

# 氧化石墨烯涂覆的空心微泡腔回音壁谐振模 气体传感器

刘译泽<sup>1,2,3</sup>,江俊峰<sup>1,2,3\*</sup>,刘琨<sup>1,2,3</sup>,王双<sup>1,2,3</sup>,王逸璇<sup>1,2,3</sup>,陈鑫<sup>1,2,3</sup>,刘铁根<sup>1,2,3</sup>

<sup>1</sup>天津大学精密仪器与光电子工程学院,天津 300072; <sup>2</sup>天津大学光电信息技术教育部重点实验室,天津 300072; <sup>3</sup>天津大学光纤传感研究所,天津 300072

**摘要**提出了基于氧化石墨烯和空心二氧化硅薄壁微泡腔的光纤气体传感器。将氧化石墨烯涂覆于熔融加压流变成型的薄壁微泡腔内壁,使其整体的有效折射率对于气体吸附敏感。通过拉锥光纤倏逝场在薄壁微泡腔激发出回音壁谐振模,其中心波长与有效折射率(气体体积分数)对应,据此实现腔内气体体积分数的传感测量。实验结果表明,当 氨气的体积分数在 0~40×10<sup>-6</sup>的范围内时,提出的光纤气体传感器的响应呈线性,其传感灵敏度为 0.73×10<sup>6</sup> pm,分 辨率为 1.9×10<sup>-6</sup>。当氨气的体积分数为 20×10<sup>-6</sup>时,传感器的响应和恢复时间分别是 294 s 和 329 s。空心微腔结构一 方面可以作为敏感单元,另一方面可以直接作为气体通道,避免了外部气室的使用或额外气体通道的封装,极大地提 高了传感系统的实用性。

关键词 传感器; 气体传感器; 回音壁谐振模; 氧化石墨烯 中图分类号 O439 文献标志码 A

#### DOI: 10.3788/AOS231920

# 1引言

石墨烯是一种由碳原子呈正六边形排列的独特二 维晶格结构材料,自2004年被Novoselov等间通过胶 条剥离成功制备以来,便受到了世界范围内的广泛关 注。在具备高机械强度和柔韧性等良好物理性质的基 础上,它还具有优秀的载流子迁移率、低噪声水平和高 效的表面吸附特性等特点[2-4]。最重要的是,单层石墨 烯结构中所有原子都可被视为表面原子,这就产生了 极大的表面体积比。因此,在气体传感领域,石墨烯传 感器吸引了越来越多的关注[57]。但在实际应用中,石 墨烯易在空气中氧化而导致自身性质的变化甚至破 裂,且制备转移复杂<sup>[8]</sup>。通过对氧化石墨烯(GO)进行 简单超声处理即可在水中形成单层悬浊液<sup>[9]</sup>,因此GO 成为了另一种选择。在气体传感领域,GO结构中羟 基、羧基等含氧官能团的存在<sup>100</sup>有利于提高石墨烯基 传感器的性能<sup>[11-12]</sup>。同时,这些官能团的存在也会导 致 GO 的 电 阻 值 过 大, 使 其 不 适 用 于 电 子 器 件 的 制诰<sup>[13]</sup>。

为了解决这一问题,以GO为气敏材料的光学传感器成为高精度气体传感的有利候选者<sup>[14-16]</sup>。GO吸

附气体分子后,转移的自由电子会使其表面载流子浓 度发生变化,进而改变电导率和折射率[17],最终表现为 输出光场的能量或相位变化。光纤传感器以其体积 小、造价低、易集成、耐恶劣环境等优点成为其中的佼 佼者<sup>[18]</sup>,特别是可以支持回音壁谐振模(WGM)的光 纤微腔传感器。微腔结构可以将共振光子长时间限制 在微尺度体积内,极大地增强了光与物质的相互作用, 使其具有了高灵敏度、超高质量因子(Q)、相对较小的 模体积等突出特点<sup>[19-22]</sup>。当前,多种WGM微腔已被 用于各类传感中,包括微盘、微环、微管、微泡腔等结 构,Q值可以高达约1010[23]。气体传感领域已经有微 环、微球等实心微腔用于气体传感<sup>[24-25]</sup>。值得注意的 是,微管或微泡腔具有的独特中空结构是一个天然的 流体通道,非常适合于气体等待测物的输送,不需要设 计单独的流体通道或外部气室使这种结构成为气体传 感的首选[26]。此前,微管腔涂覆聚合物层应用于爆炸 物蒸气检测[27],但聚合物材料的表面积比相对较小。 微泡腔涂覆石墨烯材料也被应用于气体传感领域[28], 但其检测原理基于微腔所支持的布里渊光机械模式 频移。

