光子芯片中相对论引力透镜效应 的模拟与光捕获*

2013-10-22收到 † email: liuhui@nju.edu.cn DOI: 10.7693/wl20131105

刘辉[†] 祝世宁 (南京大学物理学院 固体微结构国家重点实验室 人工微结构与量子调控协同创新中心 南京 210093)

"光"是自然界中最神秘的物质之一,近代 物理学的几次重要革命,都是发源于人们对 "光"的探索。爱因斯坦为了描述宇宙时空的本 质,建立了广义相对论,其最著名的预言是,光 线在天体附近引力场中会发生弯曲(见图1(a))。 1919年,天文学家爱丁顿在日食过程中,观测到 了太阳引力场中光线的弯曲,直接验证了近代最 伟大理论的预言。同样,由于光是世界上速度最 快的信息载体,对光的捕获和操控,就像理解光 的本质一样,也是人们孜孜不断追求的目标。进 入21世纪以来,由于信息技术突飞猛进的发展和 光子集成的应用需求,人们越来越需要在微小芯 片上操控光子的行为。

一般来说,光的传播行为是由介质的折射率 决定的。如果我们能够控制介质的折射率,我们 就能控制光的传播。从这个基本想法出发,人们 在光子芯片上设计出了各种新颖的人工微结构材 料,例如光子晶体、等离激元波导、超构材料 等。其中超构材料是由亚波长的微纳结构单元组 成。由于这些微纳结构单元完全是人为设计和制 备出来的,因此人们可以通过设计不同微纳结构 单元并且让它们按一定规律排列来实现对折射率 的调控,从而展示出许多具有新奇特性的超构材 料,例如负折射材料^[1]和超级透镜^[2]。近年来,人 们又尝试将爱因斯坦的弯曲时空概念与超构材料 结合在一起,提出了变换光学的慨念。其基本想 法是:光在弯曲几何空间中沿着曲线传播,这类 弯曲几何空间在物理上可以在折射率连续改变的 超构材料中实现。因此,如果能够得到折射率连 续改变的超构材料,就能够连续地控制光的传 播,得到一些非常奇异的性质。变换光学最典型 的应用就是隐身斗篷^(3,4),在这种材料中,折射率 连续改变,使得光像水流一样,无散射地绕过一个 物体。除了隐身斗篷效应之外,人们还可以模拟天 体周围的引力场来实现对光子的调控^[5]。虽然目前 已经有很好的模拟天体引力场的理论设计^[6-8],但 有报道的实验研究只是用金属谐振结构实现微波



图1 光子芯片中引力透镜效应的模拟 (a) 天体周围引力 场中光线弯曲; (b)光学微腔周围光线弯曲

^{*} 国家自然科学基金(批准号: 11021403, 60990320)、国家重点基 础研究发展计划(批准号: 2012CB933501, 2012CB921500)、南京大学登 峰计划B层次资助项目

段的引力场模拟¹⁹。在可见光和近红外波段模拟 引力场,实现宽波段的光子捕获,在实验技术上 是很大的挑战。

最近,我们课题组采用简单而巧妙的旋涂加 热工艺,制备出了一种能够模拟天体引力透镜效 应的渐变折射率光学微腔。在实验过程中,我们 将直径为32 µm的聚苯乙烯微球与电子束光刻胶 (PMMA)混合在一起,然后利用磁力搅拌机将微 球均匀分散,再利用旋涂机将混合溶液旋涂到一 个表面镀了金属膜的石英衬底表面。由于PM-MA 溶液与微球表面的浸润作用,在微球表面会 形成弯曲的液体表面。经过加热烘干处理,这种 弯曲的液体会凝固为聚合物波导。这样,我们就 在一块微小的光子芯片上,制备出了一种以微 球为对称中心、厚度随着半径逐渐变化的渐变 波导(见图1(b))。我们采用光学等厚干涉技术 (见图2(a))和原子力扫描形貌技术(见图2(b))精 确测量了波导的厚度分布轮廓。两种测量方法 所得的结果都表明:随着距离圆心半径的减 小,波导厚度是按照半径的负四次方变化,即 $h(r) \propto r^{-4}$ 。根据平面介质波导的色散理论,波导 模的等效折射率是随着厚度的增加而增加的。因 此,在实验制备的渐变波导中,距离微球越近, 波导等效折射率就越大。结合实验原子力扫描



图2 微腔周围渐变波导的干涉条纹(a),原子力扫描表面形貌(b),等效折射率 分布(c),光束偏折(d)

数据和波导色散理论,我们直接精确计算出了 渐变波导等效折射率的分布,其满足半径平方 倒数关系: *n_e(r)∝ r⁻²*。可以看到,我们所得到 的是一种折射率具有类似中心引力场分布的光 学微腔(见图2(c))。在此微腔结构中,中心处的 微球可以模拟对应质量很大的天体,而微球周 围的渐变波导则模拟对应着天体周围的引力 场,光子在这种微腔中的传播特性可以模拟出 天体引力场中光线的弯曲。

