doi: 10. 3788/LOP202158. 1900001

激光与光电子学进展

腔衰荡吸收光谱技术的研究进展及典型应用

徐毓阳^{1,2},余锦^{2,3**},貊泽强^{2,3},贾慧民¹,唐吉龙¹,王晓华¹,王金舵³,魏志鹏^{1*} ¹长春理工大学高功率半导体激光国家重点实验室,吉林长春 130022; ²中国科学院空天信息创新研究院,北京 100094; ³中国科学院大学,北京 100049

摘要 腔衰荡吸收光谱技术是一种灵敏度高、选择性强、响应速度快的直接吸收光谱检测技术,随着激发光源、腔体结构、调制方式等的不断改进和拓展,该技术的最小噪声吸收系数可达到10⁻¹² cm⁻¹·Hz^{-1/2}。本文针对腔衰荡吸收光谱检测装置的工作原理、技术特点和国内外典型应用进行综述,分析了激发光源、腔体结构以及调制方式的多样性对腔衰荡吸收光谱检测技术的影响,最后结合腔衰荡吸收光谱技术在不同领域的典型应用对该技术的应用前 景进行了展望。

关键词 光谱学; 腔衰荡吸收光谱技术; 激发光源; 腔体结构; 调制方式 中图分类号 O433.1 **文献标志码** A

Advances in Cavity Ring-Down Absorption Spectroscopy Research and Typical Applications

Xu Yuyang^{1,2}, Yu Jin^{2,3**}, Mo Zeqiang^{2,3}, Jia Huimin¹, Tang Jilong¹, Wang Xiaohua¹, Wang Jinduo³, Wei Zhipeng^{1*}

¹State Key Laboratory for High Power Semiconductor Laser of Changchun University of Science and Technology, Changchun, Jilin 130022, China;

²Aerospace Information Research Institute, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100094, China; ³University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China

Abstract Cavity ring-down absorption spectroscopy is a direct absorption spectroscopy detection technology with high sensitivity, strong selectivity, and fast response speed. This technology has the smallest noise absorption coefficient of 10^{-12} cm⁻¹·Hz^{-1/2} due to continuous improvement and expansion of excitation light source, cavity structure, and modulation method etc. The working principle, technical characteristics, and typical applications of cavity ring-down absorption spectroscopy detection equipment are summarized in this study, and the effects of the excitation light source, cavity structure, and modulation methods on cavity ring-down spectroscopy detection technology are analyzed. Finally, the technology's application prospect is prospected by merging the typical applications of cavity ring-down absorption spectroscopy in different fields.

Key words spectroscopy; cavity ring-down absorption spectroscopy; excitation light source; optical cavity structure; modulation method

OCIS codes 300. 6360; 300. 1030; 140. 2020; 300. 6380

收稿日期: 2020-11-27; 修回日期: 2020-12-16; 录用日期: 2021-01-02

基金项目:中国科学院战略性先导科技专项(XDA17040511)、中青年科技创新领军人才及团队项目(20160519007JH) 通信作者: *zpweicust@126.com; **jinyu@aoe.ac.cn

1引言

近年来,激光吸收光谱技术凭借其高灵敏度、 高分辨率、高选择性、可实现快速响应的技术特点, 被广泛应用于大气环境、燃烧化学等气体检测领 域。激光吸收光谱技术主要包括直接吸收光谱 (DAS) 技术、可调谐半导体激光吸收光谱 (TDLAS)技术^[1-3]、傅里叶红外变换吸收光谱 (FTIR)技术^[4-6]、差分吸收光谱(DOAS)技术^[7-8]、腔 衰荡吸收光谱(CRDS)技术^[9]、噪声免疫腔增强光 外差分子光谱(NICE-OHMS)技术^[10-11]等。其中, 腔衰荡吸收光谱技术在测量目标物质的特征时具 有以下优势:1)与入射光强无关。腔衰荡吸收光谱 技术以衰荡时间为测量参量,有效避免了激光波动 对测量精度的影响。2)灵敏度高。腔衰荡吸收光 谱技术利用高精细度谐振腔可以实现几十千米的 等效吸收光程[12],从而可以实现对微小物质的高灵 敏度检测。3)分辨率高。腔衰荡吸收光谱技术基 于高精细度腔体的选择性,能够对相同物质的不同 吸收峰以及不同物质的相近吸收峰进行精细区分。 随着半导体器件与光学设计的发展,腔衰荡吸收光 谱技术在新型光源的选择、腔体结构的设计以及调 制方式等方面出现了新的发展。通过查阅国内外 相关文献,本课题组综述了腔衰荡吸收光谱技术的 发展历史、国内外研究进展以及应用领域,并对该 技术的发展前景进行了展望。

2 腔衰荡吸收光谱技术的工作原理

腔衰荡吸收光谱技术是一种基于朗伯-比尔 (Lambert-Beer)定律的高灵敏度激光吸收光谱技 术。腔衰荡吸收光谱检测设备主要由电源模块、光 学设计模块和数据采集模块三部分组成。这里以 简单的直线腔为例^[13],采用经典的光子弹模型对衰 荡过程进行分析,推导出了衰荡时间与物质分子数 密度之间的关系。

经典的光子弹模型如图1所示。

已知谐振腔的长度为L,物质分布长度为d,假 设第一片和第二片腔镜的反射率分别为R₁和R₂,透 射率分别为T₁和T₂,吸收系数为a,入射到谐振腔 内的激光的初始光强为I_i,反射光强为I_r,透射光强 为I₀,则有

$$I_{o} = I_{i}T_{1}T_{2}\exp(-ad), \qquad (1)$$

$$I_{\rm r} = I_{\rm i} T_1 R_2 \exp(-ad)_{\circ} \tag{2}$$





其中,未透射的光子群在腔内经过反复往返透射,则经过n次往返后的透射光强可以表示为

$$\begin{cases} I_{o1} = I_{r}R_{1}T_{2}\exp(-2ad) \\ I_{o2} = I_{o1}R_{1}R_{2}\exp(-2ad) \\ \cdots \\ I_{on} = I_{o(n-1)}R_{1}R_{2}\exp(-2ad) \end{cases}$$
(3)