本文基于薄壁微泡腔和GO材料构建了高灵敏度

收稿日期: 2023-12-12; 修回日期: 2024-01-09; 录用日期: 2024-01-23; 网络首发日期: 2024-02-20

**基金项目**:国家重点研发计划(2022YFF0706000)、国家自然科学基金(61735011)、国家自然科学基金山东联合基金重点项目 (U2006216)

气体传感器。通过在薄壁微泡腔内部涂覆GO气敏材料,实现了WGM谐振波长移动与气体体积分数相关的光谱输出。实验结果表明,在0~40×10<sup>-6</sup>氨气体积分数范围内,该传感器的灵敏度为0.73×10<sup>6</sup> pm,分辨率为1.9×10<sup>-6</sup>。与以往气体传感器相比,所提出的GO气体传感器同时具有高灵敏度和低探测极限,且不需要额外的流体通道或外部气室等结构。

# 2 基本原理

## 2.1 氨气吸附对氧化石墨烯折射率调制的基本原理

GO在吸附氨气分子后,其中2个碳原子的2个自由电子被氮原子捕获,GO的电阻增加<sup>[29]</sup>。从能级角度来看,这意味着石墨烯的费米能级在狄拉克点以上增加,带间跃迁受阻,电导率降低。电导率改变量 $\Delta\sigma_{go}(t)$ 与气体体积分数的关系<sup>[30-31]</sup>可表示为

$$\Delta \sigma_{\rm go}(t) = \Delta \sigma_{\rm max, go} \frac{cK}{1 + cK} \left[ 1 - \exp\left(-\frac{1 + cK}{K} kt\right) \right], (1)$$

式中: $\Delta \sigma_{\max,go}$ 是 GO 吸附氨气分子后最大可改变的电 导率; K 是分子间结合的平衡常数; k 是表面反应速 率; t 是气体吸附时间; c 是气体体积分数。本文采用 了光学方法实现氨气分子传感,所以需要通过介电 常数  $\epsilon_{go}$ 将 GO 电导率变化对应为折射率  $n_{go}$ 的变化:  $\epsilon_{go} = -\operatorname{Im}(\sigma_{go})/(\omega\Delta) + i\operatorname{Re}(\sigma_{go})/(\omega\Delta) = n_{go}^{2}, \Delta$  为氧 化石墨烯厚度。整理后, GO 自身折射率与电导率的 关系可表示为

$$n_{go} = \left(\frac{1}{2\omega\Delta\varepsilon_{o}}\right)^{1/2} \left[-\operatorname{Im}\left(\sigma_{go}\right) + \sqrt{4\operatorname{Re}^{2}\left(\sigma_{go}\right) + \operatorname{Im}^{2}\left(\sigma_{go}\right)}\right]^{1/2}$$
(2)

式(2)实际为石墨烯基材料折射率的总体描述。 GO材料含有丰富的官能团,如羟基、羧基等。而不同 官能团与氨气分子的结合能与电荷转移有着很大的区 别<sup>[32]</sup>,所以实际应用中需要考虑材料的不同官能团占 比与状态,再进行具体分析。

## 2.2 基于光学回音壁谐振模的折射率传感原理

涂覆 GO 的微泡腔传感器原理示意图如图 1 所示。微腔可以支持的 WGM 谐振条件为 2πn<sub>eff</sub> R = mλ, 其中 n<sub>eff</sub>表示微腔轨道的有效折射率,R表示微腔外半径,m表示 WGM 的角向模式数且为正整数,λ为谐振 波长。根据此谐振条件,谐振波长移动与微腔折射率 和尺寸直接相关<sup>[33]</sup>:

$$\frac{\Delta\lambda}{\lambda} = \frac{\Delta n_{\rm eff}}{n_{\rm eff}} + \frac{\Delta R}{R},\tag{3}$$

