激光与光电子学进展

布儒斯特角人射的高斯光束传输特性研究

叶俏珏, 王先菊*, 戴占海

华南农业大学电子工程学院,广东 广州 510642

摘要相比于普通光源,高斯光束具有很好的方向性,而且应用范围十分广泛,采用COMSOL多物理场仿真软件 对以布儒斯特角入射的高斯光束的传输特性进行研究。仿真结果表明,s偏振情况下,折射光束为高斯光束,反射 光束的方向与折射光束互相垂直;p偏振情况下,折射光束为高斯光束,反射光束不存在,但反射界面的电场模量出 现中心强度显著抑制的双瓣剖面,而且出现很弱的双峰反射;在不同的折射率下,折射介质的折射率越大,折射光 束的强度集中范围越窄,折射光束的能量越来越低,折射光束与入射光束的电场模量差越小。 关键词 光计算;高斯光束;布儒斯特角;反射折射定律;光束特性

中图分类号 O435 **文献标志码** A

doi: 10. 3788/LOP202158. 0720001

Study on Propagation Characteristics of Gaussian Beam Incident at Brewster Angle

Ye Qiaojue, Wang Xianju^{*}, Dai Zhanhai

College of Electronics Engineering, College of Artificial Intelligence, South China Agricultural University, Guangzhou, Guangdong 510642, China

Abstract Compared with ordinary light sources, Gaussian beams have good directivity and have a wide range of applications. COMSOL multiphysics simulation software is used to study the propagation characteristics of Gaussian beams incident at Brewster angle. The simulation results show that under s polarization, the refracted beam is a Gaussian beam, and the direction of the reflected beam is perpendicular to the refracted beam; under p polarization, the refracted beam is a Gaussian beam, and the reflected beam does not exist, but the electric field modulus at the reflection interface shows a double-lobe profile with significantly reduced central intensity and very weak bimodal reflection. Under the different refractive index, the larger the refractive index of the refractive medium, the narrower the intensity concentration range of the refracted beam, the lower the energy, and the smaller the electric field modulus difference between the refracted beam and the incident beam.

Key words optics in computing; Gaussian beam; Brewster angle; law of reflection and refraction; beam characteristicsOCIS codes 200. 1130; 010. 3310; 120. 5700; 120. 5710

1引言

根据菲涅耳反射原理可知,p偏振光和s偏振光的透射率和反射率均存在差异,当入射光以布儒斯

特角入射到界面时,p偏振光只有反射光线并垂直 于折射光线,故使其具有很强的实用价值和可操作 性。Chen团队^[1]基于太赫兹调制方法并使用石墨 烯介质得到可调的布儒斯特角,进而开发了一种超

基金项目: 广东省省级科技计划(2017B010117010)、华南农业大学教改项目(JG200064)

收稿日期: 2020-08-12; 修回日期: 2020-08-24; 录用日期: 2020-09-10

^{*}E-mail: xianjw@scau.edu.cn

研究论文

宽带频率和相位可调的器件。胡春光团队^[2]以Nd: GGG激光晶体为研究对象,模拟了采用准布儒斯特 角法检测晶体表面质量的变化过程,发现准布儒斯 特角的偏移量和相位角的变化曲线斜率可以准确 地反映抛光过程中表面质量的变化情况。Bernard 团队设计了一种具有布儒斯特角的石英管,对沃利 斯和波米伦兹静电密封技术在低温玻璃真空坚固 光学窗口密封中的应用进行介绍^[3]。D'Aguanno团 队^[4]设计和制备了一种满足布儒斯特角的声学新材 料,这种材料由具有亚波长孔径的硬金属组成,其 对超宽带频率范围内的声波完全透明,可用于医疗 诊断和噪声控制等领域。Zhu团队^[5]围绕布儒斯特 角进一步研究了光子自旋分裂的现象,研究得到束 腰半径是从玻璃-空气界面反射高斯光束的有限穿 透深度的上限,此外实验室中的光学实验常将激光 作为光源,气体激光器中将布儒斯特窗作为激光束 的输出窗口。

