doi:10.3788/gzxb20164511.1128002

石英毛细管椭球微气泡模式特性及传感技术

刘彬斌^{1,2},张蒙^{1,2},吴根柱^{1,2}

(1 浙江师范大学 信息光学研究所;浙江省光信息检测与显示技术研究重点实验室,浙江 金华 321004)(2 浙江师范大学 行知学院,浙江 金华 321004)

摘 要:利用有限元数值分析方法研究了椭球状石英毛细管微气泡回音壁模式特性及其折射率传感性能. 计算分析了不同半径与内壁厚度情况下空芯和液芯椭球形微气泡模式特征,包括品质因数、有效折射率和能量比等,并探讨了微气泡在高灵敏度和高分辨率折射率传感方面的应用潜能. 研究结果表明微 气泡膨胀至 350 µm,且内壁厚度为 1 µm 时分辨率和灵敏度最佳;在该厚度范围附近,微气泡分辨率不 会因为半径尺寸的改变而发生太大变化;二阶径向模具有较高品质因数,其灵敏度略高于一阶基模,且 使用二阶径向模可降低在制造时对结构壁厚控制精度的要求,可用于实际传感应用中. 研究结果对微气 泡的进一步实验研制具有理论参考价值.

Mode Properties and Sensing Technology of Silica Capillary Ellips-microbubble

LIU Bin-bin^{1,2}, ZHANG Meng^{1,2}, WU Gen-zhu^{1,2}

 (1 Institute of Information Optics; Key Laboratory of Researching Optical Information Detecting and Display Technology of Zhejiang Province, Zhejiang Normal University, Jinhua, Zhejiang 321004, China)
 (2 Zhejiang Normal University, Xingzhi College, Jinhua, Zhejiang 321004, China)

Abstract: Mode and refractive index sensing properties of silica capillary microbubble were studied numerically using a finite element method. Mode characteristics such as quality factor, effective refractive index and percentage of light intensities inside the core were determined for different bubble diameters and shell thicknesses, and the potential application of microbubble in the high sensitivity and high resolution refractive index sensing was discussed. The results show that, optimized shell thicknesses sizes for the best sensitivity and resolution can be obtained, which is about 1 μ m for microbubble with a diameter of 350 μ m. Around this thickness, the resolution does not vary too much with bubble size, the sensitivity of the second order mode with a high quality-factor is higher than that of the first order mode. Therefore, in a practical sensing application, the second order mode is recommended since it can reduce the level of control needed on the shell thickness during device fabrication. It has a certain theoretical reference value to guide the experimental production process.

Key words: Optical sensing; Whispering gallery modes; Quality factor; Finite element model; Ellips microbubble; Sensitivity; Resolution

OCIS Codes: 280.4788; 230.5750; 230.4000

0 引言

近年来高Q值回音壁模式光学微腔的研究受到人 们关注.回音壁模式微腔一般是指尺寸为光波长量级 (微米量级)的圆对称波导结构,其特点是内部光通过 一个连续反射过程被限制在内边界附近并沿着边缘环 绕形成所谓回音壁模式的光.因回音壁模式的谐振频 率很容易受外部环境影响,微腔可作为高灵敏传感器 来使用.围绕提高传感灵敏度和分辨率的要求,人们设 计制作了多种回音壁模式微腔^[1-3],光微流光学环形微

第一作者:刘彬斌(1992一),男,硕士研究生,主要研究方向为微气泡传感. Email: 574959076@qq.com 导师(通讯作者):吴根柱(1967-),男,教授,博士,主要研究方向为新型半导体激光器. Email: wugenzhu@zjnu.cn 收稿日期:2016-04-26;录用日期:2016-07-05

基金项目:浙江省自然科学基金(No.LY15F050001)资助

腔是其中一种^[4].光微流光学环形微腔可以看作是一种混合微腔,由于具有不同介电层,倏逝光场会耦合进 核芯中的液体,而大部分能量仍留在壁中,该结构仍保 持着高Q值的同时又具有很高的传感灵敏度.