式中: $\Delta\lambda$ 为谐振波长变化量; $\Delta n_{eff}$ 为微腔轨道的有效 折射率的变化量; $\Delta R$ 为微腔外半径的变化量。

气体吸附会导致涂覆在微腔内壁的 GO 折射率 发生变化,进而改变微腔整体的有效折射率。根据 式(2)~(3),有效折射率的改变会反映在谐振波长的 漂移中。综上,监测输出光场中的波长漂移就可确定 外界气体的体积分数。



图 1 GO涂覆空心微泡腔气体传感器原理示意图 Fig. 1 Schematic diagram of GO coated hollow microsphere cavity gas sensor

# 3 传感器制备与氨气传感系统搭建

## 3.1 GO涂覆的空心微泡腔传感器制备

采用加压流变成型方法将预制微毛细管(内径 250 μm,外径 350 μm)制备成壁厚可控的空心微泡腔 结构,此后在空心微泡腔内壁涂覆GO材料。制备过 程如下:

1) 熔融拉伸。使用光纤热剥钳去除2 cm 左右微 毛细管的聚酰亚胺涂覆层,并用乙醇擦镜纸擦去表面 附着的残留物。将剥除涂覆层的毛细管固定在位移平 移台上,利用厘米尺寸的氢氧焰火头对裸露部分进行 高温加热。同时,利用位移平台对管体向轴向两侧进 行拉伸。通过熔融拉伸操作,管体的裸露加热区域直 径变小,壁变薄。

2)膨胀成型。通过空气快速转换接头,将空气发 生器产生的加压空气经过稳压阀注入拉伸后的微毛细 管。毛细管的另一端通过硅脂密封,即可在内部形成稳 定的压力。更换较小的毫米尺寸氢氧焰火头,对此前形 成的锥部区域进行高温加热。内部恒定压力会使加热 熔融的锥部区域膨胀并形成空心微泡腔结构。通过控

制拉伸长度、火焰大小等参数,可以得到不同尺寸和参数的空心微泡腔,具体可以参考文献[34]。目前所制备的微腔的典型直径为300~400 µm,壁厚为2~4 µm。

3) 内部注液。参考 Yao 等<sup>[28]</sup>的方法进行 GO 涂 覆。将质量浓度为 0.5 mg/mL 的 GO 分散液超声处理 1 h,以保证其均匀地分散。取 0.1 mL 高浓度分散液与 纯水混合配制得到 1 mL 低浓度(0.05 mg/mL)GO 分 散液并继续超声 1 h。通过微控制泵及特氟龙软管将 低浓度 GO 分散液注入微泡腔中。注射完成后,将微 腔在室温条件下静置 12 h,使分散液中的水自然蒸发。 因此,留存的 GO 沉积在微腔内壁并形成薄膜。

整个制备过程的示意图如图2所示,微毛细管经





hollow microsphere cavity gas sensor

#### 第 44 卷 第 7 期/2024 年 4 月/光学学报

历了熔融拉伸、膨胀成型及内部注液三个步骤。最后 将涂覆完成的毛细管在36℃加热台上干燥30 min。

## 3.2 氨气传感系统搭建

氨气传感实验装置如图3所示。来自可调谐激光 器 (Keysight 81607a, 线 宽 < 10 kHz, 可调谐范围为 1500~1600 nm)的光通过拉锥光纤耦合进入 GO 微 腔中,激发WGM<sup>[35]</sup>。拉锥光纤的制备方法为氢氧焰 熔融拉锥法,制备得到锥须的典型直径约为2 µm<sup>[36]</sup>。 同样通过拉锥光纤,微腔内的循环光被收集并传输 到功率计(Keysight 81636b)。可调谐激光器的扫描 及功率计的同步记录由计算机控制,并记录采集到 的透射光谱数据。拉锥光纤被放置于特制叉形夹具 上,通过5维位移台调整其与微腔的距离和角度等参 数。实验中所使用的微泡腔传感器如图3插图所示, 其直径为337.8 μm,且被放置于温控平台上以避免 温度波动对实验结果的影响。微腔两端通过紫外胶 与特氟龙软管封装形成气体通道。其一端可以通过 注射器注入不同体积分数的气体,另一端放于水中 以避免氨气进入空气环境。不同体积分数的氨气是 通过配气仪将存储在气瓶中体积分数为2%的氨气 与氮气混合制备得到。调整配气仪的流量参数即可 得到不同体积分数的氨气。测试前在微腔内通入纯 氮气以排出气体通道内的其他气体成分,之后通入 氨气进行气体传感实验。每次气体注射完毕后,使 用止水夹封闭两侧软管,避免氨气逸散至空气或溶 于水中。