通过数学归纳可得第 n 次透射光强 Ion 与 Io 之间的关系为

$$I_{on} = I_o \left(R_1 R_2 \right)^n \exp\left(-2nad \right)_o \tag{4}$$

在腔衰荡吸收光谱技术中,由于衰荡时间 τ 为透射光强 I_{on} 衰减到 I_o 的1/e时所需的时间,而激光脉冲在腔内往返传播一次所需的时间为 $t_r = 2L/c$ (c为光速),所以衰荡时间为

$$\tau = -\frac{L}{c\left(\ln\sqrt{R_1R_2} - ad\right)^\circ} \tag{5}$$

假设构成谐振腔的高反射镜的反射率 $R_1 \approx R_2 \approx 1$,则有

$$\ln\sqrt{R_1R_2} \approx \sqrt{R_1R_2} - 1, \qquad (6)$$

因此最终的衰荡时间表达式为

$$\tau = \frac{L}{c\left(1 - \sqrt{R_1 R_2} + ad\right)^\circ} \tag{7}$$

当腔内没有吸收物质存在时,即a=0时,空腔的衰荡时间为

$$\tau_0 = \frac{L}{c\left(1 - \sqrt{R_1 R_2}\right)};\tag{8}$$

当吸收物质充满整个谐振腔时,即L=d时,吸收物质的分子数密度N为

$$N = \frac{1}{c\sigma(v)} \left[\frac{1}{\tau(v)} - \frac{1}{\tau_0} \right]_{\circ}$$
(9)

吸收系数 $a(v) = N\delta(v), \delta(v)$ 为吸收物质在频率v处的截面密度。

由(8)式可知,衰荡时间与谐振腔长度、腔镜反 射率的几何平均值存在正相关关系,即腔长越长, 腔镜反射率的几何平均值越大,空腔的衰荡时间越长。(9)式验证了腔衰荡吸收光谱技术是以衰荡时间为测量参量的吸收光谱技术。为了更加深入了 解腔衰荡吸收光谱技术,接下来着重对腔衰荡吸收 光谱技术的特点进行分析。

3 腔衰荡吸收光谱技术的特点

为了获得检测范围更大、测量精度更高、响应 速度更快的腔衰荡吸收光谱检测装置,研究人员不 断从技术上对该装置进行延伸和创新。本节从光 源选择、光学腔结构设计以及调制方式三个方面对 腔衰荡吸收光谱技术的特点进行分析,其中,将光 源分为脉冲激光器、连续激光器和超宽带灯选择进 行讨论,将光学谐振腔分为传统的直线腔、折叠腔、 环形腔、光纤腔进行分析,将频率匹配调制方法分 为腔长调制、波长调制、混合调制进行分析。

3.1 光源的选择

从 20 世纪 80 年代开始, 腔衰荡吸收光谱技术 处于不断发展的阶段。激光光源选择的多样性不 仅为腔衰荡吸收光谱检测装置拓展了检测对象,还 提升了装置的检测性能。目前,激光光源的选择已 从最开始的脉冲激光发展到了连续激光,激光器则 从窄带宽激光器发展到了超宽带灯,光源的覆盖范 围也从可见光波段发展到了远红外波段,单个检测 装置中使用的激光器光源的数量也从最开始的一 个变成了多个。

3.1.1 脉冲腔衰荡光谱(P-CRDS)技术

1988年,美国迪安蔻研究所的O'Keefe等^[14]首次提出了腔衰荡光谱技术,他们将脉冲激光器作为 光源,对氧气分子的弱光谱禁带传输进行了测量,测 得归一化检测系数为10⁻⁶ cm⁻¹·Hz^{-1/2}。这表明腔内 介质的吸收光谱可以通过测量腔衰荡时间获得。典 型的脉冲腔衰荡光谱检测装置示意图如图2所示,当 脉冲激光与谐振腔匹配时,一束光射入高反射镜,光 电探测器对其中的透射光进行信号转换。随着脉冲 腔衰荡光谱技术的提出,越来越多的科研工作者投 身该技术的研究,他们根据待测物质吸收光谱波段 的不同,选择不同波段的脉冲激光器进行研究。



图 2 脉冲腔衰荡光谱检测装置示意图



1995年,Zare课题组^[15]首次将脉冲腔衰荡光谱 技术扩展到紫外波段,他们使用一束直径为 0.5 mm的窄紫外线对化学气相沉积金刚石膜热丝 中甲基的自由基空间分布进行了研究。2006年, Manne等^[16]基于中红外脉冲量子级联激光器,首次 将室温量子级联激光器与脉冲腔衰荡光谱技术结 合测量了口腔中NH₃的含量;在实验中,为了减小 CO₂、水汽和其他气体对NH₃的干扰,他们选择在 970 cm⁻¹附近对NH₃进行检测,实验测得NH₃的灵 敏度为0.05 mg/L,这为肾功能衰竭和消化性溃疡 诊断提供了新方案。

2015年, Alquaity 等^[17]首次基于脉冲腔衰荡光谱 技术在949.7 cm⁻¹附近对激振管中的痕量乙烯进行了 高灵敏度超快测量, 测得连续脉冲时间间隔为10 μ s 时,诊断仪的等效噪声系数为1.08×10⁻⁵ cm⁻¹·Hz^{-1/2}。

