因子和单次散射反照 率的相对误差在 1%以内。说明 GOM 可以用来以较 高的精度计算大尺度参数(x>60)粒子的光散射问题。



图 1 用 Mie 和 GOM 方法计算的球形粒子光学散射参量随粒子 尺度参数变化及其相对偏差

Fig.1 Comparisons of several optical properties for spherical particles using Mie and GOM method , and relative error

图 2 是采用 GOM 和Mie 散射方法计算的0.55 μm 波段在 4 种粒子尺度的散射相函数,粒子复折射率 *m*=1.33-i1.0e-5。从图中可以看出,GOM 计算的散 射相函数在小尺度参数(图 2(a))时表现为震荡,与 Mie 相比两者有一定的偏差;而当粒子尺度参数较 大时(图 2(b)、2(c)、2(d)),除了 Mie 程序计算的散射 相函数表现为快速振荡外,两种方法计算的散射相 函数随散射角的变化非常一致,说明 GOM 可以用 来以较高的精度计算大尺度参数球形粒子的散射相 函数。但对于较大的粒子前向很小散射角范围内的 散射函数还是有一定的差别(见图 2(d))。



图 2 两种方法散射相函数随散射角的变化对比

Fig.2 Scattering phase function vs scattering angle using GOM and Mie

2.2 Mie 方法对球形粒子前向散射计算结果

图 3 是采用 Mie 散射方法计算的 0.55 μm 波段 粒子 0°角散射相函数与尺度参数之间的关系,粒子 复折射率 *m*=1.33-i1.0e-5。从图 3(a)可以看出,当粒



图 3 Mie 散射方法计算的 0.55 μm 波段球形粒子 0°散射相函数 与粒子尺度参数之间的关系

Fig.3 Forward phase function versus size parameter in the wavelength of $0.55 \ \mu m$ using Mie method

子尺度参数小于1000时,0°角散射相函数与粒子尺 度参数近似成二次方增长关系。从图3(b)可以看出, 随着粒子尺度参数的增大,散射相函数与粒子尺度 参数的关系发生变化,不再成二次方关系,而是趋于 一固定值。这表明在采用 Mie 散射方法计算粒子前 向散射时,当粒子尺度参数小于1000时,可以简单 地通过二次方函数关系来表示0°角散射相函数。表 1给出了0°散射相函数与尺度参数的拟合参数。而 当粒子尺度参数大于10000时,Mie 散射方法计算 的0°散射相函数将趋于定值。对于大气中的气溶胶 粒子,可见光波段尺度参数一般小于1000,因此,前 向散射计算可以用简单的二次拟合公式来描述,而 不必采用繁琐的 Mie 程序计算。

图 4 是采用 Mie 散射方法计算的 0.55 μm 波 段、六种折射率虚部的 0°散射相函数与粒子尺度参 数的关系。可以看出折射率虚部只影响 0°散射相函 数与尺度参数之间的系数,而不影响变化的趋势。





图 5 是采用 Mie 散射方法计算的两种粒子尺度 的 0°散射相函数与折射率虚部的关系,从图 5 中可 以看出,粒子 0°散射函数与折射率虚部之间存在着 一定的联系,当粒子折射率虚部增大时,散射相函数 的值也随之缓缓增大,当达到一定值时,将不再增 大,折射率虚部继续增大,则 0°散射相函数的值开 始减小,在折射率虚部为0.01处达到最大值。



图 5 给定粒子大小的 0°散射相函数与折射率虚部的关系 Fig.5 Forward phase function versus the imaginary part of refractive index for the given dimensions

把不同折射率虚部的前向散射相函数随粒子尺 度参数的关系式拟合成二次关系式,即:

 $P(0^{\circ})=C_0+C_1x+C_2x^2, (x<1\ 000)$

拟合系数见表1, 拟合相关系数都大于0.999。

表 1 0°散射相函数与尺度参数拟合参数 (Mie 散射方法)

Tab.1 Fitting coefficient of forward phase function

and size parameter				
m_i	C_0	C_1	C_2	
1e-5	310.18	-22.47	1.05	
le-4	8 448.91	-183.44	1.52	
1e-3	225 801.30	-4 303.15	12.04	
1e-2	67 977.30	-1 997.44	13.87	
0.1	65 019.26	-1873.17	13.30	
1	5325.54	-237.13	4.15	

2.3 GOM 方法对球形粒子前向散射计算结果

2.1 节说明了当粒子尺度参数大于 60 时,可以 用 GOM 准确地计算球形粒子的散射特性,该节用 GOM 计算了球形粒子的前向散射相函数,并与 Mie 理论计算结果作了比较。图 6 是采用 GOM 方法计 算的 0.55 μm 波段粒子 0°角散射相函数与尺度参数 之间的关系,粒子复折射率。

从图 6(a)可以看出,当粒子尺度参数小于1000 时,与前述 Mie 理论计算结果相似,前向散射相函数 与粒子尺寸成二次方关系。随着粒子尺度参数的增 大,散射相函数也增大,这与 Mie 散射结果略有差 异,但增大的速度不再成二次方关系值。这表明在采 用 GOM 方法计算粒子前向散射时,当粒子尺度参数小于1000时,也可以简单地用二次多项式表示球 形粒子前向散射随粒子尺度参数的关系,不同折射 率虚部的拟合参数见表2。