图3 基于GO涂覆微泡腔的气体传感实验装置示意图

Fig. 3 Schematic diagram of gas sensing experimental device based on GO coated microsphere cavity

- 4 结果分析与讨论
- 4.1 对氨气气体的响应以及灵敏度和分辨率结果 保持温控台的温度为25℃,向GO涂覆的空心微

泡腔传感器内注入不同体积分数的NH<sub>3</sub>气体,体积分数在0~100×10<sup>-6</sup>之间,间隔为20×10<sup>-6</sup>。GO涂覆空心微泡腔的传感器WGM的透射谱随气体体积分数的移动如图4(a)所示。随着气体体积分数的增加,更多

的NH<sub>3</sub>分子吸附到GO涂覆层的吸附位点上,转移电 子增多,从而引起载流子密度和有效折射率的增大,因 此WGM谐振峰发生红移。在气体体积分数为100× 10<sup>-6</sup>时,波长漂移量达到29 pm。谐振峰中心波长λ随 气体体积分数的变化如图4(b)所示。可以观察到:当 气体体积分数低于40×10<sup>-6</sup>时,谐振峰中心波长随体 积分数的移动近似为线性;体积分数超过40×10<sup>-6</sup>时, 谐振峰移动逐渐趋于平缓,这是因为GO涂覆层的载

#### 第 44 卷 第 7 期/2024 年 4 月/光学学报

流子浓度趋于饱和。在气体体积分数为 $20 \times 10^{-6}$ 时, 谐振峰线宽 $\delta\lambda$ 为4.1 pm,对应的光学Q值(Q= $\lambda/\delta\lambda$ ) 为 $3.7 \times 10^{5}$ ,这表明该传感器可以在较小的体积分数 下实现高分辨率的气体测量。为了对比未涂覆GO的 原始空心微泡腔WGM对氨气的响应,体积分数范围 设为 $0\sim 100\times 10^{-6}$ ,体积分数间隔为 $20\times 10^{-6}$ 的氨气 同样被通入未涂覆微腔。谐振峰中心波长随体积分数 的变化几乎不变,如图4(b)所示。



图4 GO涂覆微泡腔的WGM的光谱随气体体积分数漂移的实验测试结果。(a)不同体积分数的氨气对应的GO涂覆微泡腔的 WGM的光谱;(b)中心波长漂移曲线

Fig. 4 Experimental test results of spectra of WGM with GO coated microsphere drifting with volume fraction. (a) Spectra of WGM with GO coated microsphere measured at different volume fraction of NH<sub>3</sub>; (b) center wavelength shift curves

为了进一步评估传感器的灵敏度和分辨率,选择 中心波长变化近似线性的较小的体积分数范围进行测 试,通入微泡腔的 NH<sub>3</sub>体积分数为 0~40×10<sup>-6</sup>,间隔 为 5×10<sup>-6</sup>。在每个气体体积分数下,待谐振峰稳定后 测量 10次中心波长,每次间隔 30 s。输出光谱由功率 计模块记录,中心波长由洛伦兹拟合得到。传感器的 共振中心波长与 NH<sub>3</sub>的体积分数变化关系如图 5(a)所 示,中心波长数据如圆点所示,每个体积分数下中心波 长的均值如直线所示。图 5(b)显示了每个体积分数下 谐振峰中心波长的平均值 $\lambda$ 随气体体积分数的变化图, 线性拟合结果显示传感器的灵敏度为 0.73×10<sup>6</sup> pm。 每个体积分数下,9次谐振峰中心波长测量的标准差 分别为 0.91 pm、0.45 pm、0.80 pm、1.04 pm、0.75 pm、 0.90 pm、1.44 pm、0.73 pm、0.88 pm。选择其中的最大 值 1.44 pm,结合传感灵敏度,计算得到传感器的分辨 率为  $1.9\times10^{-6}$ 。