相比于一般光源,高斯光束具有很多优点,其 中光能量在空间的分布高度集中在光的传播方向 上,即具有很好的方向性,同时光强分布有着特殊 性,其在横截面上的光强分布呈现高斯函数分 布^[6]。高斯光束的应用和研究有很多,如叶大华^[7] 理论计算推导了高斯光束的桶中功率、到靶功率 密度以及光强等公式,对激光系统的设计和使用 具有一定的价值;Wan等^[8]研究了高斯光束以布儒 斯特角入射后,光束中心的横向位移;Liu等⁹⁹利用 了高度聚焦的高斯光束制成光镊,其具有特别高 的捕获能力和分辨率,可以用于捕获和操纵具有 高折射率的纳米介质球;Li等^[10]根据平面波谱的 理论,对平行极化高斯光束以布儒斯特角入射在 聚乙烯板上的反射光束进行测量分析,发现反射 光束在近场中存在很弱的双峰反射。高斯光束在 光学中的应用非常广泛,如很多激光光源为高斯 光束,其光强在横截面上的分布类型为高斯函数 型,因此认识高斯光束是激光光学传输研究领域 中的重要一课。

对于以布儒斯特角入射的高斯光束,其传输特性的研究目前大部分集中于近似解析和实验研究 方法,而对其基本传输过程进行数值模拟鲜有研究。本文采用COMSOL Multiphysics多物理场仿 真软件,对以布儒斯特角入射的高斯光束的传输过 程进行数值模拟,采用平面波近似的方法研究高斯 光束的反射和透射光强分布变化,进一步研究不同 折射率下高斯光束的传输特点,并通过图像对其进行直观显示,为光学器件的设计提供一定的创新 思路。

2 基本原理

平面波谱是一种分析高斯光束的传播及其与 介质界面相互作用的常用有效方法,即将高斯光束 看作由均匀的平面波组成,水平方向的振幅分布由 高斯空间谱函数来确定。在几何光学领域,高斯光 束的整体特性被视为所有平面波分量的线性叠加, 各分量的平面波均满足经典的反射和透射电磁理 论。在数值模拟的模型中,光束的光斑尺寸远大于 波长,此时平面波的关系式对于高斯光束来说也是 很好的近似函数,所以基于平面电磁波的理论也可 以研究高斯光束的反射和折射定律。在几何光学 领域,普遍采用菲涅耳公式来解决光束在两种介质 界面的反射和折射问题^[11]。

3 模型的建立与分析

COMSOL Multiphysics 是一款大型的高级数 值仿真软件,广泛应用于各个领域的研究以及科学 计算,模拟科学和工程领域的各种物理过程,实验 中采用 COMSOL Multiphysics 软件对以布儒斯特 角入射的高斯光束进行研究。

研究过程中,采用波长为 1×10^{-6} m、束腰半径 为 1×10^{-5} m和准直距离为 3.1416×10^{-4} m的高斯 光束。两个界面初始设置为空气与玻璃,其中空气 的折射率 n_1 为1,玻璃的折射率 n_2 为1.5。参数设定 如表1所示^[12],其中c为光速。

根据表1得到入射的高斯光束的强度分布曲线,如图1所示。将几何结构定义为具有对角线边界的矩形,对角线边界的两边分别为具有两种不同 折射率的材料,即空气和玻璃。在矩形窗口中,设 置几何结构的长和宽以构建对象,得到的几何结构 如图2所示。

高斯光束从几何结构的左边水平入射,由于矩 形介质的长宽比为3:2,则此时的入射角θ可表 示为

$$\tan \theta = \frac{b}{a} = \frac{3}{2},\tag{1}$$

式中: *θ*≈56.30800027°。在该情况下, 当光束水平 入射到交界面上时, 入射角即为布儒斯特角^[13-14]。

Description	Symbol	Expression	Value
Wavelength	$\lambda/\mu m$	1	1×10^{-6}
Frequency	f_0/s^{-1}	c/λ	2.9979×10^{14}
Spot radius	w_{0}/m	10λ	1×10^{-5}
Rayleigh range	$z_{_0}/\mathrm{m}$	$w_0^2 \pi / \lambda$	3.1416×10^{-4}
Refractive index of glass	n_2	1.5	1.5
Angle of incidence	α/rad	$\operatorname{atan}(n_2)$	0.98279
Propagation width	a/m	$6w_0$	6×10^{-5}
Propagation length	b/m	an_2	9×10^{-5}
Refracted angle	α_2/rad	$a\sin(\sin \alpha/n_2)$	0.588
Wave number in air	$k_0/{ m m}^{-1}$	$2\pi/\lambda$	6.2832×10^{6}
First wave, y component(air)	$k_{1_{y_air}}/\mathrm{m}^{-1}$	0	0
Second wave, x component(air)	k_{2x_air}/m^{-1}	$-k_0\cos(2\alpha)$	2.4166×10^{6}
Second wave, y component(air)	$k_{2y_air}/\mathrm{m}^{-1}$	$-k_0\sin(2\alpha)$	-5.7999×10^{6}
First wave, x component(glass)	k_{1x_glass}/m^{-1}	$k_0 n_2 \cos(\alpha - \alpha_2)$	8.6998×10^{6}
First wave, y component(glass)	$k_{1_{y}\text{-glass}}/\mathrm{m}^{-1}$	$k_0 n_2 \sin(\alpha - \alpha_2)$	3.6249×10^{6}
Second wave, <i>x</i> component(glass)	k_{2x_glass}/m^{-1}	$-k_0n_2\cos(\alpha+\alpha_2)$	-5.771×10^{-10}
Second wave, y component(glass)	$k_{2y_{-}\mathrm{glass}}/\mathrm{m}^{-1}$	$-k_0n_2\sin(\alpha+\alpha_2)$	-9.4248×10^{6}