近几年研究者提出一种新型光微流光学环形微 腔,即液芯微气泡微腔[5-7].该微腔是利用二氧化碳激 光器对内部加气压的石英毛细管进行局部加热熔融制 成.通过控制加热区域和加热功率,可形成一个特定大 小和壁厚的椭球形或球形的带有单柄或双柄结构的微 气泡,然后利用注射泵将液体注入到微气泡内构成准 液滴状微腔.与纯微滴相比,准微滴微气泡微腔表面因 受到石英材料保护,可有效避免纯微滴微腔容易变形 和容易蒸发等问题,同时具有类似纯微滴微腔模式特 征.但微气泡微腔几何尺寸对其模式特征的影响非常 大,尤其是微气泡内壁厚度对其传感应用很关键(一般 情况下壁越薄传感灵敏度越大).而为了保证一定的机 械强度和制作工艺的方便,内壁厚度也不能太薄,必须 在壁厚和传感灵敏度之间实现最佳权衡,所以在微气 泡传感器的制造过程中结构最优化设计至关重要.文 献[5-8]对球形微气泡结构进行了模拟设计,其共同特 点是用有限元方法模拟分析了球形微气泡 Q 值、有效 折射率等参数,以及当微气泡中充满液体时其温度、压 力和折射率传感性能,并讨论了微气泡在各类传感应 用中灵敏度与分辨率随着微气泡半径和壁厚的变化规 律,但都只限于球形微气泡这一种情况.实际制作过程 中微气泡一般形成椭球形状,为了获得更好的传感性 能,应对其进行优化设计,而目前有关椭球状微气泡及 其优化设计方面的研究鲜有报道.

本文使用有限元分析方法研究椭球状液芯和空芯 微气泡回音壁模式特征及其传感特征,并进行优化得 出工艺上能实现的同时具有较高灵敏度和分辨率的最 佳微气泡尺寸结构.

物理模型

典型的微气泡结构如图 1(a),一般由内部有一定 气压的一段石英毛细管两侧同时被强激光照射加热膨 胀而制成,如图 2. 微气泡外部是空气,而内部可填充 不同液芯材料,形状一般是球体或椭球状,是由制作工 艺参数决定的. 假设由半径为 $R = 60 \ \mu m$,长度为 h =358 μm ,厚度为 $t = 4 \ \mu m$ 的一段圆柱形毛细管膨胀而 得到一个微气泡,其横截面示意图如图 1(b),由图 2 所 示的工艺方法可获得半轴长 $b = 179 \ \mu m$ (因激光照射 光斑不变而半轴长 b 保持不变), $a \neq 100 \sim 700 \ \mu m 之$ 间变化,径向壁厚在 $3.5 \sim 0.5 \ \mu m$ 之间变化的椭球形 或半径等于 179 μm 的球形(当 $a = b = 179 \ \mu m$ 时)微 气泡.



Fig. 2 Manufacture of microbubble

毛细管膨胀过程中满足质量守恒原理,半长轴 a 与壁厚 t 的关系由 179a²-175(a-t)²=162 400 确定, 显然随着毛细管的膨胀其壁厚越来越薄.图 3 表示壁 厚随半轴长 a 的变化情况.以该尺寸微气泡为例研究 一般石英毛细管微气泡模式分布及其传感应用特征.





2 数值仿真及分析

1.55 μm 是回音壁模式实验中常用的波长,而且 是石英材料的一个"窗口"波长,因而使用该波长作为 工作波长.首先通过有限元数值计算方法求解弱项亥 姆霍兹方程^[8]来获得微气泡内外回音壁模式光场分 布,即

$$\int dv (\nabla \times \widetilde{H}) \boldsymbol{\varepsilon}^{-1} (\nabla \times H) - \alpha (\nabla \times \widetilde{H}) (\nabla \times H) + c^{-2} \widetilde{H} \cdot \frac{\partial^2 H}{\partial t^2} = 0$$
(1)

