保偏等离激元纳米光波导、 等离激元纳米光子路由器和多路转接器评述

李志鹏 方蔚瑞 黄映洲 徐红星⁺ (中国科学院物理研究所 北京 100190)

从上世纪中叶发展起来的信息技术,革命性地改变 了人们的社会生活方式和经济增长模式.然而,随着现代 加工工艺的不断进步和电子器件集成化程度的提高,电 子芯片的物理瓶颈,如量子尺寸效应和热效应等,对目前 信息技术的发展将有着不可避免的制约. 而光子作为信 息的载体有着电子无法比拟的优势,如高带宽、高密度、 高速度和低耗散等,光信号传输速度比电子快1000倍, 而且光信号可以携带强度、偏振、相位和频率等信息,可 以突破二进制的限制.可是由于光的衍射极限的存在.光 学元器件和芯片却很难做到小型化,因而很难实现大规 模的集成.等离激元,即在光激发下的金属纳米结构中自 由电子气集体振荡,是目前可以突破光的衍射极限来实 现在纳米尺度上对光进行操纵的新型量子态.实现对等 离激元的操控可以为光学元器件和芯片小型化,以及在 未来信息领域超越摩尔定律带来曙光. 纳米光学处理器 的研制,需要解决纳米光源、纳米光波导、纳米分光路由 装置、等离激元逻辑与运算元件、纳米光电和电光转换装 置等一系列纳米光学元件的设计和制造问题.目前,对等 离激元光子学(Plasmonics)的研究已经成为国际上竞争 非常激烈的研究领域^[1].

最近几年,人们发现金或银的纳米线是很好的表 面等离激元的载体^[2].获得金属纳米线的方法通常有 两种:微纳米加工(EBL等)或者化学合成.然而,微加 工得到的纳米线结构往往是非晶态,其表面形貌粗糙, 表面散射较强,无法承载长程的表面等离子体传播.化 学合成的纳米线^[3]具有特定的晶格结构,缺陷少,其表 面形貌光滑,可以将表面等离子体传送几十个微米.最 近,李志鹏等研究人员发现,在合成的纳米线中,表面 等离子体的偏振特性与纳米线的宽度、长度以及端面 形貌都有关系^[4].在图1(a),(b),(c)中,用高会聚激光 照射银纳米线一端,激发在纳米线中传播的等离激元, 并在另一端重新以光的形式发射出来并被 CCD 收集. 纳米线发射光的偏振态通过旋转 CCD 前的偏振片来 测量.在图1(d),(e)中,发射光的偏振态和强度随着入 射光的偏振方向的旋转而改变,发射偏振与入射偏振 有着确定的线性对应关系(见图 1(e)). 该对应关系说 明,该纳米线中传播的表面等离激元保持了其偏振特 性.然而,更多的实验发现,在更多的纳米线中,偏振对 应关系并非都为线性,而是与线的直径、长度以及纳米 线的端面形貌有关.为了理解这一现象,必须从纳米线 中传播的表面等离激元的物理本质入手.一维纳米线 中传播的等离激元,其载体为振荡的自由电子气.按照 其振荡方向与传播方向的关系,分为纵模(m=0)和横 模(m=1)两种基本模式. 纵模的振荡方向平行于纳米 线,而横模垂直于纳米线.一般来讲,对于直径小于 100nm 的线来说,入射偏振平行于纳米线(α=0°)激发 的是纵模,垂直于纳米线($\alpha = 90^{\circ}$)激发的是横模.纳米 线的发射光是这两种模式的叠加.这两种模式有着各 自的激发效率和衰减速率,并且与直径和端面形貌有 关,因此,发射偏振态就因不同的线而不同,实验上,我 们分别发现了具有保偏和偏振旋转功能纳米线,我们 可以通过 FIB 等技术对纳米线的长度和端面进行修 改,进而获得需要的表面等离激元偏振态.

利用纳米线分支结构,方蔚瑞等研究人员实现了 表面等离激元的分光^[5](见图 2(a)).在纳米表面等离 激元波导的分叉结构中,通过改变入射光的不同偏振 方向,可以控制等离激元传向不同的波导分支(见图 2(b),2(c)).以 632.8 nm 的激光激发为例,当入射光 偏振为-60°时,等离激元主要沿纳米线主干传播;而 当入射偏振为 60°时,绝大部分表面等离激元被耦合 入分支.因此,通过调控入射偏振可以实现纳米尺度 的光子路由;而且在相同的波导的分叉结构中,不同 波长的光可以独立控制其传播到不同的波导分支,从 而实现纳米尺度的光子多路转接(见图 2(d)).这种纳 米分支结构中偏振依赖的分光现象,同样可以用传播 的表面等离激元的模式来理解.一般对于银纳米线来 说,不同的等离激元的模式是同时存在的,不同的入 射光偏振会激发不同比例的表面等离激元的模式.随

²⁰¹⁰⁻⁰⁷⁻¹² 收到

[†] 通讯联系人. Email: hongxingxu@iphy. ac. cn



图 1 光激发银纳米线中等离激元的传播与发射的偏振依赖特性^[4](a)实验装置示意图;(b)银纳米线透射电镜图(插图标尺为 50nm);(c)纳米线在显微镜下被 633nm 激光激发光学图像(箭头为入射光偏振方向);(d)出射光强与偏振片旋转角度 θ 的关系; (e)出射偏振方向与入射偏振方向的关系(曲线为模拟结果);(f)出射最大光强与入射偏振方向的关系



图 2 分叉纳米线结构中可控光传导与分光性质^[5](a)银纳米线分叉结构光学激发图像,箭头为入射光偏振方向,1,2.3 分别代表 Y 形结构的 3 个端点;(b)和(c)为出射光强与偏振片旋转角度θ的关系,其中▲12 表示 1 端点激发、2 端点收集的情况,●13 表示 1 端点激发、3 端点收集的情况.(b)和(c)中激发波长分别为 632.8nm 和 785nm;(d)632.8nm 和 785nm 两束激光同时从 1 端导入纳 米线时 2 端和 3 端的出射光谱

着入射偏振的变化,不同强度和位相的等离激元模式 叠加,形成了绕着主干纳米线分布的周期性强度变 化.当分叉点处于主干上的位置,对应着极大值时,分 支纳米线可以将大部分的表面等离激元能量耦合进 来;而当分叉位置对应主干上周期发布的光强的极小 值时,分支纳米线对主干传播的表面等离激元的影响 很小,因而没有分光作用.这一发现将在构造基于等 离激元的纳米光子处理器及新型的光子学通信器件 中有着重要应用.

参考文献

- [1] Zia R, Schuller J A, Chandran A *et al*. Mater. Today, 2006, 9 (7-8):20
- [2] Ditlbacher H, Hohenau A, Wagner D et al. Phys. Rev. Lett., 2005, 95(25):257403
- [3] Sun Y G, Mayers B, Herricks T et al. Nano Lett. ,2003,3(7):955
- [4] Li Z P, Bao K, Fang Y R et al. Nano Lett., 2010,10(5): 1831
- [5] Fang Y R, Li Z P, Huang Y Z et al. Nano Lett., 2010, 9(5): 1950