图 1 p偏振情况下入射的高斯光束强度分布曲线 Fig. 1 Intensity distribution curve of incident Gaussian beam





- 4 模拟结果
- 4.1 s偏振与p偏振图像

本节对面外偏振(s偏振)和面内偏振(p偏振)

两种情况进行讨论,对以布儒斯特角入射的高斯光 束的光场分布情况进行分析。

在电场分量中选择s偏振,即偏振方向与入射 平面正交,模拟结果如图3(a)所示。在电场分量中



图 3 反射光和透射光在不同偏振情况下的电场模量分布 示意图。(a) s偏振;(b) p偏振

Fig. 3 Schematic of electric field modulus distribution of reflected and transmitted light in different polarization conditions. (a) s polarization; (b) p polarization

研究论文

选择p偏振,即偏振方向在入射平面上,模拟结果如图 3(b)所示。

从图 3 可以看到,当两种偏振情况下的高斯光 束以布儒斯特角入射时,高斯光束的电场强度从中 间向两边递减,强度主要集中范围为±10×10⁻⁶ m, 该区域几乎覆盖高斯光束的所有光能量;在 s 偏振 方向,反射光和折射光都存在,反射波的波矢量与 透射波相互垂直,折射光束和反射光束的电场强度 从中间向两边递减,强度主要集中范围为±10× 10⁻⁶ m;在 p 偏振方向,反射光不存在,折射光存在, 折射光束的电场强度从中间向两边递减,强度主要 集中范围为±10×10⁻⁶ m;相比于入射光束,折射光 束的电场强度均存在很大程度的递减。p 偏振下, 布儒斯特角的反射率为

$$|r_{p}|^{2} = \left[\frac{E_{10}'}{E_{10}}\right]_{p}^{2} = \frac{n_{2}\cos\theta_{1} - n_{1}\cos\theta_{2}}{n_{1}\cos\theta_{2} + n_{2}\cos\theta_{1}} = \left(\frac{n_{2} - \tan\theta_{1}}{\tan\theta_{1} + n_{2}}\right)^{2} = 0, \qquad (2)$$

式中: θ_1 和 θ_2 分别为入射角和反射角; E_{10} 和 E'_{10} 分别为反射波电场矢量和入射波电场矢量。在 p偏振的情况下,当高斯光束以布儒斯特角入射时,理论可得反射率为0,即不会出现反射光束,数值模拟的结果与菲涅耳理论符合,且使用图像的方式可以将s偏振与p偏振两种情况直观表现出来。

4.2 边界电场模量分析

使用入射界面、反射界面和折射界面的电场模量,可以近似得到入射光束、反射光束及折射光束的 强度变化,从而得到s偏振与p偏振情况下各边界的 电场模量。

s偏振情况下,各边界的电场模量如图4(a)所示。从图4(a)可以看到,折射光束与入射光束相似,均呈现高斯分布,这可以验证计算结果的正确性,即使用平面波谱分析研究高斯光束入射到介电板上的透射和反射可行。

p偏振情况下,各边界的电场模量如图4(b)所示。从图4(b)可以看到,反射界面的电场模量基本 趋近于0,数值无明显变化;折射界面的电场模量及 两介质界面均会呈现高斯分布,此时折射界面的电 场模量曲线与介质界面不重合,折射光束的电场模 量小于反射折射界面。



图 4 不同偏振情况下的电场模量。(a)s偏振;(b)p偏振 Fig. 4 Electric field modulus in different polarizations. (a) s polarization; (b) p polarization

