# 石墨烯红外波段复折射率及消光性能研究

李 凯1,王玄玉1\*,高艳卿2,董文杰1

(1. 陆军防化学院,北京 102205;

2. 中国科学院上海技术物理研究所 红外物理国家重点实验室,上海 200083)

摘 要: 石墨烯是一种新型二维纳米碳材料,在红外干扰方面具有很大的潜在应用价值,其红外消光 特性值得深入研究。文中利用红外椭偏仪测量了石墨烯压片在红外波段的椭偏参数,计算得到其红外 波段的复折射率,采用离散偶极近似 (DDA) 方法计算了石墨烯在 2~14 µm 波段的效率因子、消光系数 与入射波长、粒子直径和厚度的关系。计算结果表明,石墨烯在 2~14 µm 波段具有优异的红外消光性 能,其消光性能主要取决于材料的吸收性能,吸收作用大于散射作用,同时粒子对近、中红外辐射的消 光性能明显好于远红外波段;消光效率因子和消光系数随波长增加逐渐减小;消光效率因子随粒子直 径的增加而增大,近、中红外波段的消光系数大于远红外波段,其中直径 0.25~1 µm 粒子的消光系数最 大,直径 1~4 µm 粒子的消光系数随直径增加逐渐减小,直径大于 4 µm 的粒子对各波段红外的消光能 力受粒度变化的影响很小;消光效率因子随粒子片层厚度的增加逐渐增大,近、中红外波段的消光系数 随厚度的增加有所减小,而远红外波段的消光系数受粒子厚度变化影响不大。 关键词: 石墨烯; 复折射率; 离散偶极近似 (DDA); 红外; 消光系数 中图分类号: E929.2 文献标志码: A DOI: 10.3788/IRLA20200246

# Complex refractive index and extinction performance of graphene in infrared bands

Li Kai<sup>1</sup>, Wang Xuanyu<sup>1\*</sup>, Gao Yanqing<sup>2</sup>, Dong Wenjie<sup>1</sup>

(1. Institute of NBC Defense, Beijing 102205, China;

2. State Key Laboratory of Infrared Physics, Shanghai Institute of Technical Physics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 200083, China)

Abstract: As a new type of two-dimensional nano-carbon material, graphene has great potential application value in infrared interference, and its infrared extinction characteristics are worthy of in-depth study. In this paper, the ellipsometric parameters of graphene pellet in the infrared bands were measured by infrared ellipsometry, and the complex refractive index was calculated. Subsequent, the relationships between efficiency factors, extinction coefficient and the incident wavelength, diameter, thickness in 2-14  $\mu$ m wavebands of graphene particles were calculated with discrete dipole approximation (DDA) method. Results show that graphene has excellent infrared and mid-infrared radiation is better than that of far-infrared band. The extinction performances mainly depend on the absorption properties of the particles, and the absorption is better than the scattering effect. The extinction efficiency factor and extinction coefficient gradually decrease with the increase of wavelength. The extinction efficiency factor increases with the increase of the particle's diameter. The extinction coefficient in near-infrared

收稿日期:2020-06-22; 修订日期:2020-09-30

and middle-infrared bands is better than that in far-infrared bands, of which the particles with diameter of 0.25-1  $\mu$ m have the largest extinction coefficient. The extinction coefficient of the particles with diameter of 1-4  $\mu$ m decreases slowly with the increase of diameter, while the extinction ability of particles with diameter larger than 4  $\mu$ m is little affected by the change of particle size. The extinction efficiency factor gradually increases with the increase of the thickness of graphene sheet, the extinction coefficient in near-infrared and middle-infrared bands decreases with the increase of the thickness, while the extinction coefficient in far-infrared bands is less affected by the change of particle thickness.

