单挡板金属-电介质-金属波导耦合圆盘腔 级联多 Fano 共振差动传感

韩帅涛^{1**},陈颖^{1*},许扬眉¹,曹景刚¹,高新贝¹,谢进朝¹,朱奇光² ¹燕山大学电气工程学院测试计量技术与仪器河北省重点实验室,河北秦皇岛 066004; ²燕山大学信息科学与工程学院河北省特种光纤与光纤传感器重点实验室,河北秦皇岛 066004

摘要 基于表面等离子亚波长结构的传输特性与光子局域特性,提出了一种单挡板金属-电介质-金属(MDM)波导 耦合圆盘级联结构。由圆盘级联形成的孤立态与金属挡板形成的较宽连续态干涉相长相消,形成了两种不同模式 的 Fano 共振。结合耦合模理论,分析了该结构形成 Fano 共振的传输特性,采用有限元分析法对结构进行了模拟 仿真,定量分析了结构参数对折射率传感特性影响。根据折射率变化的物理机制,分析了温度和湿度在实际测量 过程中对测量结果的影响,并采用差动传感的方法有效解决了传感过程中的交叉敏感问题。 关键词 测量;金属-电介质-金属波导; Fano 共振;单挡板;级联结构;差动传感

中图分类号 O436 **文献标识码** A

doi: 10.3788/AOS201939.0212005

Multi-Fano Resonance Differential Sensing by Single-Baffle Metal-Dielectric-Metal Waveguide Coupled Disk Cavity Cascade

Han Shuaitao^{1**}, Chen Ying^{1*}, Xu Yangmei¹, Cao Jinggang¹, Gao Xinbei¹,

Xie Jinchao¹, Zhu Qiguang²

¹ Hebei Province Key Laboratory of Test/Measurement Technology and Instrument, School of Electrical Engineering, Yanshan University, Qinhuangdao, Hebei 066004, China;

² Key Laboratory for Special Fiber and Fiber Sensor of Hebei Province, School of Information

Science and Engineering, Yanshan University, Qinhuangdao,

Hebei 066004, China

Abstract A single-baffle metal-dielectric-metal (MDM) waveguide coupled disk cavity cascade structure is proposed based on the transmission characteristics and photon local characteristics of the surface-plasmon-based sub-wavelength structures. The discrete state provided by the side-coupled disk cavity cascade and is used to provide a continuous state produced by the baffle plate placed in metal-dielectric-metal waveguide interferes constructively or destructively, and thus two different modes of Fano resonance are formed. The transmission characteristics of the formed Fano resonance are analyzed according to the coupled mode theory. The structure is simulated by the finite element analysis method and the effects of the structural parameters on the refractive index sensing characteristics are quantitatively analyzed. The effects of temperature and humidity on the measurement results in the actual measurement process are analyzed, based on the physical mechanism underlying the refractive index change. Moreover, the problem of cross-sensitivity in the sensing process is effectively solved by the differential sensing method.

Key words measurement; metal-dielectric-metal waveguide; Fano resonance; single-baffle; cascade structure; differential sensing

OCIS codes 120.3180; 130.6010; 260.5740; 280.4788

收稿日期: 2018-07-12; 修回日期: 2018-08-07; 录用日期: 2018-09-25

基金项目:国家自然科学基金(61201112,61475133)、中国博士后基金(2018M630279)、河北省自然科学基金(F2016203188, F2016203245)、河北省高等学校科学技术研究重点项目(ZD2018243)

* E-mail: chenying@ysu.edu.cn; ** E-mail: 2350035697@qq.com

1引言

Fano 共振具有不对称的共振轮廓线,可以得到 比传统洛伦兹共振更高的优质因子(FOM)和灵敏 度^[1],引起了表面等离子体(SPs)领域的研究者们 的浓厚兴趣。人们首先在原子的自电离状态^[2]中发 现了 Fano 共振现象,随后在经典光学系统中也发 现了该现象。在 SPs体系中发现的 Fano 共振效应 在光开关、等离子体诱导透明、慢光^[3]及传感^[4]等方 面得到了广泛应用,已成为纳米光子学研究的热点 之一。Klimov 等^[5]通过对穿孔金属膜覆盖光子晶 体光学特性的研究,验证了 Fano 共振的存在,并在 此基础上提出了对环境折射率变化敏感的 Fano 共 振传感器的设计方法。