图 5 较小体积分数下 GO涂覆微泡腔的 WGM 的光谱随气体体积分数漂移的实验测试结果。(a)不同体积分数的氨气对应的 GO涂 覆微泡腔的 WGM 传感器谐振峰的中心波长;(b)中心波长漂移曲线以及每个体积分数下的标准差

Fig. 5 Experimental test results of spectra of WGM with GO coated microsphere drifting with gas volume fraction at low volume fraction. (a) Center wavelength of WGM sensor resonance peak measured at different volume fraction of NH<sub>3</sub>; (b) drift curve of center wavelength and standard deviation for each volume fraction

此前的氨气气体传感实验中,微泡腔传感器被放 置于高精度温控台上以避免温度波动带来的影响。 而实际应用中,温度的波动不可避免。为了获得传感 器的温度响应,控制高精度温控台的温度由20℃升高 至30℃。每次温度改变1℃,等待1min温度稳定后, 采集WGM光谱。谐振峰中心波长随温度的变化如 图6所示,可以看到随着温度的增加,谐振峰中心波长 出现红移。线性拟合结果显示传感器的温度响应为 10.88 pm/℃。





## 4.2 氨气气体的响应和恢复时间实验

分别将体积分数为10×10<sup>-6</sup>、20×10<sup>-6</sup>和40×10<sup>-6</sup> 的 NH<sub>3</sub>与干燥空气周期性地注入微泡腔传感器中。 图 7绘制了 WGM 谐振峰中心波长随时间的响应曲 线。随着 NH<sub>3</sub>的注入和吸附,传感器表现出快速的谐 振峰红移响应。当注入干燥空气时,随着 NH<sub>3</sub>的解吸 附,谐振峰漂移逐渐开始恢复。气体吸附过程为物理 过程而非化学过程,传感器具有很好的可恢复性,测试 结果显示在 20×10<sup>-6</sup>体积分数下恢复率大于 90%。 同时可以看到解吸附时间大于吸附时间,这是由于解 吸附过程开始于吸附能力较弱的位点,此时吸附能力



图 7 对体积分数为 $10 \times 10^{-6} \sim 40 \times 10^{-6}$ 的 NH<sub>3</sub>的实时响应曲线 Fig. 7 Real-time response curve for NH<sub>3</sub> with volume fraction of  $10 \times 10^{-6}$ - $40 \times 10^{-6}$ 

#### 第 44 卷 第 7 期/2024 年 4 月/光学学报

较强的位点还存在 NH<sub>3</sub>分子。随着时间的推移, NH<sub>3</sub> 分子也会逐渐从吸附力较强的位点解吸附, 最终趋于 稳定。定义传感器的响应时间为波长漂移达到最大波 长漂移 90% 所用的时间; 而传感器的恢复时间是从解 吸附开始到传感器波长漂移达到最大变化 90% 所需 要的时间。可以得到在 NH<sub>3</sub>的体积分数为 20×10<sup>-6</sup> 时, 响应和恢复时间分别是 294 s和 329 s。

# 5 结 论

本文设计了一种基于氧化石墨烯涂覆的空心微泡 腔回音壁谐振模气体传感器,基于气体分子吸附对氧 化石墨烯折射率的影响改变微腔整体结构的有效折射 率,这反映为微腔所支持的回音壁谐振模漂移。通过 功率计实时监控波长变化,以此进行气体传感。采用 熔融加压流变成型及灌注氧化石墨烯分散液的方式制 备实验所需的传感器。氨气气体传感实验结果表明, 在低于40×10<sup>-6</sup>的气体体积分数内,传感器的灵敏度 为0.73×10<sup>6</sup> pm。结合整体系统的波长漂移标准差可 以得到传感器的分辨率为1.9×10<sup>-6</sup>。在20×10<sup>-6</sup>气 体体积分数下,传感器的响应和恢复时间分别是294 s 和329 s。所提出的氧化石墨烯涂覆气体传感器同时 具有高分辨率以及快速响应的优势。同时,空心的传 感器结构使得其进行气体传感时无需额外的气体通道 或气室封装结构,为实际应用提供了极大的便利。