Key words: graphene; complex refractive index; discrete extinction coefficient

discrete dipole approximation (DDA); infrared;

# 0 引 言

烟幕是一种实用、高效的无源干扰手段,在光电 对抗领域备受关注。在光电侦察和制导武器迅猛发 展和大量使用的今天,战场生存环境越发艰难,战场 防护的军事需求对烟幕遮蔽能力的要求越来越高,新 型烟幕材料成为各国竞相发展的重点。石墨烯(Graphene)是目前发现的具有单原子厚度的二维纳米碳材 料,具有特殊的微观结构,与传统烟幕材料相比,不仅 密度更低、比表面积更大,而且具有高电导率和优异 的悬浮特性,兼具纳米和微米级材料的优异特性,是 一种极具潜力的新型红外干扰烟幕材料<sup>[1-3]</sup>。然而, 石墨烯在红外波段的消光性能研究还较少。

经研究证实,大多数烟尘粒子的形状都是非球形 的。为了使问题简化,通常的做法是把烟幕粒子作为 球形粒子来处理,惯用成熟的米氏理论分析其散射和 消光特性,由于实际烟幕粒子的形状千差万别,计算 结果难免会产生各种不同程度的误差。对于非球形 粒子,离散偶极近似 (Discrete Dipole Approximation, DDA),是近些年发展起来的一种可靠高效的数值处 理方法。该方法由 Purcell 和 Pennypacker 1973 年 首先提出,经过不断的发展和完善,已经拓展到可以 计算各向异性、任意形状及尺寸的非球形粒子的吸 收、散射及消光性能,在计算光与纳米粒子的相互作 用方面已经显示出了较强的优越性<sup>[4-9]</sup>。

复折射率是研究烟幕材料消光性能的重要光学 常数。采用离散偶极近似方法计算石墨烯粒子的红 外消光性能,首先要获得材料在 2~14 µm 红外波段的 复折射率。目前,石墨烯在紫外、可见光及近红外波 段 (210~999 nm)的复折射率已有部分学者进行了相 关研究<sup>[10]</sup>,对于中远红外波段复折射率的研究鲜有相 关报道。目前可有效测量材料光学常数的实验方法 主要有反射法、透射法、吸收光谱法和椭偏法等。其 中,椭偏法是这几种方法中测量最精确的,研究表明, 椭偏测量在 60°~70°的入射角时,灵敏度最高,可同时 测量得到复折射率和复介电函数的实部和虚部,且对 材料无限制性,应用广泛<sup>[11]</sup>。

文中采用压片法制备了石墨烯样品压片,利用红 外椭偏仪测定了样品在 2~30 μm 红外波段的椭偏参 数,计算得到石墨烯在 2~30 μm 波段复折射率的实部 和虚部,采用离散偶极近似方法对石墨烯粒子的在 2~14 μm 波段的红外消光性能进行了数值计算,并对 其消光性能与波长、直径和厚度等关系进行了分析, 为进一步开展石墨烯烟幕红外消光机理的理论研究 提供了一定的方法和借鉴。

## 1 实验部分

## 1.1 材料表征

LN-2NA 石墨烯粉体 (上海利物盛企业集团有限 公司生产, 真密度 ≤2.2 g/cm<sup>2</sup>, 比表面积>150 m<sup>2</sup>/g, 粒 子直径分布在 0.5~6 µm 之间), 目测为黑色、蓬松、轻 盈粉末。透射电镜 (TEM) 分析采用美国 FEI 公司的 Tecnai G2F30 场发射透射电镜。

石墨烯微观形貌 HTEM 测试结果如图 1 所示。 图 1(a) 为 5 k 倍率下的石墨烯的 HTEM 图, 从图中可 以看出, 石墨烯粒子呈透明薄层状, 存在堆叠形貌, 片 层尺寸很小, 片层边缘有翘起, 表面存在褶皱, 粒子横 向尺寸约为 0.5~6 μm; 图 1(b) 为 500 k 倍率下的石墨 烯粒子片层侧面的 HTEM 图, 从图中可以观察出石墨