等离子体金属-电介质-金属(MDM)波导具有 传播距离长、制造方便及可用频率范围宽等显著优 点,受到了广泛关注^[6],其金属表面产生的 SPs 可 以被金属纳米结构引导而突破分辨极限,且对结构 形态、属性、周围环境及入射光的偏振态相当敏 感[7]。利用这些特性可使设计出的传感器的灵敏度 得到极大提高,并目设计的 MDM 波导结构可达到 纳米量级,这为纳米器件的集成化和小型化提供了 可能^[8]。目前,已有大量利用 MDM 波导设计的 Fano 共振的研究。Chen 等^[9]提出了一种基于 Fano 共振及双槽 MDM 波导的小型折射率传感器, 其灵敏度约为 1260 nm/RIU(RIU 为每单位折射 率),FOM 的值约为2.3×104。Wen 等^[1]提出了一种 基于 Fano 共振的齿形加矩形腔的 MDM 波导结 构,并分析了其产生共振的原因及各部分结构的作 用,该纳米传感器的灵敏度为 1131 nm/RIU,FOM 值较大。Yang 等^[10]提出了一种由单挡板和矩形腔 构成的 MDM 波导结构,研究了该结构的双 Fano 共振特性,研究表明,多 Fano 共振系统在非线性、 慢光及生物纳米传感设备等方面都具有重要的应 用。当多个 Fano 共振峰同时用于传感时,将形成 差动传感,可以有效地消除部分外界环境因素的影 响,得到某一变化量与共振波长之间的线性关系,因 此多 Fano 共振为纳米传感提供了新的思路和方法。

本文提出一种单挡板 MDM 波导耦合圆盘级联 结构,利用光在含有金属挡板的波导中传播形成较 宽连续态,同时光进入级联圆盘腔后会形成多个较 窄的孤立态共振波谷。在近场作用下,两者耦合会 形成两种模式的4个 Fano 共振峰。结合耦合模理 论(CMT)分析这种连续态与孤立态耦合形成的 Fano 共振的传输特性。利用基于有限元分析法的 COMSOL 软件进行仿真,定量分析结构参数对传 感特性、折射率灵敏度及 FOM 值的影响,进而对结 构参数进行优化。分析折射率传感误差产生的物理 机制,采用差动传感的方法有效解决交叉敏感带来 的问题。

2 模型建立与理论分析

2.1 模型建立

所提出的单金属挡板 MDM 波导耦合圆盘级联 结构如图 1 所示。结构中金属为 Ag,电介质层为空 气,空气的折射率为 1。为了确保只有横磁(TM)模 式能够传播,令波导的宽度 w 为 50 nm^[11]。d 为波 导与圆盘腔的最小耦合距离;g 为金属挡板的厚度; R_a 、 R_b 分别为圆盘腔 a、圆盘腔 b 的半径;t 为两圆 盘腔之间的耦合距离; l_1 为整个波导结构的长度。 Ag 的相对介电常数可用 Drude 模型^[12]表示:

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

式中: ω 为输入光的角频率;等离子振荡频率 $\omega_p =$ 1.38×10¹⁶ Hz;碰撞频率 $\gamma = 2.73 \times 10^{13}$ Hz;无穷介 电常数 $\varepsilon_{\infty} = 3.7$ 。



图 1 单挡板 MDM 波导耦合圆盘级联结构 Fig. 1 Single-baffle MDM waveguide coupled disk cavity cascade structure

2.2 理论分析

以 TM 模式传播时,入射光在亚波长波导结构 中的金属表面产生 SPs,SPs 突破了衍射极限,在波 导中进行传播。对于所提出的系统,在所计算的范 围内将产生的两种不同模式同时引入级联结构。当 系统中存在两个或两个以上模式相同的耦合腔时, 模式就会发生分裂^[11],因此在所计算的范围内产生 了4个共振峰。为了解释多 Fano 共振产生的原因, 结合 CMT 对等离子体共振系统进行分析。分别用 a1 和 a2 表示圆盘谐振腔 a 内的两种模式的共振振 幅,分别用b,和b。表示圆盘谐振腔b内的两种模 式的共振振幅。s+1和 s-1分别为输入端口入射光 和出射光的模场振幅; s+2和 s-2分别为输出端口入 射光和出射光的模场振幅。随着时间演化,系统的 振幅方程[13]可表示为

$$i\omega a_{1,2} = \left(i\omega_{a1,2} - \frac{1}{\tau_{a1,2}} - \frac{1}{\tau_{e1,2}}\right) a_{1,2} + d_{1,2}(s_{+1} \pm s_{+2}) - i\mu_{1,2}b_{1,2}, \qquad (2)$$

$$i\omega b_{1,2} = \left(i\omega_{b1,2} - \frac{1}{\tau_{b1,2}}\right) b_{1,2} - i\mu_{1,2}a_{1,2},$$
 (3)

