文章编号: 0253-2239(2008)06-1047-04

金属异质波导阵列中的表面等离激元传播特性

周 林1 朱永元2

(1南京晓庄学院物理系, 江苏南京 210017; 2南京大学固体微结构物理国家重点实验室, 江苏南京 210093)

摘要 提出了一种新的一维金属异质波导阵列的设计方案,即波导芯区周期调制的金属波导阵列。数值模拟的结果表明,金属波导芯区的周期调制引起波导中传播的表面等离激元有效折射率的周期调制,从而可在特定的波段 打开一个表面等离激元带隙(如1550 nm 附近)。通过引入合适的缺陷波导单元,可获得特定波长的高品质因子 (Q=556)的表面电磁模共振。这一结果可用于设计亚波长的布拉格反射器、光发射器、滤波器等,有可能被用于未 来的集成光路。

关键词 金属波导;表面等离激元;有效折射率;时域有限差分方法 中图分类号 TN242 文献标识码 A

Propagation Characteristics of Surface Plasmon Polaritons in a Metal Heterowaveguide Array

Zhou Lin¹ Zhu Yongyuan²

¹Department of Physics, Nanjing Xiaozhuang College, Nanjing, Jiangsu 210017, China ²National Laboratory of Solid State Microstructures, Nanjing University, Nanjing, Jiangsu 210093, China

Abstract A new scheme of one-dimensional metal heterowaveguide array is proposed that the core layer of the metal waveguide is periodically modulated. Numerical results reveal that, periodic modulation of the core layer of metal waveguide induces the periodic modulation of the effective refraction index of the surface plasmon polaritons (SPP) in the waveguide, which opens up an SPP band gap around a certain waveband, such as waveband around 1550 nm. Further numerical results reveal that, the SPP mode resonance with high quality for example Q = 556 can be obtained at some wavelength by introducing a proper defect waveguide layer. The results can be applied to the subwavelength Bragg reflectors, light emitters and filters, and could be also availabe for the future integrated optics.

Key words metal waveguide; surface plasmon polaritons; effective refraction index; finite-difference time-domain method

1 引

言

1998 年 Ebbesen 等人发现亚波长金属孔阵的 增强透射性质^[1]以来,表面等离激元重新成为研究 热点^[2~5]。表面等离激元是一种局域于金属表面 的电磁激发,这种准二维性质使得实现突破衍射极 限的光传输在亚波长金属微结构材料中成为可能 ^[6],基于表面等离激元的纳米光子学元件得到广泛 研究^[7~10]。到目前为止,亚波长结构的光传输控制 大多采用金属表面的几何涨落来调制表面等离激元 的传播特性,由于强散射对这种结构的影响而难以 获得高的效率。虽然金属平板波导阵列的设计方案 为克服散射损耗提供了新思路^[11,12],但实验加工的 难度较大。

本文基于金属异质波导阵列的设计思想,通过 调制金属波导芯区介质层来调制波导的有效折射 率,给出了一种新的金属异质波导阵列设计方案。 计算结果表明,通过选择合适的结构参量,介质层周 期调制的波导阵列同样可以实现文献[11]覆盖层金 属周期调制情形下的亚波长布拉格反射器和光发射 器。相比调制金属覆盖层,调制芯区介质层较容易 微加工,而且由于介质折射率可调范围更大,本文的 方案可更大范围调控表面等离激元的带结构。

收稿日期: 2007-10-29; 收到修改稿日期: 2007-12-18

基金项目: 江苏省教育厅高校自然科学研究指导性计划项目(06KJD140111)资助课题。

作者简介:周 林(1981-),女,助教,主要从事光学微结构材料及相关物理效应等方面的研究。E-mail: zhling11@163.com

2 基于表面等离激元的布拉格反射器 的设计

金属异质波导阵列的基本单元,对称金属包覆 介质波导如图 1(a) 所示。由于无限大金属介质界 面只支持 TM 偏振的电磁表面模,而借助表面等离 激元可以使尺寸小干衍射极限的微结构中的光束控 制成为可能,所以考虑芯区介质层的厚度为亚波长, TM 偏振的电磁波沿波导轴向入射的情形(磁场沿 v方向偏振,电磁波平行于z轴入射)。当电磁波沿 z方向入射,电场分量引起两个金属-介质界面的电 子振荡,入射电磁波与上下金属表面的自由电子振 荡发生耦合产生表面等离激元,而上下金属表面的 表面等离激元间的耦合则形成一种新的电磁表面模 并沿波导轴向向前传播^[13]。波导中传播的表面等 离激元的有效折射率 n_{eff} 是一种模折射率, n_{eff} 不仅 与金属的介电常量 εm 有关,还与介质层的介电常量 ϵ_{1} 、介质层的厚度 w 和入射电磁波波长 λ 有关。因 此,当波长 λ 和介质层厚度w选定后,除了调制 $\epsilon_m^{[11]}$,调制芯区介质层同样可以调控 n_{eff} ,从而达到 调控亚波长金属平板波导结构中表面等离激元传播 特性的目的。