式中, ε 是有效介电常数, α 为弱项因子.在球坐标 (r, θ, φ)中,回音壁模式绕赤道面顺时针或逆时针方向 传播,如图1(b).这是由模场相位分量 exp($im\varphi$)所决 定,其中m表示模式径向阶数.而模式有效折射率谐 振条件由 $N_{\rm eff} = m\lambda/2\pi a$ 决定.对于3D结构,即便是很 微小的物体也需要占用大量计算资源,而微气泡为旋 转对称结构,故可用全矢量有限元法^[8]将其简化为2D 的结构,在短时间内利用较小的内存解决问题.在微气 泡中,除了基模之外还存在其它模式,图4分别为一阶 径向模式(基模)、二阶径向模式和更高阶传输模式的 模场分布.在这里将高阶径向模式和更高阶传输模式的 别表示为($q=2,3,\cdots$)和($l=m\pm1,m\pm2,\cdots$).先以 空气为核芯介质研究椭球形微泡回音壁式特征.



(a) First order mode (b) Second order mode (c) Higher order mode

图 4 微气泡不同模式的模场分布

Fig. 4 Mode field distribution of microbubble with different modes

Q值是回音壁模式光学微腔的重要参数,回音壁 模式的本征损耗包括辐射损耗(倏逝波损耗)、材料吸 收损耗和表面粗糙损耗.采用熔融方法可有效降低表 面粗糙损耗,所以只考虑辐射损耗和材料损耗.为了模 拟实际情况,把材料吸收作为一个附加的虚部引入材 料介电常数.根据熔融石英玻璃在 1.55 μ m 波长附近 的吸收系数,取其介电常数虚部为 $\epsilon_i = -3.56 \cdot 10^{-10}$. 模拟时在计算区域边界引入一个完全匹配层 (Perfectly Matched Layers,PML),如图4(a)~(c).完 全匹配层可看作各向异性吸收器,能实现在有限计算 空间内模拟辐射到无穷远倏逝波.通过有限元分析软 件求解模式本征方程,得到复数本征频率解 f_r ,其实部 和虚部分别对应模式谐振频率和本征损失,故Q值可 以定义为Q=Re(f_r)/2Im(f_r).

微气泡三种不同模式 Q值随半轴长 a 的变化如图 5. 椭球形微气泡 Q值随着半轴长 a 增大而增大. 当a> 300 μm 时,各膜式 Q值均较大,而当 a<300 μm 时 Q 值呈指数减小,表明此时辐射损耗占主要部分. 当微气 泡尺寸较大时,辐射损耗减小,与材料损耗相比可以忽 略,此时微气泡 Q值主要由材料损耗决定.在半轴长 a 在 100~500 μ m 范围内时微气泡支持高 Q值三种模式.径向二阶模模式 Q值在 a 为 100~200 μ m 范围内 时呈指数增大,而此时 TE、TM 模式 Q值保持一个相 对较低的值.该 Q值曲线中存在短半轴与长半轴相等 一点(图 5 中五角星点),此时椭球微气泡变成球形,从 该点开始,随着半轴长 a 的增加,球形微气泡变成椭球 时的 Q值也随着变大.从图 5 可看到当 a>350 μ m 时 三种模式的 Q值基本达到饱和最大值,根据图 3,此时 微气泡示道面上厚度也小于 1 μ m,故工艺上尽量保证 微气泡尺寸 a>350 μ m,这样既能保持大 Q值,又能让 微气泡壁厚满足传感应用要求.



图 5 椭球微气泡各模式 Q 值及壁厚随半轴长 a 变化关系 Fig. 5 Q-factors and thickness of microbubbles change with semi-major axis a

在传感应用中,需要将光线耦合进回音壁中进行 传播与检测.目前有多种耦合方法,其中锥形光纤表现 出了非常高的耦合效率,被广泛应用于回音壁模式微 腔中.若想高效地耦合光,腔体模式必须与锥形光纤模 式充分地重合,且符合相位匹配条件[10].如回音壁模 式有效折射率必须与锥形光纤有效折射率相等,而回 音壁模式有效折射率可以通过公式 N_{eff} = mλ/2πa 计算 得出.为了保证微气泡与锥形光纤所组成的系统有效 耦合,计算出讨论的不同锥形光纤的有效折射率(当间 隙等于零时),如图 6^[11],调整锥形光纤与微气泡之间 的间隙或改变锥形光纤纤锥直径,使得两者有效折射 率相等.从图 6 中可以看出,微气泡内壁厚度越薄(接 近工作波长时),进入核芯中的电磁场越多,导致有效 折射率减小. 壁厚为 0.6~1.5 µm 之间, 尺寸 a 在 550~650 µm 之间的微气泡 TE、TM 模式有效折射率 在1.35~1.38之间,若将纤锥半径控制在1~1.35 µm 之间,可达到相位匹配条件.二阶模的有效折射率则较 小,在1.14~1.35之间,所以要求更细的纤锥才能使 得该模式有效地进行耦合.通过进一步计算发现其它 高阶模式的有效折射率会更小,很难由光纤锥激发,故 分辨率讨论中只讨论 TE、TM 基模和二阶径向三种 模式.