式中: $\omega_{ai,bi}$ (*i*=1,2)分别为谐振腔 a、谐振腔 b 在两 种模式下的共振频率; $1/\tau_{ai,bi}$ (i=1,2)为腔的固有 损耗率; $1/\tau_{ei}$ (*i*=1,2)为腔振幅耦合到波导的衰减 率; $\mu_{1,2}$ 为谐振腔 a、谐振腔 b 之间的直接耦合系数; d1 和 d2 分别为波导中正向和反向传播模式的输入 耦合系数。根据能量守恒[14]原理,输出波可表示为

$$\binom{s_{-1}}{s_{-2}} = C\binom{s_{+1}}{s_{+2}} + k\binom{a_1}{a_2}, \qquad (4)$$

式中:k 为输出波与输出端口耦合的耦合矩阵:C 为 散射矩阵,表示入射波和出射波通过单档板时的耦 合关系[15],可以表示为



$$\boldsymbol{k} = \begin{pmatrix} -d_1^* & d_2^* \\ -d_1^* & -d_2^* \end{pmatrix}, \quad (6)$$

式中 * 表示对表达式取共轭。

根据能量守恒和时间反转的对称性, $d_1 =$ $\sqrt{1/\tau_{e1}} \exp(i\theta_1), d_2 = \sqrt{1/\tau_{e2}} \exp(i\theta_2), \ddagger \psi \theta_i (i = 0)$ 1,2)为相应的相位耦合系数。因此,系统的传递函 数可以表示为 $t(\omega) = s_{2-}/s_{1+}$,透射谱为

$$T(\boldsymbol{\omega}) = |t(\boldsymbol{\omega})|^{2} = \left| \mathrm{i}t - \frac{1/\tau_{\mathrm{el}}}{\Delta_{1}} - \frac{1/\tau_{\mathrm{el}}}{\Delta_{2}} \right|^{2}, \quad (7)$$

式中 $\Delta_{1,2} = i(\omega - \omega_{a1,2}) + 1/\tau_{a1,2} + 1/\tau_{e1,2} + \mu_{1,2}^2/$ $\lceil i(\omega - \omega_{h1,2}) + 1/\tau_{h1,2} \rceil_{\circ}$

当不含挡板时(t=1, r=0), $1/\tau_{e1,2}$ 、 $1/\tau_{a1,2}$ 、 $1/\tau_{h1,2}$ 和 $\mu_{1,2}$ 为常数,它们的值远小于 i (ω – $(\omega_{ai,bi})(\omega \neq \omega_{ai,bi}, i = 1, 2)$ 的绝对值,此时将会得到 相对较大的透射率。当 ω 的值接近或等于 $\omega_{a,b}$ 时, 透射率将急剧减小,透射谱将形成4个狭窄的洛伦 兹传输谱线,如图 2(a)所示。当波导中引入挡板 时,波导中光波受到复杂的耦合作用的影响,其相位 发生明显的变化,强烈的相位变化会使波导中产生 Fano 共振现象,形成 4 个尖锐非对称的波峰与 4 个 零传输的波谷,如图 2(b)所示。



(5)

图 2 Fano 共振形成过程。(a)只有挡板时和只有圆盘级联时的透射谱; (b)单挡板 MDM 波导耦合圆盘级联结构形成的 Fano 共振谱

Fig. 2 Fano resonance formation process. (a) Transmission spectrum with only baffle or only cascaded disk cavity; (b) Fano resonance spectrum formed by single-baffle MDM waveguide coupled disk cavity cascade structure