图 1(b)为据此设计的基于芯区介质层周期调制的表面等离激元布拉格反射器,即由两种基本的 对称金属包覆介质波导单元(记为波导 A, B)交替 排列而成的金属异质波导阵列 ABABAB…。其中, 波导单元 A 和 B 有相同的覆盖层金属(如金属 银),相同的芯区介质层厚度 w,而介质层的相对介 电常量分别为 ϵ_1 和 ϵ_2 , A 和 B 沿 z 方向的长度分别为 d_1 和 d_2 。类比介电材料布拉格反射器的原理不难推



- 图 1 (a)对称金属包覆介质波导,(b)由两种金属波导 交替排列的周期异质波导阵列
- Fig. 1 (a) Scheme of symmetric metal gap waveguide,(b) Scheme of the periodic metal heterowaveguide array with two metal waveguides alternately stacked

知,当两种波导单元中表面等离激元的有效折射率 n_{eff1} 和 n_{eff2} 满足布拉格条件 $2(n_{\text{eff1}} \cdot d_1 + n_{\text{eff2}} \cdot d_2) =$ $m\lambda$ (*m*为整数)时,相邻一个周期的表面电磁反射波 (表面等离激元)的光程差相差波长的整数倍,即发 生共振,表面等离激元波被全部反射回来,这就是设 计表面等离激元布拉格反射器的基本思想。

考虑 TM 偏振的电磁波入射对称金属包覆介质波导[图1(a)],波导中表面等离激元的色散关系(由于主要关注通讯波段,这里色散关系仅取对称模解)^[14]为

$$\frac{\varepsilon_{\rm d} p}{\varepsilon_{\rm m} k} = \frac{1 - \exp(kw)}{1 + \exp(kw)},\tag{1}$$

式中

$$k = k_0 \sqrt{(\beta_{\rm spp}/k_0)^2 - \epsilon_{\rm d}},$$

$$p = k_0 \sqrt{(\beta_{\rm spp}/k_0)^2 - \epsilon_{\rm m}},$$
(2)

$$\beta_{\rm spp} = n_{\rm eff} k_0 = n_{\rm eff} \cdot (2\pi/\lambda), \qquad (3)$$

式中 k₀ 为入射电磁波在自由空间的传播常量,β_{spp} 为波导中表面等离激元的传播常量。考虑到通讯波 段金属介电常量随波长的色散以及金属内在的欧姆 损耗,金属的介电常量采用 Drude 模型描述^[11]:

$$\varepsilon_{\rm m} = 1 - \frac{\omega_{\rm p}^2}{\omega(\omega + {\rm i}\gamma)},$$
 (4)

式中 $\omega_{\rm p}$ 为电子的等离子体共振频率, γ 为描述金属 损耗的参量, ω 为入射电磁波的圆频率。计算中采 用文献[11]的数据 $\omega_{\rm p}=9$ eV, $\gamma=0.001$ eV。

当 λ 、w、金属和介质的材料参量给定后,表面等 离激元的有效折射率 n_{eff} 即可通过求解(1)式获得, 且对应于不同的 ε_d (对应于不同的波导单元), n_{eff} 值 也不同。计算中选择 $w=25 \text{ nm}, \varepsilon_1=1, \varepsilon_2=2, \text{ h}$ (1)式可求得波导单元 A 和 B 中表面等离激元的等 效折射率(实部)为 $n_{eff1}=1.668, n_{eff2}=2.369$ (n_{eff} 随 波长的色散很小,一般可不考虑^[12])。