目前,脉冲腔衰荡光谱技术已被广泛应用于 微波和红外领域,但是硬件的局限性阻碍了它向 太 赫 兹 领 域 扩 展 。 2013 年, DePrince 等^[18] 以 250 GHz 的辐射源为光源,以线偏振器作为腔体的 高反射面对腔内物质进行测量。在检测响应时间 为 500 ns 时,该装置的最小吸收系数为 10⁻⁷ cm⁻¹。 该技术向太赫兹波段的延伸将会对瞬态物质的光 谱表征以及化学、天文学领域的研究提供有价值 的帮助。

通过脉冲腔衰荡光谱技术可以在宽谱范围内 研究物质的吸收谱线,同时不需要声光调制器、电 光调制器等仪器,使得其物理模型更直观,装置更 简单。但是由于脉冲激光器的光束质量一般较差, 与纵模间隔相比入射脉冲带宽较宽,常常存在多个 纵模或横模同时被激发的情况,从而产生模式噪 声,导致测量精度较低。

3.1.2 连续腔衰荡光谱(CW-CRDS)技术

1980年, Herbelin 等^[19]将可调制 He-Ne 激光器 作为激光光源, 利用腔镜的随机振动使激光与谐振

封面文章·综述

腔共振,将激光耦合到谐振腔中,利用相移腔衰荡 光谱(PS-CRDS)技术间接测量光在高反射率腔镜 内的衰荡时间。相移腔衰荡光谱检测装置示意图 如图3所示,函数发生器输出的方波信号一路调制 激光器的激励源,使激光束耦合进入谐振腔,并在 腔内多次反射;另一路作为参考信号直接进入锁相 放大器。由于谐振腔的输出信号相对于入射信号 有振幅衰减和相位延迟,因此可以通过锁相放大器 来测量振幅衰减和相位延迟随调制频率的变化曲 线,进而测量衰荡时间。



图3 相移腔衰荡光谱检测装置示意图

Fig. 3 Schematic of detection device for phase-shift cavity ring-down spectroscopy

衰荡时间的表达式为

$$\tau = -\frac{1}{w} \tan\left(\phi\right),\tag{10}$$

相移腔衰荡光谱技术是一种调制代替模式匹 配的技术,但是由于耦合效率不高,系统的测量精 度变低,同时通过对调制频率下的相移拟合来获取 衰荡时间的方式,使得系统的检测速率变低。

1984年,Hereld等^[20]在相移腔衰荡光谱技术的 基础上,提出了通过测量连续光在四镜谐振腔内的 衰荡时间来测量腔内损耗的方法,该方法为后来连 续腔衰荡光谱技术的提出打下了基础。1997年, Romanini等^[21]首次利用可调谐燃料激光器作为连 续腔衰荡光谱检测装置的光源,通过压电陶瓷 (PZT)实现了谐振腔长度的变化,使激光波长与谐 振腔波长相匹配;他们通过声光开关触发关断光 源,在570 nm附近对C₂H₂进行了检测;检测结果表 明连续腔衰荡光谱检测装置的归一化检测限为 10⁻⁸ cm⁻¹·Hz^{-1/2},他们所用方法大大提高了连续腔 衰荡光谱技术的测量灵敏度。典型的连续腔衰荡 光谱检测装置示意图如图4所示,通过某些特定的 方法使激光波长与谐振腔的本征纵模共振,当输出 信号振幅达到某一阈值时关断激光光源得到衰减 信号。随着半导体行业的发展,半导体激光器以其 高功率、窄线宽、稳定性强、宽波段、低成本特点,被 广泛应用于连续腔衰荡光谱技术在各个波段的 检测。







2008年,美国 Picarro 公司的 Crosson^[22]采用双 分布式反馈激光器腔衰荡光谱分析仪对大气中的 甲烷、二氧化碳和水汽进行了长时间测量,并将该 光谱仪与测量二氧化碳最完善的基于非分散红外 光谱(NDIRS)技术的Li-7000分析仪进行了对比; 结果表明:在同时除湿和去压力调节之后,两种分

析仪在 60 h内测量的二氧化碳浓度的均方根差为 0.06 mg/L;双分布式反馈激光器腔衰荡光谱分析 仪对甲烷、二氧化碳和水汽的测量精度分别为 0.001,0.2,100 mg/L。在变化的环境下,连续腔衰 荡光谱技术能够保持较高的精度和稳定性,无需长 时间校准。2013年,Kasyutich等^[23]基于中红外分布 反馈量子级联激光器,采用连续腔衰荡光谱技术对 催化系统表面产生的CO₂进行了测量;结果表明,在 标准大气压下,连续腔衰荡光谱检测装置可以准确 地跟踪CO₂产生的速率波动,并在 0.1 s的时间内实 现了 0.04 mg/L的检测灵敏度。这说明连续腔衰荡 光谱检测装置具有极高的测量灵敏度和检测速度。

相对于脉冲腔衰荡光谱技术,连续腔衰荡光谱 技术选用光谱线宽较窄的连续激光器作为入射光 源,极大地提高了系统的分辨率和检测精度,但是 连续腔衰荡光谱检测装置中模式匹配和阈值关断 模块的增加,大大影响了光路的调制并增加了装置的复杂性。

3.1.3 宽带腔衰荡光谱(Broadband-CRDS)技术

在宽带腔衰荡光谱技术^[24]中,入射到谐振腔中 的光源的光谱宽度远大于腔内样品分子的吸收特 征。不同波长的混合光在谐振腔内发生振荡,同时 随着腔内物质的吸收损耗以不同的速率衰减。常 见的宽带腔衰荡光谱检测有两种:

1)通过二维探测器对衰荡过程中的波长和时间进行探测。常见的二维探测的检测框图如图5所示。1998年,Scherer等^[25]采用该方法同时记录了单个衰荡过程的时间和波长分辨"照片";他们将旋转的反射镜作为时间色散器件对波长进行分离探测,反射镜仅旋转非常小的角度就足以将在不同时间离开空腔的光投射到衍射光栅的不同高度上;二维CCD相机用于接收来自衍射光栅的空间信号。



图 5 二维探测的检测框图



2) 从宽带源中选择一个窄线宽进行腔衰荡测量。常见的波长选择宽谱检测框图如图6所示。 2002年, Marcus等^[26]使用该方法对BaF₂基板上C₆₀ 膜的吸收损耗进行了检测,并将检测结果与传统的 傅里叶变换红外光谱法的测量结果进行了对比;结 果发现,相比傅里叶变换红外光谱法的测量结果, 所用方法的检测精度提高了两个数量级,检测灵敏 度为5×10⁻⁷ cm⁻¹。



图 6 波长选择宽谱的检测框图



宽带腔衰荡光谱技术以其较宽的光源覆盖范 围,可以根据不同谱线处的吸收损耗对物质的种类 进行识别及量化分析,尤其是可以对具有广泛吸收 特性的大气成分进行定量分析,但是由于该方法的 检测分辨率易受系统的限制,因此该方法的发展和 完善比较困难。

3.2 光学腔的结构设计

光学腔是腔衰荡吸收光谱装置的重要组成部分。随着腔衰荡吸收光谱技术的发展,为了避免光 反馈效应和实现小光路大光程的目的,除了传统的 直线腔结构外,还衍生出多种光学腔结构,如折叠 腔、环形腔、光纤腔。 3.2.1 直线腔

1961年, Jackson等^[27]首次报道了法布里-珀罗 (F-P)干涉仪在吸收介质方面的应用。随后, Kastler^[28]提出并证实了激光通过F-P干涉仪后的透 射光强呈指数形式衰减,其指数衰减的特性由腔内 损耗决定。这为腔衰荡吸收光谱技术中传统直线 腔技术的发展奠定了基础。典型的直线腔结构如 图所示7, M₁、M₂为高反射镜片, DL1为激光光源, PD1为探测器。由于开放腔比封闭腔更适合实际 应用, 2016年, McHale等^[29]在直线腔的基础上, 使 用基于近红外的甲烷腔衰荡吸收光谱传感器研究 了大气测量中开放路径腔衰荡吸收光谱技术的性

能和局限性;他们将封闭腔甲烷腔衰荡吸收光谱传 感器与开放腔甲烷腔衰荡吸收光谱传感器的测量 结果进行比较,分析了大气中的气溶胶对检测性能 的影响;在实验中,他们最大程度地过滤气溶胶颗 粒,测得开放腔比封闭腔的测量灵敏度高一个量 级,最小噪声系数为 6×10^{-10} cm⁻¹·Hz^{-1/2}。2020年, 中国科学院大学的林川等^[30]基于腔衰荡技术搭建 了一套用于大气环境中二氧化氮(NO₂)和有机硝酸 酯(ON)快速同步测量的热解双直腔式探测系统; 他们在实验过程中选择中心波长为406.02 nm的双 脉冲蓝色二极管激光器对双腔内的物质进行同步 检测,检测结果表明,在最佳流速为1 L/min时, NO₂腔与ON腔同步测量的NO₂浓度具有良好的一 致性,相关系数 R^2 为0.99。





3.2.2 折叠腔

传统的直线腔装置常利用光隔离器来避免光 反馈带来的影响,但是该方法会增加设备的复杂 度。2002年,Morville等^[31]将腔衰荡吸收光谱检测 装置中的传统直线腔设计成"V"形折叠腔。典型的 折叠腔结构如图8所示,其中M为转向镜,M₁、M₂、 M₃为高反射凹面镜。该装置选择分布式反馈激光 器作为光源。一束光经准直后射入折叠腔,实验测得 在标准大气条件下,1312 nm和1650 nm波长处HF 和甲烷的测量灵敏度分别为0.05 mg/L和0.2 mg/L。 事实上,当入射光与"V"形结构谐振腔发生谐振时, 由于输出腔镜与光轴垂直,因此仍然存在部分光反 馈现象。基于此,科研人员提出了将折叠腔与线宽 更窄的半导体激光器结合起来的方法,这种方法被



图 8 典型的"V"型折叠腔结构 Fig. 8 Typical V-shaped folding cavity structure

称为光反馈腔衰荡光谱(OF-CRDS)技术^[32]。 3.2.3 环形腔

2019年,中国科学院大学的王金舵等[33]设计并 搭建了基于开放的四镜蝶形腔的连续波腔衰荡光 谱检测装置,同时,他们基于四镜蝶形腔结构的特 殊性设计了一套波长校正方法,然后分别使用单光 路和多光路腔衰荡光谱技术对多组分气体中甲烷、 二氧化碳和水蒸气的浓度进行检测。典型的四镜 蝶形腔装置如图9所示。在单光路装置中,选用中 心波长为1653.7 nm的分布式反馈激光器作为光 源;进行521次数据采样后对数据拟合后的波长进 行校正,实验测得在100 s积分时间内甲烷的测量灵 敏度为0.9×10-3 mg/L,设备的最小吸收噪声系数 为 1.6×10^{-9} cm⁻¹·Hz^{-1/2}。在双光路装置中,选用中 心波长为1580 nm 和1653.7 nm 的分布式反馈激光 器作为双光源,采用同样的方法测得1579.57 nm波 长附近 CO_{2} 的测量灵敏度为1.66×10⁻⁸ cm⁻¹。四镜 蝶形腔以其紧凑的结构和无光路干扰的优势,在光 学反馈抑制、高精度检测等方面具有重要应用。