#### 参考文献

- Novoselov K S, Geim A K, Morozov S V, et al. Electric field effect in atomically thin carbon films[J]. Science, 2004, 306 (5696): 666-669.
- [2] Bonaccorso F, Sun Z, Hasan T, et al. Graphene photonics and optoelectronics[J]. Nature Photonics, 2010, 4: 611-622.
- [3] Fowler J D, Allen M J, Tung V C, et al. Practical chemical sensors from chemically derived graphene[J]. ACS Nano, 2009, 3(2): 301-306.
- [4] Geim A K, Novoselov K S. The rise of graphene[J]. Nature Materials, 2007, 6: 183-191.
- [5] Schedin F, Geim A K, Morozov S V, et al. Detection of individual gas molecules adsorbed on graphene[J]. Nature Materials, 2007, 6(9): 652-655.
- [6] Yao B C, Wu Y, Cheng Y, et al. All-optical Mach-Zehnder interferometric NH<sub>3</sub> gas sensor based on graphene/microfiber hybrid waveguide[J]. Sensors and Actuators B: Chemical, 2014, 194: 142-148.
- [7] Rumyantsev S, Liu G X, Shur M S, et al. Selective gas sensing with a single pristine graphene transistor[J]. Nano Letters, 2012, 12(5): 2294-2298.
- [8] 庾财斌.基于氧化石墨烯的光纤干涉传感技术研究与应用[D].
   成都:电子科技大学, 2018.
   Yu C B. Research and application of fiber-optic sensing technology based on graphene oxide[D]. Chengdu: University of Electronic Science and Technology of China, 2018.
- [9] Compton O C, Nguyen S T. Graphene oxide, highly reduced graphene oxide, and graphene: versatile building blocks for carbon-based materials[J]. Small, 2010, 6(6): 711-723.
- [10] Lerf A, He H Y, Forster M, et al. Structure of graphite oxide revisited[J]. The Journal of Physical Chemistry B, 1998, 102 (23): 4477-4482.

- [11] Chung M G, Kim D H, Lee H M, et al. Highly sensitive NO<sub>2</sub> gas sensor based on ozone treated graphene[J]. Sensors and Actuators B: Chemical, 2012, 166/167: 172-176.
- [12] Yasaei P, Kumar B, Hantehzadeh R, et al. Chemical sensing with switchable transport channels in graphene grain boundaries [J]. Nature Communications, 2014, 5: 4911.
- [13] 李闯,蔡理,李伟伟,等.水合肼还原的氧化石墨烯吸附NO<sub>2</sub> 的实验研究[J].物理学报,2019,68(11):118102.
  Li C, Cai L, Li W W, et al. Adsorption of NO<sub>2</sub> by hydrazine hydrate-reduced graphene oxide[J]. Acta Physica Sinica, 2019, 68(11):118102.
- [14] 陈浩,彭同江,刘波,等.氧化石墨烯在气体传感器中的应用 研究进展[J].材料导报,2016,30(17):57-63. Chen H, Peng T J, Liu B, et al. Research progress in gas sensors based on graphene oxide[J]. Materials Reports, 2016, 30 (17): 57-63.
- [15] Cittadini M, Bersani M, Perrozzi F, et al. Graphene oxide coupled with gold nanoparticles for localized surface plasmon resonance based gas sensor[J]. Carbon, 2014, 69: 452-459.
- [16] Toda K, Furue R, Hayami S. Recent progress in applications of graphene oxide for gas sensing: a review[J]. Analytica Chimica Acta, 2015, 878: 43-53.
- Singh M, Raghuwanshi S K, Prakash O. Ultra-sensitive fiber optic gas sensor using graphene oxide coated long period gratings
   [J]. IEEE Photonics Technology Letters, 2019, 31(17): 1473-1476.
- [18] 刘铁根, 于哲, 江俊峰, 等. 分立式与分布式光纤传感关键技术研究进展[J]. 物理学报, 2017, 66(7): 070705
   Liu T G, Yu Z, Jiang J F, et al. Advances of some critical technologies in discrete and distributed optical fiber sensing research[J]. Acta Physica Sinica, 2017, 66(7): 070705.
- [19] Vahala K J. Optical microcavities[J]. Nature, 2003, 424(6950): 839-846.
- [20] Foreman M R, Swaim J D, Vollmer F. Whispering gallery mode sensors[J]. Advances in Optics and Photonics, 2015, 7(2): 168-240.
- [21] Liu Y Z, Jiang J F, Liu K, et al. Liquid-core-microtubuleenhanced laser sensor for high-resolution temperature measurement[J]. IEEE Sensors Journal, 2023, 23(13): 14167-14173.
- [22] 张雪杨,杨火木,邓国亮,等.激光诱导石墨烯全光调谐超高 Q值回音壁微腔[J].激光与光电子学进展,2023,60(23): 2314004.