(a) 5 k 倍率下石墨烯的 HTEM 图 (a) The HTEM of graphene magnified 5 k times



(b) 500 k 倍率下石墨烯的侧面 HTEM 图 (b) The side HTEM of graphene magnified 500 k times

图 1 石墨烯的 HTEM 图 Fig.1 The HTEM of graphene

烯粒子片层间存在堆积,片层厚度在 5 nm 以下,层数 为 6~10 层左右。

## 1.2 样品制备

量取一定体积的石墨烯粉体,采用 769YP-15A 型 粉末压片机,在压强设定为 15 MPa 下进行压片,脱模 后得到表面较光滑、平整的压片样品,经测量压片的 直径为 13 mm,厚度为 0.14 mm。为进一步减小压片 表面的粗糙度,降低散射对仪器信号的干扰,用 1200 目的砂纸对压片背面进行打磨处理。

## 1.3 椭偏测量

椭偏法的基本原理是通过测量样品反射光波的 椭圆偏振态,分析反射光波的振幅和相位得到光学常 数<sup>[11]</sup>。椭圆偏振光谱测量是一种无破坏性的非接触 的光学分析技术,常用于研究材料光学性质<sup>[12]</sup>。实验 采用椭偏测量方法,利用打磨处理过的压片测量石墨 烯在红外波段的椭偏参数。测量仪器使用美国 J. A. Wallam 公司生产的 IR-VASE Mark II 型变温红 外椭圆偏振光谱仪,仪器工作波段为 2~30 μm,测量入 射角度为 70°,经测量获得压片在 2~30 μm 红外波段 的椭圆偏振参数Δ和 Ψ,测试结果如图 2 所示。



Fig.2 Ellipsometric parameter with incident angle of 70°

# 1.4 实验结果

将测量得到的椭偏参数输入到 IR-VASE Mark Ⅱ型变温红外椭圆偏振光谱仪自带的数据处理主程 序 wvase32 中,经计算处理最终得到石墨烯压片的复 折射率实部 *n* 和虚部 *k*,计算结果如图 3 所示。

从图 3 中可以看出,在 2~30 μm 红外波段,石墨 烯压片复折射率的实部大于 4.09,虚部大于 2.52,且 随着波长的增加而增大。

文中所用的石墨烯样品为粉体材料,制备成样片 后,粉末间的孔隙被进一步压缩而成为体材料,复折 射率可能会随着材料物理形貌的改变而产生变化,需 对石墨烯压片的表面微观形貌和结构进行分析表征, SEM 分析采用美国 FEI 公司的 QUANTA FEG 450 扫 描电镜,测试结果如图 4 所示。

图 4 为石墨烯压片的表面和边缘的 SEM 微观形 貌图。由图 4(a) 可以看出,石墨烯粒子片层在外力的 作用下排列比较紧密,粒子间存在一定的间隙,从压 片表面看,粒子仍然以分散的形态存在;由图 4(b) 可 以看出,利用扫描电镜观测压片边缘,发现压片内部 粒子保持薄层堆积状形态,粒子的物理形貌并没有受 外力影响而发生明显的变化。基于上述测试分析,可 以认为计算得到的石墨烯样片的复折射率等同于石 墨烯粒子的复折射率。 第4期



图 3 石墨烯压片复折射率曲线





(a) 石墨烯压片表面 SEM 图 (a) The SEM of the surface of graphene pellet



(b) 石墨烯压片侧面 SEM 图 (b) The SEM of the side of graphene pellet

图 4 石墨烯压片的 SEM 图

Fig.4 The SEM of graphene pellet

# 2 消光因子计算与分析

根据 DDA 算法的有关要求,利用入射波长、粒子形状参数、粒子的有效半径、粒子随波长变化的复 折射率等计算石墨烯粒子在红外波段的消光因子和 消光系数。

# 2.1 离散偶极近似算法基本原理

离散偶极近似方法相对于常见的 T 矩阵等方法 而言,对计算机的要求较低,适用范围更广,程序处理 也较为简单,其基本原理如下<sup>[13]</sup>:

该方法利用大量偶极子组成的阵列来模仿实际 粒子,通过求解这些偶极子在入射电磁波照射下的极 化度来获得粒子吸收、散射电磁波的性质,粒子对入 射电磁场的作用是单个偶极子相互作用累加的结果, 可以实现粒子的散射、吸收、消光效率因子 (Q<sub>sca</sub>、 Q<sub>abs</sub>、Q<sub>ext</sub>)和近场等的计算及呈现,且 Q<sub>ext</sub>= Q<sub>sca</sub>+ Q<sub>abs</sub>。

DDSCAT 是由普林斯顿大学的 Bruce T. Draine 和加利福尼亚大学的 Piotr J. Flatau 编制的利用 DDA 算法计算电磁波与任意形状粒子作用引起的电磁吸 收和散射问题的 Fortran 开源程序,可在 Windows 系 统或 Linux 系统下运行,目前版本为 DDSCAT 7.3<sup>[14]</sup>。

在 DDA 算法中, 粒子的大小用有效半径 *a*eff 来 描述, 也就是与粒子体积相等的球的半径:

$$a_{\rm eff} = \left(\frac{3V}{4\pi}\right)^{1/3} = \left(\frac{3N}{4\pi}\right)^{1/3} d \tag{1}$$

式中: V为粒子体积, V=Nd<sup>3</sup>; N为程序自动划分生成

的偶极子的个数; *d* 为偶极子的大小, 也就是生成的 偶极子立方体的边长。

质量消光系数 α 是表征烟幕粒子消光性能的重 要参数,与消光效率因子 Q<sub>ext</sub>存在如下关系:

$$\alpha = 3Q_{\rm ext}/(4\rho a_{\rm eff}) \tag{2}$$

式中:ρ为材料粒子的密度。

利用 DDA 方法计算一个等效半径为 *a*eff 的粒子的消光性能时,偶极子数目 *N*应满足以下条件:

$$N \ge \frac{4\pi}{3} |m|^3 (ka_{\text{eff}})^3 \tag{3}$$

式中:  $ka_{eff}$ 为粒径参数,  $ka_{eff}=(2\pi/\lambda)a_{eff}$ ,  $\lambda$ 为入射波长; |m|为粒子复折射率的模。

利用 Windows 系统运行下的 DDSCAT 程序 7.3.0 版本进行石墨烯粒子红外消光性能的相关数值计算, 石墨烯粒子的几何形状可近似为圆片形。在运用 DDSCAT 7.3.0 程序进行计算时,需要把石墨烯的复 折射率数据编译成可执行文件。石墨烯是典型的二 维晶体,具有各向异性,选择适合各向异性材料的模 型 UNIAXICYL 进行粒子形状、有效半径等参数设 置,选择 2 个人射波极化方向,取其平均值作为计算 结果,并利用粒子的旋转参数计算粒子所有空间取向 平均的消光性能。

单层石墨烯的理论厚度仅为 0.335 nm, 由于实验 条件的不同, 测量结果也有所差别, 一般单层石墨烯 的实验测量厚度为 0.4~1.0 nm<sup>[15]</sup>。计算中粒子的尺寸 根据石墨烯样品 TEM 图进行假定。

## 2.2 消光性能与入射波长的关系

计算直径为 5 μm、厚度为 5 nm 的石墨烯圆片粒 子在 2~14 μm 红外波段的消光性能,结果如图 5 所示。

从图 5 中可以看出,在 2~14 μm 波段,石墨烯粒 子的质量消光系数保持在 2.5 m<sup>2</sup>/g 以上,理论上表明 石墨烯具有非常优异的红外消光性能,是粒子对红外 散射和吸收共同作用的结果,其中吸收衰减大于散射 衰减作用。石墨烯粒子对近红外能够产生较好的衰 减效果,是由于与近红外波长相当的粒子产生较强米 氏散射引起的衰减<sup>[2]</sup>。石墨烯粒子对红外表现出较强 的吸收衰减,是由于石墨烯具有特殊的电子能带结 构,石墨烯的碳原子 sp<sup>2</sup>杂化构成σ键,p轨道上的剩 余的一个电子形成大π键,π电子在纳米量级的石墨 烯表面可以自由移动,赋予其良好的导电性,在边界 条件的约束下受到激发会产生振-转能级跃迁,从而 产生新的吸收通道,对红外形成较为强烈的吸收 衰减<sup>[1]</sup>。