为了提高氮气中甲烷的测量精度,中国科学院 大学的宋绍漫等^[34]于2020年设计并搭建了基于三 角环形腔的连续波腔衰荡光谱测量装置;在实验 中,他们选取波长为1653.7 nm的分布式反馈激光 器作为光源,光路总长为410 mm。当环路中的光



图 9 典型的四镜蝶形腔。(a)单光路蝶形腔;(b)双光路蝶形腔

Fig. 9 Typical butterfly cavities with four mirrors. (a) Single optical path butterfly cavity; (b) double optical path butterfly cavity

强达到一定阈值时, 声光调制器(AOM)快速切断 输入信号, 停止腔长扫描; 光纤准直透镜组通过光 纤与AOM相连, 用以调节激光的束腰值, 使其与谐 振腔的基模相匹配。采用偏振分光凌镜(PBS) 对圆 偏光进行分光, 以避免多个模式的并发激励。实验 最终测得的甲烷的测量灵敏度为8.8×10⁻¹¹ cm⁻¹。 典型的三角环形腔结构如图 10 所示, 其中 M₁ 为高 反射凹面镜, M₂、M₃为平面镜。与直线腔相比, 三角 环形腔中转折镜 M₁的加入方便了 PZT 的安装, 并 且可以有效防止光束被直接反射回激光器, 避免了



图 10 三角环形腔的典型结构

第 58 卷 第 19 期/2021 年 10 月/激光与光电子学进展

标准具效应[35]和模式拍频效应,提高了检测精度。

直线腔、"V"形折叠腔和环形腔都属于空间镜 面腔。接下来基于多光束干涉的方法对不同腔镜 的透射谱线进行分析。

对于直线腔来说,透射光的光强可以表示为

$$I_{t} = I_{0} \frac{(1-R_{1})(1-R_{2})}{\left(1-\sqrt{R_{1}R_{2}}\right)^{2} + 4\sqrt{R_{1}R_{2}}\sin^{2}\left(\frac{\varphi}{2}\right)^{\circ}} (11)$$

 I_0 为入射光强,当 $R_1 = R_2$ 时,透射光强的最大 值为1,其中相邻透射光的相位差 φ 可以通过 $2\pi/\lambda$ 与光程差的乘积 Δ 来表示。由几何光学可知 $\Delta = 2n_1L\cos\theta_2$,其中 n_1 为物质的折射率,则

$$\varphi = 4\pi n_1 L \cos \theta_2 / \lambda_\circ \tag{12}$$

当光线正入射时, $\theta_2 = 0$,由于 $\lambda = c/v$,因此

$$\varphi = 4\pi n_1 L v/c_{\circ} \tag{13}$$

以下参考传统直线腔的分析方式,对其他几种 腔型的谐振腔进行分析。透射光强的最大值用*I*_{tMax} 表示,*L*_n为单次往返的总光程,*n*为单次往返数。 表1给出了不同类型腔镜的相位差、透射光强、最大 透射光强、单次往返的总光程以及单次往返数。

表1フ	不同类型腔镜的	相位差、透射光强	、最大透射光强以及单次往返数	Ç
-----	---------	----------	----------------	---

 Table 1
 Phase difference, transmitted light intensity, maximum transmitted light intensity and the number of single round trips for different types of cavity mirrors

Cavity	arphi	$I_{ m t}$	$I_{ m tMax}$	L_n	n
Linear cavity	$4\pi n_1 L_1 v/c$	$I_0rac{ig(1\!-\!R_1ig)ig(1\!-\!R_2ig)}{ig(1\!-\!\sqrt{R_1R_2}ig)^2\!+4\sqrt{R_1R_2}\sin^2\!ig(rac{arphi}{2}ig)}$	1	$2L_1$	2
		(1-R)(1-R)			

Folding
cavity
$$4\pi n_1 (L_1 + L_2) v/c$$
 $I_0 \frac{(1 - R_1)(1 - R_2)}{(1 - R_1 \sqrt{R_2 R_3})^2 + 4R_1 \sqrt{R_2 R_3} \sin^2(\frac{\varphi}{2})}$ $I_0 \frac{1}{(1 + R)^2} = 2(L_1 + L_2) = 2$

Triangular
ring cavity
$$4\pi n_1 (L_1 + L_2 + L_3) v/c = I_0 \frac{(1 - R_1)(1 - R_2)}{(1 - \sqrt{R_1 R_2 R_3})^2 + 4\sqrt{R_1 R_2 R_3} \sin^2\left(\frac{\varphi}{2}\right)} = I_0 \left(\frac{1 + \sqrt{R}}{1 + \sqrt{R} + R}\right)^2 = L_1 + L_2 + L_3 = 1$$

Butterfly
$$4\pi n_1 (L_1 + L_2 + I_0 - \frac{(1 - R_1)(1 - R_2)}{(1 - \sqrt{R_1 R_2 R_3 R_4})^2 + 4\sqrt{R_1 R_2 R_3 R_4} \sin^2(\frac{\varphi}{2})} = I_0 \frac{1}{(1 + R)^2} = L_1 + L_2 + L_3 + L_4$$

在谐振腔中,透射光强越大,装置的信噪比越 大;腔长越长,纵模间隔越小,装置的灵敏度越高。 根据表1,腔衰荡光谱技术中透射光强I₁的大小与相 位差 φ、腔镜的反射率R有关,而腔长的大小与单次 往返的平均腔长有关。