Zhang X $\mathbf{Y}$  , Yang H $\mathbf{M}$  , Deng G L , et al. All-optical control of

#### 第 44 卷 第 7 期/2024 年 4 月/光学学报

ultrahigh-*Q* whispering gallery microspheres with laser-induced graphene[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2023, 60(23): 2314004.

- [23] Gorodetsky M L, Savchenkov A A, Ilchenko V S. Ultimate Q of optical microsphere resonators[J]. Optics Letters, 1996, 21 (7): 453-455.
- [24] Gregor M, Pyrlik C, Henze R, et al. An alignment-free fibercoupled microsphere resonator for gas sensing applications[J]. Applied Physics Letters, 2010, 96(23): 231102.
- [25] Passaro V M N, Dell'Olio F, de Leonardis F. Ammonia optical sensing by microring resonators[J]. Sensors, 2007, 7(11): 2741-2749.
- [26] Jiang X F, Qavi A J, Huang S H, et al. Whispering-gallery sensors[J]. Matter, 2020, 3(2): 371-392.
- [27] Sun Y Z, Liu J, Frye-Mason G, et al. Optofluidic ring resonator sensors for rapid DNT vapor detection[J]. Analyst, 2009, 134 (7): 1386-1391.
- [28] Yao B C, Yu C B, Wu Y, et al. Graphene-enhanced Brillouin optomechanical microresonator for ultrasensitive gas detection [J]. Nano Letters, 2017, 17(8): 4996-5002.
- [29] Paul R K, Badhulika S, Saucedo N M, et al. Graphene nanomesh as highly sensitive chemiresistor gas sensor[J]. Analytical Chemistry, 2012, 84(19): 8171-8178.
- [30] Li Z Q, Henriksen E A, Jiang Z, et al. Dirac charge dynamics in graphene by infrared spectroscopy[J]. Nature Physics, 2008, 4: 532-535.
- [31] Lee C Y, Strano M S. Understanding the dynamics of signal transduction for adsorption of gases and vapors on carbon nanotube sensors[J]. Langmuir, 2005, 21(11): 5192-5196.
- [32] Peng Y, Li J H. Ammonia adsorption on graphene and graphene oxide: a first-principles study[J]. Frontiers of Environmental Science & Engineering, 2013, 7(3): 403-411.
- [33] Vollmer F, Arnold S. Whispering-gallery-mode biosensing: label-free detection down to single molecules[J]. Nature Methods, 2008, 5(7): 591-596.
- [34] Jiang J F, Liu Y Z, Liu K, et al. Wall-thickness-controlled microbubble fabrication for WGM-based application[J]. Applied Optics, 2020, 59(16): 5052-5057.
- [35] Cai M, Painter O, Vahala K J. Observation of critical coupling in a fiber taper to a silica-microsphere whispering-gallery mode system[J]. Physical Review Letters, 2000, 85(1): 74-77.
- [36] Yu Z, Wang S, Jiang J F, et al. Investigation of fused tapering with inner pressurized air for microcapillary-based optical sensor [J]. Optical Fiber Technology, 2018, 45: 244-249.