图 5 效率因子和消光系数与波长的关系曲线



## 2.3 消光性能与石墨烯粒子直径的关系

计算不同直径,厚度为 5 nm 的石墨烯圆片粒子 对 2、4 μm 和 10 μm 红外辐射的消光性能,结果如 图 6 和图 7 所示。



图 6 效率因子与石墨烯圆片直径的关系曲线



从图 6 中可以看出, 石墨烯粒子对波长为 2、4、 10 μm 红外的消光效率因子均随着粒子直径的增加而 增大, 同时粒子也表现出在近红外波段的消光性能较 强, 明显好于中远红外波段。除石墨烯本身的强吸收 作用外, 主要是由于在厚度不变的情况下, 随着粒子 直径的增加, 粒子的粒径参数逐渐变大, 与近红外波 长较为相近,导致其对该波段的米氏散射较强,同时 随着粒径参数的增加,粒子的吸收截面变大,有利于 对红外的吸收。从图 7 中可以看出,不同片层直径的 石墨烯粒子对于波长为 2、4、10 μm 红外的质量消光 系数范围分别为 21.6~17.3 m²/g、17.0~11.5 m²/g、 12.4~4.1 m²/g,其中直径 0.25~1 μm 粒子的质量消光系 数最大,直径 1~4 μm 粒子的质量消光系数随直径的 增加逐渐减小,当直径大于 4 μm 时,石墨烯粒子对各 波段红外的消光能力受粒度变化的影响很小。



图 7 消光系数与石墨烯圆片直径的关系曲线

Fig.7 Relationship between extinction coefficient and diameter of round graphene sheet

#### 2.4 消光性能与石墨烯粒子厚度的关系

计算不同厚度,直径为5μm的石墨烯圆片粒子 对2、4、10μm红外辐射的消光性能,计算结果如 图8和图9所示。

从图 8 中可以看出, 石墨烯粒子对近红外波段的



图 8 效率因子与石墨烯圆片厚度的关系曲线









消光性能好于中远红外波段,对波长为2 µm 红外的 消光效率因子随着粒子片层厚度的增加而增大,当粒 子厚度达到 10 nm 时, 消光效率因子的增加趋于平 稳, 而对波长为4、10 µm 红外的消光效率因子均随着 粒子片层厚度的增加而增大。此外,粒子对于波长为 2 µm 红外的吸收效率因子在厚度 4 nm 处出现明显的 下降趋势, 粒子对波长为4 um 红外的吸收效率因子 在厚度9nm处出现不变甚至下降的趋势,而粒子对 于波长为10 µm 红外的吸收效率因子随厚度增加呈 缓慢的增加趋势。研究表明,单层石墨烯的电导率最 高,且电导率随着层数的增加而降低并趋于不变[16]。 石墨烯对电磁波的吸收衰减主要来源于高电导率引 起的介电损耗。随着粒子厚度的增加,电导率有所减 小,导致粒子对红外的吸收作用有所减弱,而入射电 磁波的频率越高,趋肤深度越小,电磁波在介质中 的传输距离越短。因此, 2 µm 的吸收效率因子比 4、 10 µm 的吸收效率因子更早的表现出较为明显的减小 趋势,从而在4nm处出现了吸收效率因子下降的拐 点。从图 9 中可以看出,不同片层厚度的石墨烯粒子 对于波长为 2、4、10 µm 的红外辐射同样表现出在 近、中红外波段具有更大的质量消光系数,而在远红 外波段消光能力较弱,这与波长越长越难干扰的规律 基本一致。

## 3 结 论

通过压片法制备了石墨烯样片,利用红外椭偏仪 测定了样片在 2~30 μm 红外波段的椭偏参数,计算得 到石墨烯在中远红外波段的复折射率,所得数据对于 石墨烯的红外消光特性和消光机理研究具有一定的 参考价值。由于至今未见有关石墨烯中远红外波段 复折射率数据的公开报道,所得数据还需其他实验进 行校正。