当R无限大时,不同腔型空腔的衰荡时间为

$$\tau_0 = \frac{L_n}{n} \frac{1}{c(1-R)^\circ} \tag{14}$$

直线腔、折叠腔、环形腔的优缺点以及探测灵 敏度如表2所示。

在结构方面:直线腔相对于折叠腔和环形腔 具有简单的物理结构,同时最容易实现光学镜面 调试;四镜环形腔具有兼容性,能够满足单个环 形腔的双光路检测。在抑制光反馈效应方面:直 线腔需要使用光隔离器进行抑制,增大了系统的 成本,同时引入了额外损耗;折叠腔需要增设光 表2 不同类型腔镜的优缺点以及最优探测灵敏度

Table 2 Advantages and disadvantages of different types cavity mirrors and their detection sensitivity

	0 0	51 5	
Cavity	Advantage	Disadvantage	Sensitivity /cm ⁻¹
Linear cavity	The structure is simple, adjusting cavity is easy, and the lenses are few	Optical isolator adds extra loss, PZT is difficult to install	10^{-12}
Folding cavity	Small volume and long optical path, folding mirror facilitates the installation of PZT	Requires optical feedback controller and increases the number of cavity mirrors to make the signal-to-noise ratio lower	10 ⁻⁹
Ring cavity	Small volume and long optical path, folding mirror facilitates the installation of PZT, high-resolution and without light feedback	The number of cavity mirrors increases to make the signal-to-noise ratio lower	10^{-11}

反馈控制器件进行抑制;环形腔无需抑制。在长 光程方面:多镜腔通过增加反射镜可以在往返光 程不变的情况下将原有光路压缩在更为狭小的 空间内,因此相对于直线腔在小体积、长光程上 更有优势。在腔长调制方面:多镜腔由于折叠镜 的加入使得 PZT 相对于直线腔来说更容易安装。 在灵敏度方面:虽然多镜腔相比于直线腔在相同 体积下拥有更长的光程,但腔镜增多会使透射光 强降低,进而影响衰荡信号的强度,因此不能无 限制地增加腔镜的数量。在分辨率方面:多镜腔 相比于直线腔具有更窄的纵模间隔和更高的光 谱分辨率。

3.2.4 光纤腔

近年来,随着光纤传感技术的发展,光纤以体积小、易弯曲、方便集成、耦合效率高、抗干扰能力强等特点,为腔衰荡光谱技术的应用开辟了新方向。

2001年,Atherton等^[36]首先将光纤与腔衰荡光 谱技术结合,用标准光纤部件和微光学单元搭建了 实验性的光纤环路系统。为了提高系统的灵敏度, 他们在光纤环路中放置了一个放大器,延长了系统 的衰荡时间。典型的光纤腔衰荡结构如图11所示。 调制后的激光信号从耦合器1进入光纤腔,在探测 器处与物质发生接触,产生信号的衰减;此时一部 分光在耦合器2处由光电探测器转变为电信号,一 部分回到耦合器1中继续进行往返衰荡。

衰荡时间で的表达式为

$$\tau = \frac{L}{c_0 (bL - \ln T)},\tag{15}$$

式中:L为环形腔长度;T为狭缝处光纤的传输效 率;b为单位距离光纤的传输损耗;c₀为光在纤芯中 的传播速度。

与空间镜面谐振腔结构相比,光纤腔具备了



图11 典型的光纤腔衰荡结构

Fig. 11 Typical fiber cavity ring-down structure

光纤的优势,包括易搭建、易集成、适用性强、抗干扰能力强等,同时光纤腔无需激光与谐振腔进行模式匹配和激光准直,降低了系统的复杂程度;但是,腔内损耗会影响衰荡峰的数量,进而影响拟合精度。基于此,研究人员通过在光纤腔内增加放大器的方法来增大衰荡信号,该方法虽然弥补了系统固有的损耗,但是在信号放大的同时却增加了弛豫振荡现象。随着光纤腔衰荡光谱技术的发展,在光纤中加入复杂结构装置(如腔式传感器^[37-38]、微结构传感器^[39-40]和倏逝波传感器^[41]等)的方法逐渐出现,这都为光纤腔衰荡光谱技术的发展提供了新思路。

3.3 调制方式

O'Keefe认为腔内存在多模将导致:1)腔内光 斑增大,降低检测的空间分辨率;2)透射光强因模 式之间拍频现象的存在而产生幅值的调制,进而影 响数据分析。2007年,美国弗吉尼亚大学的Huang 等^[42]对连续腔衰荡光谱中由横模匹配引入的噪声 进行了研究,结果发现,在连续腔衰荡光谱检测装 置的模式匹配过程中引入了噪声,衰荡时间会因某 些腔长或压强变化而快速缩短,从而导致检测灵敏 度下降。因此,模式匹配既是腔衰荡光谱检测的前 提,也是提高检测精度、加快检测速度的重要路径。

在腔衰荡光谱技术中,模式匹配^[43]分为频率 匹配和空间模匹配。空间模匹配是指当激光器发

出的基模高斯光束进入谐振腔后,入射光束与谐 振腔模式间会产生模式失配问题,当激光能量不 能转入相应的谐振腔系统模时,就会发生模式转 换,并在无源腔内激发起多阶横模,进而影响检测 精度。为了解决这一问题,需要设计一个稳定的 谐振腔,并且通过镜片将入射光束最大程度地耦 合进谐振腔中。横模匹配示意图如图12所示,稳 定的谐振腔可以通过高斯光束传输矩阵理论进行 设计,因此本节主要详细介绍频率匹配的调制 方式。

根据多光束干涉理论,只有当入射光在谐振腔 纵模上有频率分量时,才有该频率分量的透射光 强。频率匹配的效果仿真图如图13所示,其中





Fig. 12 Schematic of transverse mode matching^[43]

图 13(a)为脉冲激光器的频率匹配图,图 13(b)为连 续激光器的频率匹配图。若气体吸收峰的中心频 率与激光器的中心频率重合,并恰巧落在谐振腔的 某一纵模上,就会发现无论是脉冲激光器还是连续 激光器,在该条腔纵模上都有足够的频率分量,同 时,输出的归一化光强信号近似等于1。