表 2 0°散射相函数与尺度参数拟合系数 (GOM 方法)

Tab.2 Fitting coefficient of forward phase function vs size parameters(GOM)

m_i	C_0	C_1	C_2
1e-5	794.82	-30.02	1.05
1e-4	9 053.63	-192.02	1.51
1e-3	229 505.51	-4365.95	12.10
1e-2	62 006.27	-1 989.27	13.84
0.1	60155.64	-1888.13	13.33
1	3 420.94	-230.53	4.12

图 7 是采用 GOM 方法计算的 0.55 μm 波段下, 六种折射率虚部的粒子尺度参数与前向散射相函数 的关系。可以看出折射率只影响尺度参数与 0°散射 相函数之间的系数,而不影响变化的趋势。





从图 8 中可以看出与图 5 一样的现象,粒子 0°角 散射函数与折射率虚部存在着一定的联系,当粒子折 射率虚部增大时,0°散射相函数的值也随之增大,当 达到一定值时,将不再增大,折射率虚部继续增大,则 散射相函数的值略有减小。说明 0°散射相函数与粒子 尺度和折射率虚部确实存在着一定的关系。





表 2 给出了 x 小于 1 000 时 0°散射相函数与尺 度参数的拟合参数。通过表 1 和表 2 的对比,可以发 现,采用 GOM 方法所得到的拟合参数与由 Mie 散 射方法得到的拟合参数基本相等,这也说明了 GOM 方法在计算前向散射时的准确性。 图 9 比较了 Mie 和 GOM 计算的前向散射函数 随尺度参数的变化。从图 9(a)可以看出,在尺度参数 小于 1000 时,两者结果非常一致,0°相函数都与尺 度参数成二次方关系,这也说明了 GOM 方法在计算 粒子前向散射时的准确性。粒子尺度参数在 6000 以 内,GOM 和 Mie 计算结果非常一致。随着粒子尺度 参数的增加,两者的计算结果开始发生变化(见图 9 (b)),Mie 计算结果趋向一个渐近值,而 GOM 随着随 着粒子尺度参数的增加继续增加,说明 GOM 计算 的散射能量更趋向于前向。



图 9 GOM 和 Mie 散射计算的 0°相函数

Fig.9 Forward phase function versus size parameter using Mie and GOM

3 结 论

文中分别用 GOM 和 Mie 散射方法,计算了球 形粒子在不同尺度参数下的散射特性,得到了以下 结果:

(1)两种计算方法所得出的粒子的散射特性基本一致,消光效率因子的相关误差保持在10%以内, 单次散射反照率和不对称因子的相关误差保持在 1%以内,当粒子尺度参数大于60时,可以用GOM 计算球形粒子的散射特性。

(2) 当粒子的折射率虚部一定时,在尺度参数小

于 1000 的粒子范围内,GOM 和 Mie 计算的粒子的 0°散射相函数与尺度参数都符合二次方关系,两者 的拟合系数基本一致。随着尺度参数的继续增加,不 再符合二次方关系。

(3) 当尺度参数小于 6 000 的粒子范围内, Mie 散射和 GOM 方法计算的 0°的散射相函数吻合的较 好,随着粒子尺度再增大, GOM 计算的前向散射比 Mie 计算结果大。

(4)当粒子的尺度参数一定时,随着折射率虚部的增加,粒子0°散射相函数增强,当达到一定值时, 散射相函数的值将会降低。即折射率虚部通过影响 粒子的吸收而影响散射强度,进而改变散射相函数 与粒子尺度参数的关系。

参考文献:

- Rao R Z. Modern Atmosheric Optics [M]. Beijing: Science Press, 2012. (in Chinese)
- [2] Hodkinson J R, Greenfield J R. Response calculation with application to remote sensing of turbulence [J]. *Applied Optics*, 1965, 17: 3608–3612.
- [3] Li Li, Gao Zhiyun, Wang Xia, et al. Effects of forwardscattering of fog on range-gated imaging system[J]. *Infrared* and Laser Engineering, 2004, 33(6): 562–566. (in Chinese)
- [4] Li Hao, Sun Xuejin. Theoretical analysis on measurement error of forward scattering visibility meter [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2009, 38(6): 1094–1098. (in Chinese)
- [5] Sun Guozheng, Sun Qiang, Ren Zhibin. Analysis of the radius of microsphere particles based on Mie scattering theory [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2008, 34 (4): 495–498. (in Chinese)
- [6] Yamamoto G, Tanaka M. Increase of global albedo due to air pollution[J]. J Atmos Sci, 1972, 29(8): 1405–1412.
- [7] Bohren C F, Huffman D R. Absorption and Scattering of Light by Small Particles[M]. New York: John Wiley, 1983.
- [8] Liou K N. An Introduction To Atmospheric Radiation[M]. 2nd ed. Beijing: China Meteorological Press, 2004. (in Chinese)
- [9] Yang P, Liou K N. Light scattering by hexagonal ice crystals: Comparison of finite-difference time domain and geometric optics models [J]. *Opt Soc Am A*, 1995, 12(1): 162–176.
- [10] Yang P, Liou K N. Geometric-optics-integral-equation method for light scattering by nonspherical ice crystals [J]. *Applied Optics*, 1996, 35: 6568–6584.