采用离散偶极近似方法计算了石墨烯粒子的消 光(散射、吸收)效率因子、质量消光系数与入射波 长、粒子直径及厚度的关系。计算结果表明,石墨烯 在 2~14 µm 波段具有优异的红外消光性能,粒子在 近、中红外波段的消光性能好于远红外波段,其消光 性能主要取决于材料的吸收性能,吸收作用大于散射 作用。这为石墨烯红外消光性能的实验测试评价提 供了理论依据,同时也为石墨烯材料在无源干扰光电 对抗领域中的应用提供了必要借鉴。

## 参考文献:

- Li Sufang, Zha Wenke, Fang Jianjun, et al. Extinction characteristic of graphene smoke to infrared and laser wave [J]. *Infrared Technology*, 2010, 32(6): 366-370. (in Chinese)
- [2] Wu Hui, Ma Yongjun, Zhu Dongsheng, et al. Research on preparation and extinction characteristic of graphene-based infrared absorbing Nano-composites [J]. *Infrared Technology*, 2013, 35(4): 242-246. (in Chinese)
- [3] Liu Qinghai, Liu Haifeng, Dai Xiaodong, et al. Infrared interfering performance of graphene smoke screen [J]. *Infrared Technology*, 2019, 41(11): 1071-1076. (in Chinese)
- Purcell E M, Pennypacker C R. Scattering and absorption of light by nonspherical dielectric grains [J]. *Astrophys J*, 1973, 186: 705-714.
- [5] Draine B T, Goodman J J. Beyond clausius-mossotti: Wave propagation on a polarizable point lattice and the discrete dipole approximation [J]. *Astrophys J*, 1993, 405: 685-697.
- [6] Goodman J J, Draine B T, Flatau P J. Application of Fast-Fourier-transform techniques to the discrete-dipole approximation [J]. *Optics Letters*, 1991, 16(15): 1198-1200.
- [7] Draine B T. The discrete-dipole approximation and its

application to interstellar graphite grains [J]. *Astrophys J*, 1988, 333: 848-872.

- [8] Draine B T, Flatau P J. Discrete-dipole approximation for scattering calculations [J]. J Opt Soc Am, 1994, 11: 1491-1499.
- [9] West R A. Optical properties of aggregate particles whose outer diameter is comparable to the wavelength [J]. *Applied Optics*, 1991, 30(36): 5316-5324.
- [10] Weber J W, Calado V E, Van de Sanden M C M. Optical constants of graphene measured by spectroscopic ellipsometry [J]. *Appl Phys Lett*, 2010, 97: 091904.
- [11] Chen Qi. Comparative study of measurement methods of solids' dielectric function[D]. Harbin: Harbin Institute of Technology, 2012.(in Chinese)
- [12] Tompkins H G, Irene E A. Handbook of Spectroscopic Ellipsometry[M]. New York: William Andrews Publications, 2005.
- [13] Miao Yunkun, Liu Haifeng, Liu Qinghai, et al. Numerical calculation of infrared extinction performances of graphite flakes [J]. *Infrared Technology*, 2015, 37(3): 190-193. (in Chinese)
- [14] Draine B T, Flatau P J. DDSCAT 7.3(CP)[EB/OL]. http://code. google.com/p/ddscat/.
- [15] Hu Yaojuan, Jin Juan, Zhang Hui, et al. Graphene: synthesis, functionalization and applications in chemistry [J]. *Acta Phys-Chim Sin*, 2010, 26(8): 2073-2086. (in Chinese)
- [16] Nirmalraj Peter N, Lutz Tarek, Kumar Shishir, et al. Nanoscale mapping of electrical resistivity and connectivity in graphene strips and networks [J]. *Nano letters*, 2011, 11(1): 16-22.

**第一作者简介**: 李凯 (1980-), 男, 博士生, 主要从事 烟火技术研究。

通讯作者简介: 王玄玉 (1965-), 男, 教授, 博士生导师, 博士, 主要从事烟火技术研究。