为了进一步分析内在机理,用 COMSOL 软件 对耦合结构的稳态电场 E₂分布进行仿真,结果如 图 3 所示。由图 3 (a) 和 3 (b) 可知,当波长为 740 nm和 755 nm 时,在级联圆盘腔内多次反射后 反射出级联结构并进入直波导的 SPs 与直波导中 的 SPs 的干涉增强^[16],形成了 Fano 共振峰。由 图 3(c)和 3(d)可知,当波长为 1194 nm 和 1214 nm 时,级联圆盘内反射出的 SPs 与直波导内 SPs 的干 涉增强,也形成了 Fano 共振峰。

结构的传感特性分析 3

由于 Fano 共振产生的峰是一种非对称的峰, 在实际测量过程中,通过在特定波长λ。下测量待测 物折射率变化 dn 引起的透射谱的相对透射强度变



图 3 不同波长下的稳态电场分布。(a) 740 nm; (b) 755 nm; (c) 1194 nm; (d) 1214 nm

Fig. 3 Steady electric field distributions under different wavelengths. (a) 740 nm; (b) 755 nm; (c) 1194 nm; (d) 1214 nm

化 dT/T 来测量波长漂移。相对透射强度变化越快,越容易检测到透射谱的变化,可用 FOM 来衡量^[17],FOM 可定义为

$$f_{\rm FOM} = \left(\frac{{\rm d}T/{\rm d}n}{T}\right)_{\rm max} = \left[\frac{S_{\lambda} \left({\rm d}T/{\rm d}\lambda\right)}{T}\right]_{\rm max} \,. \tag{8}$$

这里取 λ_0 为 FOM 最大时的波长,定义灵敏度 $S_{\lambda} = d\lambda/dn$ 。该波导结构在频率 ω 下的 FOM^[9]可表示为

$$f_{\text{FOM}} = \frac{\Delta T}{T \Delta n} = \frac{T(\omega, n) - T(\omega, n_0)}{T(\omega, n_0) \Delta n}, \quad (9)$$

式中: $T(\omega, n_0)$ 为结构初始状态下的透射系数; $T(\omega, n)$ 为环境折射率变化后的透射系数。环境变 化导致的折射率差 $\Delta n = n - n_0$ 。FOM 体现了传感 结构的灵敏度 S_λ 和分辨率 $dT/d\lambda$,Fano 共振所形 成的共振峰尖锐且共振峰透射系数陡降,其分辨率 大,FOM 大,故 Fano 共振具有很好的传感性能。

3.1 圆盘腔半径对传感器 FOM 值的影响

对半径 R 进行参数化扫描,且满足 $R_a = R_b = R$,其中 g 为 23 nm,d 为 14 nm,t 为 27 nm,半径的扫描范围为 280~350 nm。如图 4(a)所示,耦合 到级联圆盘中的 SPs 的传播距离(光程)与共振波 长正相关^[18],增大半径时,耦合到级联圆盘腔的 SPs 光程会随之增大,因此模式一和模式二的两个 共振峰都发生了红移,模式二的红移较为明显,透射 率有所减小,模式一透射率反而有所增大。不同半 径下扫描的 FOM 曲线如图 4(b)所示,可以看出,随 着半径的增大,模式一的 FOM 不断减小,模式二的 FOM 不断增大。考虑到实际情况并权衡两种模式 对传感性能的影响,初步将半径定为 300 nm。

3.2 结构参数 g 对传感器 FOM 值的影响

对金属档板厚度 g 进行参数化扫描,其中 R 为 300 nm,d 为 14 nm,t 为 27 nm,g 的范围为 18~ 28 nm。如图 5(a)所示,由于实际耦合距离直接影



图 4 半径变化对 Fano 共振峰和 FOM 的影响。 (a) Fano 共振峰;(b) FOM

Fig. 4 Effect of radius change on Fano formant and FOM. (a) Fano formant; (b) FOM

响连续态与离散态的耦合作用,随着 g 的增大,单 挡板 MDM 波导与圆盘级联腔的实际耦合距离增 大,耦合作用减小,能量损耗增大,衰减率增大。由 耦合模理论的透射公式(7)式可知,实际耦合间距与 透射率负相关。故随着金属档板厚度的增加,实际 耦合间距增大,整个结构的透射率减小。4 个共振 峰的透射率总体有所减小,但模式一与模式二左边 的共振峰变窄,分辨率有所增大。模式一的 FOM 随 着 g 的变化情况如图 5(b)所示,可以看出,当 g 为 23 nm 时,FOM 最大,其值为 1.64×10⁵。模式二的