Fig. 6 Effective index and semi-major axis of different modes in ellips microbubble change with thicknessa

图 5、6 研究的都是中空(充满空气)微气泡的回音 壁模式,实际上对充满液体的液芯微气泡的研究更有 意义.因为液体的折射率高于气体且气泡椭球形的边 界可使之保持小液滴状,而回音壁模式可以存在于这 样的液滴之中.液滴的回音壁模式可用于研究激光和 非线性效应^[13-16].当微气泡的壁厚非常厚时,模式的大 部分电磁场在微气泡的壁中传播,此时微气泡的性能 与固体微球相近,随着壁厚减小,模式更多耦合进液体 核芯中进行传播,这为需要更大传播空间的高阶径向 模式提供了传播所需的空间,因此薄壁的液芯微气泡 也能够支持高阶模式的传播.

对充满液体不同轴长的微气泡进行数值模拟,其 核芯的介电常数被液体的介电常数所取代(例如水的 介电常数为 ϵ_{real} =1.33²=1.7698).利用数值模拟对核 芯和壁中的电磁场进行积分,计算出模式在核芯中电 磁场所占的比例,即

$$\eta = \int_{\text{core}} w(r) \, \mathrm{d}^3(r) / \int_{\text{all}} w(r) \, \mathrm{d}^3(r)$$
(2)

式中,

 $w = [d(w\varepsilon(r))/dw | E(r)|^2 + \mu_0 | H(r)|^2]/2$ (3) 是能量密度, $H(r) \cdot E(r) \cdot \varepsilon(r) \pi \mu_0$ 分别是磁场强度、 电场强度、介质介电常数和真空磁导率^[16]. 计算得到 圆管膨胀半长轴 a 在 100~700 µm 范围内时的微气泡 各阶模核芯能量百分比如图 7.

图 7 描述了三种不同径向模式在厚度(半径)不同时的核芯能量百分比.对于一阶径向模式,在壁厚为 0.5~3.5 μm 的范围内时核芯能量始终低于 35%,甚 至当壁厚大于半波长时,超过 80%的模式处于壁中. 而二阶模式在壁厚小于波长时,超过 60%的模式耦合 进了核芯区域.

通过对图 7 分析,说明了充满水的薄壁微气泡(特 别是径向二阶模)与液滴的回音壁模式非常相似,在传 感和非线性光学中有着重要的应用价值.相比液滴而 言,微气泡能够维持液体形状,可以避免由表面蒸发而 引起谐振腔变形的优势,而且很容易通过耦合结合外 部波,以代替低效的自由空间激发.



图 7 椭球形微气泡不同模式核心中光场所占 百分比随厚度的变化

Fig. 7 Percentages of light intensities for different modes of ellips microbubble inside the core change with thickness

3 微气泡传感特性

回音壁模式微腔的传感应用基于原理:改变环境 (核芯物质浓度、温度、压力)使微腔回音壁模谐振波长 产生一个小的漂移,通过扫描记录微腔的透射谱线来 检测漂移.将灵敏度定义为回音壁模式的频移比,即 $\partial \lambda(U)/\partial U$.当谐振线宽扩大,频率无法被分解出来,从 而限制了基于回音壁模式传感器的分辨率.而提高灵 敏度则限制了Q值,为了克服这一问题,需要确定回音 壁模式微腔的最优化参数.一般将分辨率定义为^[8]

$$R = \frac{\lambda}{Q} \left(\frac{\partial \lambda (U)}{\partial U} \right)^{-1} \tag{4}$$

式中,U为物理量(温度、压力), 为工作波长^[17-22].