# Gas Sensor Based on Graphene Oxide-Coated Hollow Microbubble Whisper Gallery Resonant Mode

Liu Yize<sup>1,2,3</sup>, Jiang Junfeng<sup>1,2,3\*</sup>, Liu Kun<sup>1,2,3</sup>, Wang Shuang<sup>1,2,3</sup>, Wang Yixuan<sup>1,2,3</sup>, Chen Xin<sup>1,2,3</sup>, Liu Tiegen<sup>1,2,3</sup>

<sup>1</sup>School of Precision Instrument and Optoelectronics Engineering, Tianjin University, Tianjin 300072, China; <sup>2</sup>Key Laboratory of the Ministry of Education on Optoelectronic Information Technology, Tianjin 300072, China; <sup>3</sup>Institute of Optical Fiber Sensing, Tianjin University, Tianjin 300072, China

#### Abstract

**Objective** The trace gas direction holds practical significance in human health, industrial production safety, national defense, and other key fields. The optical fiber whisper gallery mode (WGM) sensors can achieve high sensitivity and

resolution sensing measurement due to their strong light-matter interaction. However, the common silica material of WGM sensors is not sensitive to gases, which limits their applications in gas sensing. As a kind of two-dimensional material, graphene oxide (GO) not only has sound physical properties such as high mechanical strength and flexibility, but also features a significant surface volume ratio, efficient surface adsorption, low noise level, and stable chemical properties. Based on optical WGM excitation, the GO film is coated on a hollow microsphere cavity inwall to achieve gas sensing. The gas molecule adsorption on the GO will affect the effective refractive index of the overall microcavity structure and be reflected by the WGM shift. It is worth noting that the unique hollow structure of the microbubble is a natural fluid channel, which is very suitable for gas transportation. It is unnecessary to design a separate fluid channel or external gas chamber.

**Methods** The investigation is based on the WGM sensor theory. The changed refractive index induced by gas molecular adsorption is analyzed. The sensors are fabricated by melt pressured rheological method and injection of GO dispersion. First, the performance of the GO-coated WGM gas sensor is investigated, and the changes in WGM resonance wavelength are observed by injecting gases with different concentrations into the sensor. Next, the gas sensing performance below  $40 \times 10^{-6}$  is elaborately investigated. The sensitivity and resolution of the sensor are obtained. Finally, the real-time response to  $10 \times 10^{-6}$ - $40 \times 10^{-6}$  NH<sub>3</sub> is demonstrated to show the sound recoverability, response, and recovery time.

**Results and Discussions** The designed GO-coated microbubble sensor exhibits deserved gas sensing performance. Fig. 4 shows the WGM spectrum of the structure with different gas concentrations. The resonance wavelength appears to be red-shifted as the gas concentration increases, and this trend is gradually slowing down. The optical quality factor Q is  $3.7 \times 10^5$ . Specifically, for the low concentrations from 0 to  $40 \times 10^{-6}$ , the sensitivity is  $0.73 \times 10^6$  pm with a fitting coefficient of 0.9994 (Fig. 5). According to the standard deviation of center wavelength fluctuations, detection resolution of the gas sensor is better than  $1.9 \times 10^{-6}$ . The temperature response performance is shown in Fig. 6, and the response is 10.88 pm/°C. Finally, the time response of the gas sensor at low concentrations is shown in Fig. 7. At the concentration of  $20 \times 10^{-6}$ , the response time and recovery time are 294 s and 329 s respectively.

**Conclusions** We design a kind of gas sensor based on a GO-coated microbubble. The gas molecule adsorption affects the refractive index of GO and changes the overall effective refractive index of the microcavity sensor correspondingly. Gas sensing can be achieved by monitoring the WGM shifts via a power meter. The sensors are fabricated by melt pressurized stretching and injection of GO dispersion. The sensitivity is  $0.73 \times 10^6$  pm within a gas concentration below  $40 \times 10^{-6}$ . According to the wavelength drift standard deviation of the overall system, the resolution is  $1.9 \times 10^{-6}$ . At the gas concentration of  $20 \times 10^{-6}$ , the response time and recovery time of the sensor are 294 s and 329 s respectively. Meanwhile, the hollow sensor structure does not need additional gas channels or gas chamber packaging structures during gas sensing, thus providing convenience for practical applications.

Key words sensors; gas sensor; whisper gallery resonant mode; graphene oxide