图 5 金属档板厚度对 Fano 共振峰和 FOM 的影响。(a) Fano 共振峰;(b)模式一的 FOM;(c)模式二的 FOM Fig. 5 Effect of metal-baffle thickness on Fano formant and FOM. (a) Fano formant;

(b) FOM of mode 1; (c) FOM of mode 2 $\,$

FOM 随着 g 的变化情况如图 5(c)所示,可以看出, 当 g 为 21 nm 时,FOM 最大,其值为 2.14×10⁵。 3.3 结构参数 t 对传感器 FOM 的影响

对 t 进行参数化扫描,其中 R 为 300 nm,d 为 14 nm,g 为 23 nm,t 的扫描范围为 24~32 nm。如 图 6(a)所示,级联结构之间的耦合距离会直接影响 直接耦合系数 $\mu_{1,2}$ 的大小,当耦合距离变小时,直接 耦合系数变大,将会有更多的能量被限制在级联腔 内,其表现形式为波谷更趋向于零。因此减小 t 时, 4 个波谷更趋近于零。模式一和模式二的 FOM 随 t 的变化情况如图 6(b)所示,可以看出:t 为 27 nm







时,模式一的 FOM 最大,为 1.64×10⁵; t 为 28 nm 时,模式二的 FOM 最大,为 1.62×10⁵。

3.4 优化结构参数后的传感性能

对于优化后的结构进行传感特性分析,如 图 7(a)所示,随着环境折射率 n 的增加,Fano 共振 峰发生红移,其共振波长与环境折射率 n 之间具有 很好的线性关系,如图7(b)所示。通过计算得到,模



图 7 共振波长与环境折射率 n 的关系。(a)不同环境折 射率 n 下的透射谱;(b) 共振波长与环境折射率 n 的线性关系

Fig. 7 Relationship between resonant wavelength and environmental refractive index n. (a) Transmission spectra under different environment refractive index n; (b) linear relationship between resonant wavelength and environmental refractive index n

式一下两个共振峰的灵敏度分别为 667 nm/RIU 和 698 nm/RIU,模式二下两个共振峰的灵敏度分别 为 1079 nm/RIU 和 1121 nm/RIU。

综上分析,结构参数 R、g 和 t 对结构的传感性 能具有调节作用,通过优化 R、g 和 t,可以得到很好 的传感性能。

4 差动传感特性

近年来,基于 MDM 波导的 Fano 传感研究已 经取得了较大进展,但这些研究一般是通过折射 率这个中间变量来得到共振波长与浓度之间的线 性关系,仅仅分析了共振波长与折射率之间的线 性关系,没有考虑温度、湿度等因素对空气折射率 的影响,然而这些因素在实际应用过程中不容忽 视。在测量过程中,一个干扰量的消除需要两个 共振峰共同作用来进行差动相减处理^[19],故三个 共振峰同时用于传感时便可有效地消除温度、湿 度两种因素带来的误差。但共振峰并非越多越 好,因为要产生更多共振峰需要额外添加结构或 更改现有的结构,结构越复杂,越不易得到好的传 感性能,故为消除温度、湿度的影响,选取三个共 振峰进行消除效果更佳。

当单挡板 MDM 波导耦合圆盘级联结构的有效 折射率发生变化时,便可以得到 4 个共振峰的偏移 量,其中三个 Fano 共振峰的偏移量可以表示为

 $\Delta \lambda_i = k_i \Delta T + l_i \Delta c + m_i \Delta s, \quad (10)$ 式中: $k_i \ l_i \ m_i (i = 1, 2, 3)$ 分别为由温度、浓度和湿度变化引起的折射率变化对应的系数; $\Delta T \ \Delta c \ \Delta s$ 分别为温度、空气组分及湿度的变化量。