研究论文

 模量均小于入射界面,即入射的高斯光束,反射光 束此时不呈现高斯分布,此时入射和反射光束均会 产生干涉;p偏振情况下,反射界面的电场模量的数 值无明显变化,为此后续对p偏振反射光束进行进 一步的研究。

4.3 p偏振反射光束

p偏振情况下,横坐标的范围设为 -4×10^{-5} ~ 4×10⁻⁵m,纵坐标的范围设为-1~5V/m,放大反 射界面的电场模量,如图5所示。



图 5 图 4(b)的局部放大图 Fig. 5 Partial enlargement of Fig. 4(b)

从图 5 可以看到,反射光束的电场模量并不是 保持不变且持续为零的,即当平行偏振光束以布儒 斯特角入射到介质板上时,反射边界的中点位置的 电场模量为0,而反射的横向轮廓有两个几乎相等 但又略有不同的峰。

目前,平面波谱是一种分析高斯光束的传播及 其与介质界面相互作用的有效方法,高斯光束被视 为所有平面波分量的线性叠加,反射和透射的经典 电磁理论适用于每一个分量。研究结果表明,高斯 光束组合的电磁波场光谱强度并不完全遵循几何 光学给出的平面波特性,而且这种近似方法得到的 结论与高斯光束的基本特性有一定差异,这也是 s偏振的反射光束出现中心凹陷的双瓣轮廓的主要 原因之一。研究结果表明,当高斯光束的中心分量 平面波恰好以布儒斯特角入射时,能够抑制中心的 功率密度;而布儒斯特角以外的其他平面波分量有 助于反射,并在侧面形成波峰^[10]。

Li等^[10]在厚的聚乙烯板上研究了平行极化高斯 光束以布儒斯特角入射在界面上的反射情况,并与理 论结果进行对比,得到当平行偏振光束以布儒斯特角 或附近角入射到介电板上时,反射光束具有共同的形 态,可以显示出具有中心凹陷的双瓣轮廓。当入射角 为布儒斯特角时,反射界面的横向轮廓有两个几乎相 等但略有不同的峰,与仿真结果一致。当入射角大于 布儒斯特角时,反射光束的中心射线向轴的负方向移 动,导致左峰高于右峰;当入射光束小于布儒斯特角 时,两个峰值的振幅互换,这与介质界面的反射和折 射电磁波的偏转有关;当入射角显著偏离布儒斯特角 时,则一个峰压倒另一个峰,此时中心凹陷的双瓣轮 廓现象消失,此时更接近一个简单的高斯轮廓。

综上可知,平面波谱的理论可以成功地应用于 介质面上高斯光束的反射和透射的模拟和测量。 当高斯光束以布儒斯特角入射时,s偏振情况下,折 射光束与反射光束都为高斯光束,且光束方向互相 垂直;p偏振情况下,折射光束为高斯光束,反射光 束不存在。值得注意的是,当平行偏振光束入射到 布儒斯特窗口时,出现中心强度显著抑制的双瓣剖 面,而且存在很弱的双峰反射。

5 介质折射率改变

本节研究不同介质中高斯光束的传输特性。 选取n2值分别为1.70、1.50、1.33和1.20,不同折射 率下反射光和透射光的电场模量分布图分别如图6 (s偏振)和图7(p偏振)所示。



图 6 s偏振反射光和透射光在不同折射率下的电场模量分布示意图。(a) 1.70;(b) 1.50;(c) 1.33;(d) 1.20 Fig. 6 Schematic of electric field modulus distribution of s polarization reflected light and transmitted light under different refractive indices. (a) 1.70;(b) 1.50;(c) 1.33;(d) 1.20



图 7 p偏振反射光和透射光咋不同折射率下的电场模量分布示意图。(a) 1.70;(b) 1.50;(c) 1.33;(d) 1.20 Fig. 7 Schematic of electric field modulus distribution of p polarization reflected light and transmitted light under different refractive indices. (a) 1.70;(b) 1.50;(c) 1.33;(d) 1.20

从图 6 可以看到,随着 n₂值的减小,反射光束的 电场模量逐渐减小,强度变化不明显,折射光束的 折射角度越小,则强度集中范围越宽,而且能量越 来越高,其电场模量与入射光束相差越来越小,可 以明显看到具有高斯光束的特征。

研究论文

从图 7 可以看到,图像无法直接观察到反射光束,但从图 5 可以看到反射光束出现在中心凹陷的 双瓣轮廓,在中心两边有两个几乎相等但略有不同 的峰;此时折射光束的变化情况与s偏振情况一致, 折射角度越小,则强度集中范围越宽,折射光束的 能量越来越高。