图 13 频率匹配图^[43]。(a)脉冲激光器;(b)连续激光器 Fig. 13 Frequency matching diagrams^[43]. (a) Pulse laser; (b) continuous laser

因此,在理想状态下,频率匹配是指光源的入 射激光频率、谐振腔的腔纵模、待测气体的吸收谱 线三者之间的良好匹配。常见的频率匹配方法主 要包括腔长调制、波长调制以及混合调制。

3.3.1 腔长调制

腔长调制是指在谐振腔的腔镜上安装位移元

件,如PZT,通过改变位移元件来调节谐振腔的腔 长。腔长调节方式如图14所示,首先选择与待测气 体吸收峰频率相近的激光器,然后保持激光器的输 出光频率不变,移动位移元件使腔体的频率在一定 范围内反复移动;在一个自由光谱范围(FSR)内,当 腔体频率与激光器频率重合时,即可实现频率匹配。



图 14 腔长调节方式示意图 Fig. 14 Schematic of cavity length adjustment method

2011年, Cygan等^[44]基于稳频光腔衰荡光谱 (FS-CRDS)技术,将准同步数字传输器(PDH)锁 定在高精细谐振腔上,该方法实现了腔长的稳定, 增大了检测装置的信噪比;他们在实验测得687 nm 波长附近的氧气的最小吸收系数和等效吸收噪声 系数分别为2×10⁻¹⁰ cm⁻¹和7.5×10⁻¹¹ cm⁻¹· Hz^{-1/2}。为了进一步提高测量精度,2017年,王进 等^[45-46]提出了一种激光锁频方法,该方法基于光频 梳锁频的光腔衰荡光谱技术,将探测激光和精确控 温的谐振腔同时锁定在光频梳上;他们在实验中测 得1567 nm 波长附近CO的最小吸收系数为3× 10⁻¹² cm⁻¹,大大提高了实验精度。

通过腔长调制技术将激光频率、谐振腔纵模以 及气体的吸收谱线频率匹配在一起,可以将激光输 出频率锁定在吸收物质的最大截面处,使腔衰荡光 谱技术的测量精度更高;因此,在腔衰荡光谱技术 中研究人员^[47]多使用腔长调制的方法对频率进行 匹配。 3.3.2 波长调制

与腔长调制不同,波长调制是在谐振腔长度不 变的情况下,通过改变激光器的输出波长来达到频 率匹配的目的,波长调制方式示意图如图15所示。 对于半导体激光器而言,输出频率的变化可以通过 改变温度或改变注入电流来实现:但改变温度常常 会产生热滞效应,从而导致误差出现。因此,研究 人员常常通过改变注入电流来改变激光器的输出 波长。2000年, Paldus等^[48]提出了通过电流调制技 术实现电源关断的方法。该方法使腔衰荡光谱检 测装置的设计变得更简单,同时带来了成本和稳定 性方面的优势。2009年,谭中奇等[49]通过电流调 制的方法对N₂O气体浓度进行了检测,通过在激光 器的基础电流上加载三角波电流调制信号,在一定 幅度范围内周期性地调制激光器电流,使输出激光 频率发生相同的周期性变化;当激光器调谐后的输 出波长与腔纵模匹配时,即完成频率匹配。谭中奇 等最终测得 N₂O 的噪声探测系数为 1.27× $10^{-8} \,\mathrm{cm}^{-1} \cdot \mathrm{Hz}^{-1/2[49]}$



图 15 频率匹配及输出光强示意图 Fig. 15 Schematic of frequency matching and output light intensity

但是在实验过程中,激光波长和谐振腔波长的 漂移^[50]往往会使测量结果不能保证完全处于最佳 吸收位置。2020年,貊泽强等^[51]对传统的电流调制 技术进行了改进,即增加了驱动电流的直流分量; 该方法减小了电流调制对激光器稳定性的影响,提 高了测量精度。

相比于腔长调制,波长调制无需额外的光电元 件和位移元件,因此装置具有更简单、更直观的物 理结构。同时,波长调制是基于激光波长的可调 谐,而非锁定某一特定的吸收谱线,通过光谱数据 反演计算可以实现单光束对多组分物质的同时检测;但是随着外界环境的变化,激光波长和谐振腔 波长会发生波动,使得测量结果不能完全处于物质 的最佳吸收位置,从而降低了系统的测量精度。 3.3.3 混合调制

混合调制是指将波长调制技术和腔长调制技术相互结合同步进行检测的技术。2005年, Debecker等^[52]提出了一种基于腔衰荡光谱技术的快速检测新方法,该方法采用PZT对谐振腔进行反方向扫描,同时利用波长调制的方法使谐振腔匹

配。该方法中使用的高速腔衰荡光谱检测装置如 图 16 所示。Debecker 等^[52]在 2 ms 的激光频率单次 扫描过程中检测到 766 nm 附近的氧分子的检测限 为2×10⁻⁷ cm⁻¹。虽然该装置的检测精度比传统调制装置低,但其具有快速检测^[53-54]的特点,适用于快速检测领域。



图 16 高速腔衰荡光谱检测装置示意图^[52] Fig. 16 Schematic of detection setup of high-speed CRDS^[52]