分别采用转移矩阵方法和时域有限差分方法对 上述设计方案予以验证。考虑由长度为 $d_1 = 280$ nm 和 $d_2 = 130$ nm 的波导单元 A 和 B 沿 z 轴交替排列 的周期异质波导阵列,如图 1(b)所示,波长为 λ 的 TM 偏振的电磁波沿 z 轴入射该结构的电磁波传 播。由布拉格条件可推知表面等离激元的带结构会 在 $\lambda = 1550$ nm 附近有一个带隙。图 2 是用转移矩 阵方法计算的电磁波经金属异质波导阵列(周期数 N = 16)的透射谱。结果表明,透射谱上 1550 nm 附 近确实打开一个很宽的带隙,即波长在 1415 ~ 1715 nm范围的 TM 偏振的电磁波入射图 1(b)所示 的金属异质波导阵列将被完全反射不能传播。



6 期



Fig. 2 Transmission spectra through the metal heterostructure calculated by the transfer matrix method

任意选取图 2 中表面等离激元带隙内波长的电 磁波入射图 1(b)所示的金属异质波导阵列结构,如 取 λ =1550 nm,计算结果如图 3 所示(其它结构参 量与图 2 相同)。图 3(a)和图 3(b)分别为时域有限 差分方法和转移矩阵方法的计算结果,不难发现,当 入射电磁波波长处于表面等离激元带隙中时,电磁 波将无法穿过该结构,而当波长在带隙之外(如 λ = 1250 nm)时,同理计算可发现电磁波可以顺利地穿 过该结构。这也进一步证实了芯区周期调制的亚波 长布拉格反射器的设计思想。



图 3 波长为 1550 nm 的电磁波入射金属异质波导阵列 的表面等离激元的场分布。(a)时域有限差分方法 计算,(b)转移矩阵方法计算

Fig. 3 Field distribution of the surface plasmon polaritons calculated by (a) the finite-diference time-domain method, (b) the transfer matrix method, with incident light wavelength λ=1550 nm

3 基于表面等离激元的纳米微腔 以图 1(b)所示的布拉格反射器为基础,通过引 人合适的缺陷波导层,可实现高Q值^[15]的基于表面 等离激元的纳米微腔,如图4。仍采用图1中的两 种金属波导单元A和B,缺陷波导单元(记为C)两 边为对称排列的异质波导阵列,缺陷波导C沿z方 向长度为d,C芯区介质层介电常量ε=1,和波导单 元A相同。纳米微腔的结构序列可写为ABABAB …C…BABABA。



图 4 共振模在 1550 nm 附近的带微腔的金属异质 波导阵列结构示意图

Fig. 4 Diagram for metal heterowaveguide array with a microcavity for the resonant mode around 1550 nm

取 d=505nm,缺陷波导单元两边各 8 个周期, 计算 TM 偏振的电磁波沿 z 轴入射该结构的情形。 图 5 为转移矩阵方法计算得到的电磁波经纳米微腔 的透射谱。结果表明,由于缺陷波导单元的引入,在 原来的表面等离激元的带隙中出现了一个共振模, 波长在 1550 nm 附近。且该缺陷模有较高的 Q 值 (Q=556)。以λ=1550 nm 的 TM 偏振的电磁波入 射表面等离激元微腔,场分布计算结果如图 6,其中 图 6(a)为时域有限差分方法计算结果,图 6(b)为转 移矩阵方法计算结果。数值模拟的结果表明,当电 磁波以缺陷模的波长入射时,波导中的表面等离激 元发生共振,形成强的驻波场,即表面等离激元强局 域化。由于芯区介质层的调制比覆盖层金属的自由 度要大得多,因此相比文献[11],芯区调制的金属异 质波导阵列更容易实现表面等离激元的高局域,而



图 5 表面等离激元微腔长度 d=505 nm 时的透射谱 Fig. 5 Transmission spectra of the microcavity of surface plasmon polaritons with d=505 nm

缺陷模的强度也不比金属调制的低。



- 图 6 波长为 1550 nm 的电磁波入射带微腔的波导阵列 结构表面等离激元的场分布。(a) 时域有限差分方 法计算,(b) 转移矩阵方法计算
- Fig. 6 Field distribution of surface plasmon polaritons in waveguide array with the micorcavity calculated by the (a) finite-diference time-domain, (b) transfer matrix method simulations. The incident light wavelength is 1550 nm

4 结 论

基于有效折射率近似的思想,设计了一种芯区 介质层周期调制的金属异质波导阵列,可以实现通 讯波段 1550 nm 附近亚波长的表面等离激元布拉 格反射器。通过在这种结构中引入合适的缺陷波导 单元,可以获得 1550 nm 附近高局域的表面等离激 元共振模式。和金属覆盖层调制的情形相比,芯区 介质层调制的自由度更大,在不降低缺陷模透射效 率的前提下用更少的周期单元即可实现更高的 Q 值^[11],且实现的难度要小一些。这一设计方案可 以被用于设计亚波长的光发射器和滤波器,并有可 能被用于未来的纳米光路集成和光网络^[16,17]。