6 结 论

首先采用 COMSOL Multiphysics 软件对以布 儒斯特角入射的高斯光束进行研究,然后对该情况 下的高斯光束特性及相关数值计算过程进行分析, 最后探索折射率变化对反射光束和透射光束的影 响。将面内偏振及面外偏振进行对比并对各界面 的电场模量进行研究,放大p偏振情况下的反射光 束,改变介质折射率对其进行进一步的观察。

仿真结果表明,s偏振情况下,当高斯光束以布 儒斯特角入射时,折射光束为高斯光束,反射光束的

第 58 卷 第 7 期/2021 年 4 月/激光与光电子学进展

研究论文

方向与折射光束互相垂直;p偏振情况下,折射光束 为高斯光束,反射光束在图像上不存在;放大反射界 面的电场模量,可以观察到反射界面的电场模量出 现中心强度显著抑制的双瓣剖面,而且出现很弱的 双峰反射,此起伏波动特别小;在改变折射率的情况 下,折射率越大,折射光束的强度集中范围越窄,能 量越来越低,其电场模量与入射光束相差越来越小。

参考文献

- [1] Chen Z F, Chen X Q, Tao L, et al. Graphene controlled Brewster angle device for ultra broadband terahertz modulation [J]. Nature Communications, 2018, 9: 4909.
- [2] Hu C G, Sun Z Y, Fang Z X, et al. Study on surface quality of polished optical materials with quasi-Brewster angle method[J]. Optics and Precision Engineering, 2020, 28(2): 315-323.
 胡春光,孙兆阳,方子璇,等.基于准布儒斯特角法 研究抛光过程中光学材料的表面质量[J].光学精 密工程, 2020, 28(2): 315-323.
- [3] Smith B. Laser Brewster window sealing techniques[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1973, 9(5): 546-548.
- [4] D'Aguanno G, Le K Q, Trimm R, et al. Broadband metamaterial for nonresonant matching of acoustic waves[J]. Scientific Reports, 2012, 2: 340.
- [5] Zhu W G, Yu J H, Guan H Y, et al. The upper limit of the in-plane spin splitting of Gaussian beam reflected from a glass-air interface [J]. Scientific Reports, 2017, 7: 1150.
- [6] Wei L Z. The properties of the Gauss beam laser
 [D]. Changchun: Jilin University, 2004: 1-8.
 魏立志.高斯光束的特性研究[D].长春:吉林大学, 2004: 1-8.
- [7] Ye D H. Analysis of characteristics of Gaussian

beam and its application[J]. Laser Technology, 2019, 43(1): 142-146.

叶大华.高斯光束特性分析及其应用[J].激光技术,2019,43(1):142-146.

- [8] Wan T, Liu S Q, Luo Z M, et al. Spin-dependent splitting rotation of a Gaussian beam reflected from an air-glass interface [J]. IEEE Photonics Journal, 2019, 11(2): 1-11.
- [9] Liu Z R, Wang X, Hang K L. Enhancement of trapping efficiency by utilizing a hollow sinh-Gaussian beam[J]. Scientific Reports, 2019, 9: 10187.
- [10] Li Q M, Vernon R J. Theoretical and experimental investigation of Gaussian beam transmission and reflection by a dielectric slab at 110 GHz[J]. IEEE Transactions on Antennas and Propagation, 2006, 54(11): 3449-3457.
- [11] Liu Z G. Reflection and refraction of the planar electromagnetic wave on the interface between two media[J]. Journal of Beijing Union University, 2004, 18(1): 32-35.
 刘志刚.平面电磁波在两种介质表面上的反射与折 射[I] 北京联会大学学报(自然科学版) 2004 18
 - 射[J].北京联合大学学报(自然科学版),2004,18 (1):32-35.
- [12] COMSOL. Gaussian beam incident at the Brewster angle [EB/OL]. [2020-08-11]. https://uk. comsol. com/model/gaussian-beam-incident-at-the-brewsterangle-17093.
- [13] Zhou H Y, Fan Z H. A brief discussion on Brewster angle and its optical application [J]. Science &. Technology Information, 2012, 10(18): 222-223.
 周泓宇, 樊智慧. 浅谈布儒斯特角及其光学应用 [J]. 科技资讯, 2012, 10(18): 222-223.
- [14] Guo S H. Electrodynamics [M]. Beijing: Higher Education Press, 2008: 143-172.
 郭硕鸿.电动力学[M].北京:高等教育出版社, 2008: 143-172.