从直观上看,要得到更高的敏感度,需要尽可能使 微气泡中的模式分布在核芯区域.按照波长可以从本 质上将折射率灵感度表示为^[8]

$$S = \frac{\partial \lambda}{\partial U} = \frac{\kappa_c}{n_c} \frac{\partial \lambda}{\partial U} + \frac{\kappa_s}{n_s} \frac{\partial \lambda}{\partial U}$$
(5)

式中, κ. 和 κ. 分别表示处于核芯区域和壁中的电磁场 百分比, n. 和 n. 为它们的折射率. 简单起见, 假设只有 核芯物质折射率发生变化, 所以灵敏度仅与 κ. 成比 例. 这说明灵敏度随壁厚的变化与图 7 有着相同的趋 势. 高阶模有更多模场耦合进微气泡的核心区域, 在壁 厚略小于 2.5 μm 时具有比一阶模高的灵敏度, 为了得 到高 Q值、高灵敏度和高分辨率微气泡的优化结构, 模 拟分析了一、二阶模式. 为了达到高灵敏度, 选择壁厚 非常薄的气泡, 如壁厚小于工作波长, 此时二阶径向模 超过 60%的光进入核中. 液芯微气泡 Q值通过第二部 分中所使用的方法计算得到与壁厚之间关系, 如图 8 (a), 显然 Q值随着壁厚的增大而增大, 这是由于厚度 越大限制在气泡核芯内和壁厚内的光能量越大. 通过 引人微气泡核芯物质折射率的一个微小变量(如 0.001)模拟计算出模式谐振波长偏移量,并按其比值 得到灵敏度如图 8(b).显然具有与式(5)理论描述相 同的变化趋势,随着壁厚增大而减小.当壁厚大于2 μm 时,大部分光分布在壁中,因而没有产生频移.对比两 种径向模式,二阶模表现出较高的灵敏度.利用图 8(a) 和 8(b)结果计算出分辨率随壁厚变化的关系如图 8 (c),从图 8(c)可看出对气泡膨胀至壁厚厚度为 1 μm 时得到最佳分辨率.在这个范围附近,微气泡分辨率不 会因为尺寸改变而发生太大变化,二阶模灵敏度略高 于一阶模,同时具有较高 Q值,而且使用二阶模可降低 在制造时对结构壁厚控制水平的要求,因而在实际传 感应用中应该选择该模式.





Fig. 8 Q-factors, sensitivity and resolution for ellips microbubbles filled with water for different radial modes change with thickness

4 结论

基于有限元数值模拟方法对微气泡回音壁模式光 学特性进行了研究.得到不同直径和壁厚椭球形微气 泡的光学参数,并探讨了微气泡回音壁在传感方面的 应用.通过调节壁厚使得液芯微气泡中的光学模式尽 量多耦合进液体之中,从而获得了一种高灵敏度检测 液体折射率传感器.下一步将以工作波长为 1.55 µm 的情况为例,研究微气泡传感器除了折射率外其他物 理参数如压强和温度等在传感领域的应用.