由(10)式可得

$$A \cdot \Delta \lambda_{1} + B \cdot \Delta \lambda_{2} + C \cdot \Delta \lambda_{3} = D \cdot \Delta c, (11)$$

$$\vec{x} \oplus : A = 1 + \frac{k_{1}k_{2}m_{3}}{k_{1}k_{3}m_{2} - k_{2}k_{3}m_{1}} - \frac{k_{2}m_{1}}{k_{1}m_{2} - k_{2}m_{1}};$$

$$B = \frac{k_{1}^{2}m_{3}}{k_{2}k_{3}m_{2} - k_{1}k_{3}m_{1}} - \frac{k_{1}m_{1}}{k_{1}m_{2} - k_{2}m_{1}}; C = \frac{k_{1}}{k_{3}}; D =$$

$$l_{1} + \frac{k_{2}m_{1}l_{2} - k_{1}m_{1}l_{2}}{k_{1}m_{2} - k_{2}m_{1}} - \frac{k_{1}^{2}m_{3}l_{3} - k_{1}k_{2}m_{1}l_{3} - k_{1}^{2}m_{3}l_{2}}{k_{1}k_{3}m_{2} - k_{1}k_{3}m_{1}};$$

$$\Delta \lambda_{i} = \lambda_{i,1} - \lambda_{i,0} (i = 1, 2, 3), \pm \mu \lambda_{i,0}$$

$$\beta ab \pm \xi; \Delta c = c_{1,1} - k_{1} + k_{2} + k_{2} + k_{3} + k_{$$

*c*_{1,0},其中 *c*_{1,0}、*c*_{1,1}分别为变化前、后的浓度。(11)式 整理可得

$$A \cdot \lambda_{1,1} + B \cdot \lambda_{2,1} + C \cdot \lambda_{3,1} = D \cdot c_{1,1} + Q,$$
(12)

式中A、B、C、D、Q均为常数, $Q = A\lambda_{1,0} + B\lambda_{2,0} + C\lambda_{3,0} - Dc_{1,0}$ 。

当某一气体浓度发生改变时,只要得到当前三 个共振峰的波长($\lambda_{1,1}$, $\lambda_{2,1}$, $\lambda_{3,1}$)便可以准确得到该 气体当前的浓度对应的折射率($n = Dc_{1,1}$)。将 A、 B、C、Q 的具体数值代入(12)式可得 0.001078 $\lambda_{1,1}$ - 0.00043 $\lambda_{2,1}$ + 0.0005 $\lambda_{3,1}$ = n + 0.0106。

(13)

分别对多 Fano(三波长方案)和单 Fano 进行模 拟数值计算,得到真实值 *n* 与相应的测量值,如表 1 所示。可以看出,多 Fano 的测量值明显要比单 Fano 的更接近真实值。通过 Origin Pro 软件线性 拟合可知,多 Fano 得到的相关因子和标准差 (0.99997和 0.00211)也明显优于单 Fano 的(0.982881 和 0.04479)。

表1 单 Fano、多 Fano 的折射率测量值与真实值

п	1.02	1.04	1.06	1.08	1.10	1.12	1.14	1.16	1.18	1.20
Multiple-Fano	1.0192	1.0395	1.0596	1.0797	1.0996	1.1206	1.1399	1.1599	1.1799	1.1996
Single-Fano	1.0263	1.0481	1.0525	1.0883	1.1026	1.1120	1.1356	1.1609	1.1892	1.2093

综上可知,通过差动的方式较好地消除了干扰 量温度和湿度,得到了三个共振波长与折射率之间 的线性关系,有效提高了传感精度。

5 结 论

提出了一种单挡板 MDM 波导耦合圆盘级联结构,当有光照射在 MDM 波导结构上时,金属表面产 生的 SPs 可突破衍射极限并在波导中进行传播。 SPs 透过金属挡板,形成了较宽的连续态。当信号 进入圆盘腔内时,所提结构会在计算范围内产生两 种不同的模式,又因为双圆盘级联结构的分裂作用 形成4个较窄的孤立态共振波谷,在近场作用下,与 连续态耦合形成两种模式的4个Fano共振峰。 Fano共振对结构参数和环境折射率十分敏感,改变 环境折射率会使Fano共振波长发生红移,可实现 传感作用。通过调节结构参数*R*、*g*和*t*,定量分析 了其传感性能,进而优化了其结构参数。提出了差 动传感的方法,分析了折射率变化及误差的来源,详 细推导了消除误差的具体算法,有效解决了交叉敏 感带来的问题。