实验中,为了将激光耦合进波导,我们采用 聚焦离子束技术在波导与衬底界面上制备了周期 性耦合光栅,当外界激光束照射在这个光栅上面 时,光就会转化为波导中传播的光束。通过精确 移动入射激光光斑的位置,我们可以连续改变波 导中光束与微球中心的距离。另外,为了直接观测 光束在微腔中的传播路径,我们在聚合物波导中掺 入了很多细小的CdSe/ZnS量子点。这些量子点具 有很高的发光效率,当波导中的光束遇到量子点 时,就会发出荧光,通过分析这些均匀分布的量 子点发射的荧光,可以清楚地观测到光束在波 导中的传播路径。通过这种间接的荧光成像技 术,我们测量了不同入射距离的光束在微腔周 围的传播情况。结果证明,与黑洞周围引力场 "视界"类似,这种微腔也存在一种临界半径r。=

> 39 μm: 当光子的传播路径在临界 半径区域之外时,光子不会被捕获, 只是路径发生弯曲; 当光子的传播 路径通过临界半径包围的区域时, 光子就会被微腔捕获,就永远出不 来了; 而当光束与微球中心距离正 好等于临界半径时,光子就会在具 有临界半径的圆周上做稳定的轨道 运动。在我们实验的样品上, 由 于激光在传播过程中不停地激发 量子点,因此光子能量最后都以 荧光的形式垂直于芯片表面辐射出 来。同时,我们在计算机上模拟了 不同入射光子的传播路径,模拟结 果与实验结果符合得很好(见图3)。

为了进一步从理论上将这种芯片上的光学 微腔与天体引力场进行类比,我们采用广义相 对论的爱因斯坦引力方程对光束经过微腔后的 偏折角进行了计算。在模型中,微腔中渐变波 导完全对应着天体周围引力场所产生的弯曲空 间: $n_e(r) = \sqrt{g_r/g_{00}}$, 其中 $n_e(r)$ 是渐变波导的等 效折射率,而g₀₀和g₁₁则是时空的度规张量。图 4中给出了理论计算结果(实线)和实验测量结果 的比较(圆点)。由于波导中光束具有一定的宽 度,我们定义光束两个边缘与微球中心之间的 距离分别是 r_1 和 r_2 ,偏折角是 θ_1 和 θ_2 。结果表 明,当光束的传播路径与微球中心的平均距离 $\langle r \rangle = (r_{11} + r_{12})/2 减小时, 光束的偏折角度 \theta_1 (红色)$ 实线)和 θ₂(蓝色实线)是逐渐增加的。而且当光 束距离微球非常近的时候,光束偏折角度迅速 增加, 直至发散, 这说明光束已经不能逃离微 腔,完全被捕获进去了。

该工作最近发表在《自然一光子学》杂志 上¹⁰⁰,《自然》杂志主页"NEWS&COM-MENTS"专栏对这个工作进行了评述,国际著 名超构材料专家 Leonhardt 教授评价这个工作是 "第一次在光子芯片上,用简单的实验,精确而 漂亮地演绎了爱因斯坦广义相对论所描述的部 分思想"。与以前的大多数窄带共振光学微腔相 比,我们所设计的渐变折射率微腔是一种具有 宽波段特性的非共振光学微腔,可以捕获较宽 波段的光子,这也发展了光学微腔一种新的功 能,可以应用于光子芯片上的宽波段激光器、 光电探测、太阳能电池等。

致谢 感谢南京大学博士生盛冲、汪戈为完成本 工作所做的重要贡献,也感谢美国路易斯安娜技 术大学Genov博士在实验结果理论分析方面所提 供的帮助。

参考文献

- [1] Pendry J B. Contemporary Physics, 2004, 45:191
- [2] Pendry J B. Phys. Rev. Lett., 2000, 85: 3966
- [3] Pendry J B, Schurig D, Smith D R. Science, 2006, 312:1780



图3 微腔中光捕获效应的实验结果(a)与计算机模拟结果(b)的比较



图4 微腔中光束偏折角的实验结果(圆点)与爱因斯坦方程计算 结果(实线)的比较

- [4] Leonhardt U, Science, 2006, 312:1777
- [5] Leonhardt U, Philbin T G. New Journal of Physics, 2006, 8:247
- [6] Genov D A, Zhang S, Zhang X. Nature Physics, 2009, 5:687
- [7] Evgenii E. Narimanova E E, Kildisheva A V. Appl. Phys. Lett., 2009,95: 041106
- [8] Chen H Y, Miao R X, Li M. Optics Express, 2010, 18:15183
- [9] Cheng Q, Cui T J, Jiang W X et al. New Journal of Physics, 2010, 12:063006
- [10] Sheng C, Liu H, Wang Y *et al.* Trapping light by mimicking gravitational lensing, Nature Photonics, published online: 29 September 2013 (doi:10.1038/nphoton.2013.247)