参考文献

- XU Q, SCHMIDT B, PRADHAN S, et al. Micrometre-scale silicon electro-optic modulator [J]. Nature, 2005, 435 (7040): 325-327.
- [2] KIPPENBERG T J, SPILLANE S M, ARMANI D K, et al. Fabrication and coupling to planar high-Q silica disk microcavities[J]. Applied Physics Letters, 2003, 83 (4): 797-799.
- [3] SHAINLINE J, ELSTON S, LIU Z J, et al. Subwavelength silicon microcavities [J]. Optics Express, 2009, 17 (25): 23323-23331.
- [4] WHITE I M, GOHRING J, SUN Yu-ze, et al. Versatile waveguide-coupled optofluidic devices based on liquid core optical ring resonators[J]. Applied Physics Letters, 2007, 91 (24):2411041-2411043.
- [5] WHITE I M, HESAM O, FAN Xu-dong. Liquid-core optical ring-resonator sensors[J]. Optics Letters, 2006, 31(9):1319-1321.
- [6] SUMETSKY M, DULASHKO Y, WINDELER R S. Optical microbubble resonator[J]. Optics Letters, 2010, 35(7): 898-900.
- [7] AMY W, JONATHAN W, WU Yu-qiang, et al. Single-input spherical microbubble resonator [J]. Optics Letters, 2011, 36 (11): 2113-2115.
- [8] BERNESCHI S, FARNESI D, COSI F, et al. High Q silica microbubble resonators fabricated by arc discharge[J]. Optics Letters, 2011, 36(17): 3521-3523.
- [9] YANG Yong, JONATHAN W, SiLENIC C. Quasi-droplet microbubbles for high resolution sensing applications [J]. Optics Express, 2014, 22(6): 6881-6898.
- [10] OXBORROW M. Traceable 2D finite-element simulation of the whispering-gallery modes of axisymmetric electromagnetic resonators[J]. *Physics*, 2007, 55(6): 1209 - 1218.
- [11] LIN Guo-ping, ZHANG Lei, CAI Zhi-ping, et al. Excitation of whispering gallery mode resonances by a phase-matched fiber taper[J]. Acta Photonica Sinica, 2007, 36(10):1781-1783.

林国平,张磊,蔡志平.相位匹配下锥形光纤激发出的回廊 模谐振[J].光子学报,2007,**36**(10):1781-1783.

- [12] LIU Zhao-lun, LI Shu-guang, Ni Zheng-hua, et al. Phase-matching in microbubble fibers [J]. Semiconductor Optoelectronics, 2006, 27(1): 68-71.
 刘兆伦,李曙光,倪正华,等. 微结构光纤中的相位匹配分析 [J]. 半导体光电, 2006, 27(1): 68-71.
- [13] BUMKI M, ERIC O, VOLKER S, et al. High-Q surfaceplasmon-polariton whispering-gallery microcavity [J]. Nature, 2009, 457(7228): 455-458.
- [14] QIAN S X, CHANG R K. Lasing droplets: highlighting the liquid-air interface by laser emission [J]. Science, 1986, 231

(4737): 486-488.

- [15] MABUCHI H, DOHERTY A C. Cavity quantum electrodynamics: coherence in context[J]. Science, 2002, 298 (5597): 1372-1377.
- [16] DAYAN B, PARKINS A S, AOKI T, et al. A photon turnstile dynamically regulated by one atom [J]. Science, 2008, 319(5866): 1062-1065.
- [17] LITTLE B E, CHU S T, HAUS H A, et al. Microring resonator channel dropping filters[J]. Journal of Lightwave Technology, 1997, 15(6): 998-1005.
- [18] POSTEMA M, BOUAKAZ A, JONG N D. Noninvasive microbubble-based pressure measurements: a simulation study[J]. Ultrasonics, 2004, 42(1-9): 759-762.
- [19] RICO H, TOM S, JONATHAN W, et al. Tuning whispering gallery modes using internal aerostatic pressure [J]. Optics Letters, 2011, 36(23): 4536-4538.

- [20] WARD J M, YANG Y, CHORMAIC S N. Highly sensitive temperature measurements with liquid-core microbubble resonators[J]. IEEE Photonics Technology Letters, 2013, 25 (23): 2350-2353.
- [21] LIU Jie, SHEN Hong-jun, LYU Dong-ni. A novel photonic crystal coupled cavity waveguide with high Q factor and transmission efficiency [J]. Chinese Journal of Luminescence, 2014,35(7):872-877.
 刘杰,沈宏君,吕冬妮.一种新型高透射率高品质因子光子晶体耦合腔波导结构[J].发光学报,2014,35(7):872-877.
- [22] SHI Fei-fei, ZHAO Chun-liu, XU Ben, et al. Simultaneous measurement of refractive index and temperature based on optical fiber cavity sensor[J]. Acta Photonica Sinica, 2016, 45(3): 0306003

时菲菲,赵春柳,徐贲,等.基于光纤微腔的温度及折射率同时测量型传感器[J].光子学报,2016,45(3):0306003.

Foundation item: The Zhejiang Provincial Natural Science Foundation of China(No. LY15F050001)