参考文献

- [1] Wen K H, Hu Y H, Chen L, et al. Single/dual Fano resonance based on plasmonic metal-dielectric-metal waveguide[J]. Plasmonics, 2016, 11(1): 315-321.
- [2] Fano U. Effects of configuration interaction on intensities and phase shifts[J]. Physical Review, 1961, 124(6): 1866-1878.
- [3] Chen Y, Luo P, Tian Y N, et al. Fano resonance slow light characteristics of metal-dielectric-metal waveguide coupled ring cavity with metallic double-slit[J]. Acta Optica Sinica, 2017, 37(9): 0924002.
 陈颖,罗佩,田亚宁,等.含金属双缝的金属-电介质-金属波导耦合环形腔 Fano 共振慢光特性研究[J]. 光学学报, 2017, 37(9): 0924002.
- [4] Chen Y, Luo P, Liu X F, et al. Sensing performance analysis on Fano resonance of metallic double-baffle contained MDM waveguide coupled ring resonator [J]. Optics & Laser Technology, 2018, 101: 273-278.
- Klimov V V, Pavlov A A, Treshin I V, et al. Fano resonances in a photonic crystal covered with a perforated gold film and its application to bio-sensing[J]. Journal of Physics D: Applied Physics, 2017, 50(28): 285101.
- [6] Zhan S P, Peng Y Y, He Z H, et al. Tunable nanoplasmonic sensor based on the asymmetric degree of Fano resonance in MDM waveguide [J]. Scientific Reports, 2016, 6: 22428.
- [7] Zhan Y H, Lei D Y, Li X F, et al. Plasmonic Fano resonances in nanohole quadrumers for ultra-sensitive refractive index sensing[J]. Nanoscale, 2014, 6(9): 4705-4715.
- [8] Gramotnev D K, Bozhevolnyi S I. Plasmonics beyond the diffraction limit[J]. Nature Photonics, 2010, 4(2): 83-91.
- [9] Chen Z, Yu L, Wang L L, et al. A refractive index nanosensor based on Fano resonance in the plasmonic waveguide system [J]. IEEE Photonics Technology Letters, 2015, 27(16): 1695-1698.
- [10] Yang J H, Song X K, Chen Z, et al. Tunable multifano resonances in MDM-based side-coupled resonator system and its application in nanosensor[J]. Plasmonics,

2017, 12(6): 1665-1672.

- Li Q, Wang T, Su Y K, et al. Coupled mode theory analysis of mode-splitting in coupled cavity system [J]. Optics Express, 2010, 18(8): 8367-8382.
- [12] Yang Y R, Guan J F. Numerical study of plasmonic filter based on metal-insulator-metal waveguide [J]. Acta Physica Sinica, 2016, 65(5): 057301.
 杨韵茹,关建飞.基于金属-电介质-金属波导结构的 等离子体滤波器的数值研究[J].物理学报, 2016, 65(5): 057301.
- [13] Manolatou C, Khan M J, Fan S, et al. Coupling of modes analysis of resonant channel add-drop filters [J].
 IEEE Journal of Quantum Electronics, 1999, 35(9): 1322-1331.
- [14] Suh W, Wang Z, Fan S H. Temporal coupled-mode theory and the presence of non-orthogonal modes in lossless multimode cavities[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 2004, 40(10): 1511-1518.
- [15] Bertolotti M. Waves and fields in optoelectronics[J].
 Optica Acta: International Journal of Optics, 1985, 32(7): 1.
- [16] Wang R B. Research on Fano resonance effect and its sensing characteristics in MIM waveguide coupled resonator system[D]. Taiyuan: North University of China, 2017.
 王瑞兵. MIM 波导耦合谐振腔系统中 Fano 共振效应及其传感特性研究[D].太原:中北大学, 2017.
- [17] Becker J, Trügler A, Jakab A, et al. The optimal aspect ratio of gold nanorods for plasmonic biosensing[J]. Plasmonics, 2010, 5(2): 161-167.
- [18] Pang S F, Qu S X, Zhang Y Y, et al. Filter characteristic research of MIM waveguide based on L shaped resonator[J]. Acta Optica Sinica, 2015, 35(6): 0623001.
 庞绍芳, 屈世显, 张永元, 等. 基于L形谐振腔 MIM 波导结构滤波特性的研究[J]. 光学学报, 2015, 35(6): 0623001.
- [19] Liu C, Wang Y, Zhao W Q, et al. High-resolution divided-aperture differential confocal sensing technique[J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 2017, 38(9): 2225-2231.
 刘超, 王允,赵维谦,等.高分辨力分光瞳差动共聚 焦传感技术研究[J].仪器仪表学报, 2017, 38(9): 2225-2231.