致谢 感谢武汉大学王兵博士的有益讨论和帮助, 感谢南京大学张超副教授在程序编写上提供的帮助。感谢南京晓庄学院物理系颜森林副教授的支持 和指导。

参考文献

- 1 T. W. Ebbesen, H. J. Lezec, H. F. Ghaemi *et al.*. Extraordinary optical transmission through sub-wavelength hole arrays[J]. *Nature*, 1998, **391**(6668): 667~669
- 2 W. L. Barnes, A. Dereux, T. W. Ebbesen. Surface plasmon subwavelength optics[J]. Nature, 2003, 424(6950); 824~830
- 3 Q. J. Wang, J. Q. Li, C. P. Huang *et al.*. Enhanced optical transmission through metal films with rotation-symmetrical hole arrays[J]. *Appl. Phys. Lett.*, 2005, 87(9): 091105
- 4 B. Wang, G. P. Wang. Confining light in two-dimensional slab photonic crystal waveguides with metal plates [J]. Appl. Phys. Lett., 2006, 88(19): 193128
- 5 Qu Xiaochao, Liang Jiaming, Yao Cuiping *et al.*. Optical properties of gold nanoparticle and its application in biological imaging and photothermal therapy[J]. *Chin. J. Lasers*, 2007, 34(11): 1459~1465

屈晓超,梁佳明,姚翠萍 等. 金纳米微粒的光学性质及其在生物 成像和光热疗法中的应用[J]. 中国激光,2007,**34**(11):1459~ 1465

- 6 J. Takahara, T. Kobayashi. Nano-optical waveguides breaking through diffraction limit of light[C]. Proc. SPIE, 2004, 5604: 158~172
- 7 J. C. Weeber, J. R. Krenn, A. Dereux *et al.*. Near-field observation of surface plasmon polariton propagation on thin metal stripes[J]. *Phys. Rev. B*, 2001, 64(4): 045411
- 8 S. A. Maier, P. G. Kik, H. A. Atwater *et al.*. Local detection of electromagnetic energy transport below the diffraction limit in metal nanoparticle plasmon waveguides[J]. *Nat. Mater.*, 2003, 2: 229~232
- 9 X. P. Zhang, B. Q. Sun, H. C. Guo *et al.*. Self-assemly of gold nanoparticles into nanoholes through annealing in the fabrication of square lattices of nanocylinders [J]. *Chin. Opt. Lett.*, 2007, 5(11): 657~659
- 10 J. A. Sánchez-Gil, A. A. Maradudin. Surface-plasmon polariton scattering from a finite array of nanogrooves/ridges: Efficient mirrors[J]. Appl. Phys. Lett., 2005, 86(25): 251106
- 11 B. Wang, G. P. Wang, Plasmon Bragg reflectors and nanocavities on flat metallic surfaces [J]. Appl. Phys. Lett., 2005, 87(1): 013107
- 12 L. Zhou, X. Q. Yu, Y. Y. Zhu. Propagation and duallocalization of surface plasmon polaritons in a quasiperiodic metal heterowaveguide[J]. Appl. Phys. Lett., 2006, 89(5): 051901
- 13 A. V. Zayats, I. I. Smolyaninov, A. A. Maradudin. Nanooptics of surface plasmon polaritons [J]. *Phys. Report*, 2005, 408(3~4): 5~12
- 14 E. N. Economou. Surface plasmons in thin films [J]. Phys. Rev., 1969, 182(2): 539~554
- 15 Dong Xiaowei, Pei Li, Feng Suchun *et al.*. Study and Fabrication of all-fiber microring resonator[J]. *Acta Optica Sinica*, 2007, 27(11): 1935~1938
 董小伟,裴 丽,冯素春 等. 全光纤型微环谐振器的研制[J]. 光 学学报, 2007, 27(11): 1935~1938
- 16 I. I. Smolyaninov, D. L. Mazzoni, C. C. Davis *et al.*. Imaging of surface plasmon scattering by lithographically created individual surface defects[J]. *Phys. Rev. Lett.*, 1996, 77(18): 3877~3880
- 17 J. A. Sánchez-Gil. Surface defect scattering of surface plasmon polaritons: Mirrors and light emitters[J]. Appl. Phys. Lett., 1998, 73(24): 3509~3511