4 腔衰荡光谱技术的应用领域

腔衰荡光谱技术以其高灵敏度、高响应度、高 分辨率等优势被广泛应用于大气环境、燃烧化学、 环境安全、资源勘探、生物医学等领域,接下来主要 介绍其中的一些典型应用。

在大气环境监测领域,腔衰荡光谱技术被广泛 应用于温室气体和气溶胶检测等。2003年, Atkinson等^[55]对如何利用腔衰荡光谱技术分析大气 环境中的气体进行了综述,全文分为直接测量、间接 测量和辅助测量三个方面;在该文中,他们详细介绍 了腔衰荡光谱技术直接应用于大气环境检测的局限 性,并对未来在直接检测领域如何提高消光测量的 信噪比进行了展望。2006年,Dubé等^[56]设计、搭建 了一台机载腔衰荡光谱仪,并利用其对大气中的 NO₃进行了快速、高灵敏度的原位测量;图17(a)、(b) 分别是该装置在实验室和机载实验中对NO₃的检测 结果,可以看出:在实验室环境中,该仪器测得NO₃ 在30~40 s内的平均检测限低于0.03 ng/L;在机载 实验中由于飞机飞行会带来噪声影响,最终测得 NO₃在10 s内的平均检测限为0.15 ng/L。2019年, Li等^[57]为了更好地表征大气中气溶胶的光学特性, 采用可调谐光源和四个平行腔体对尼古丁进行了宽 波长检测,波长覆盖范围为360~663 nm;实验测得 最小的消光系数为0.5,这说明该方法在全面量化大 气气溶胶光学特性方面具有广阔的应用前景。



图 17 不同实验环境下的 NO3 检测结果^[56]。(a)实验室环境;(b)机载实验

Fig. 17 NO₃ test results in different experimental environments^[56]. (a) In laboratory environment; (b) in airborne experimen

在燃烧化学方面,腔衰荡光谱技术被应用于 燃烧诊断和等离子体诊断等。2013年, Wang 等[58-59]将微波等离子体、电感耦合等离子体与腔衰 荡光谱相结合,分析了沿燃烧火焰方向的三个不 同反应区域的当量比燃烧,即纯等离子体区域、混 合等离子体火焰区域和燃烧火焰区域的当量比燃 烧:分析结果如图18所示,其中图18(a)为纯等离 子体区域 $(x=6\sim16 \text{ mm})$ 的离子分布,图 18(b)为 混合等离子体火焰区域(x=16~27 mm)的离子分 布,图18(c)为燃烧火焰区域(x=29~37 mm)的离 子分布,图18(d)为三个反应区域的OH发光强度 分布。可以发现:1)在三个反应区域中仅存在OH 自由基:2)电子激发态OH在混合区呈现出了最大 发射强度,从混合区到燃烧火焰区,OH的发光强 度降低为原来的三千分之一;3)纯等离子体区域 OH的发光强度沿火焰方向逐渐增大,混合区下部

的OH的发光强度沿火焰方向逐渐减小;4)OH的 发光强度从混合区到燃烧火焰区逐渐降低,但在 混合区的下降速度比火焰区的下降速度快900倍 以上。

在反射率测量方面, 腔衰荡光谱技术主要 用于高反射镜的反射率测量。随着高反射膜镀制 技术的发展以及高反射镜的广泛应用, 高反射镜 反射率的精确测量显得特别重要。腔衰荡光谱 技术是测量高反射镜反射率的唯一装置。 1992年, Rempe等^[60]采用声光调制器实现了光开 关和光隔离器的双重功能, 并通过在 850 nm 处测 量的腔衰变时间和腔细度来表征镜面损耗; 他们 测得的镜面反射率为 99. 99984%, 最低镜面损耗 为 1.6×10⁻⁶ cm⁻¹。2004年, 山西大学的李利平 等^[61]基于腔衰荡光谱技术对超高精细度镜腔进行 测量, 他们通过不同扫描速度下的衰荡信号得到



图 18 不同反应区域的离子分布以及 OH 发光强度分布^[59]。(a)纯等离子体区域;(b)混合等离子体火焰区域;(c)燃烧火焰区域; (d) OH发光强度分布

<sup>Fig. 18 Ion distribution in different reaction regions and OH luminous intensity distribution^[59]. (a) Pure plasma area;
(b) hybrid plasma flame area; (c) combustion flame area; (d) OH luminous intensity distribution</sup>

封面文章·综述

了腔的衰荡时间,并测得腔镜的反射率为 (99.99852±0.00006)%。

在环境安全方面,腔衰荡光谱技术被应用于毒 气检测和天然气泄漏等。2012年,中国科学院大学 的曲折超等^[62]通过脉冲量子级联激光器对化学战 剂甲基膦酸二甲酯(DMMP)进行检测,测得吸收光 谱为9730~9760 nm时 DMMP的等效吸收噪声为 2×10⁻⁷ cm⁻¹,检测灵敏度约为0.077 mg/L。2017 年,Payne等^[63]将腔衰荡激光光谱仪与全球定位系 统相结合,对纽约市和宾夕法尼亚州的多个天然气 压缩机站附近的甲烷浓度进行了现场测量;该实验 有助于早期发现天然气泄漏,并可指导后续的天然 气基础设施的改进。

在资源勘探方面,腔衰荡光谱技术被应用于深 海甲烷检测^[64]等。2011年,Yvon-Lewis等^[65]采用腔 衰荡光谱仪和带有火焰离子化检测器的气相色谱 仪,对"深水地平线"井喷产生的甲烷的通量进行了 时空分辨率测量;实验结果表明,当大气和海水平 衡混合比分别为1.86 mg/L和2.85 mg/L时,甲烷 的通量较低,为0.024 mmol·m⁻²·d⁻¹。

在生物医学方面,腔衰荡光谱技术被用于呼出 气体检测和微量同位素示踪等。2012年, Neri等[66] 利用腔衰荡光谱技术对血液透析治疗患者呼出气 体中的氨气进行了实时分析;实验结果表明,测得 的氨气浓度在血液透析过程中显著下降,测量灵敏 度的基准水平在0.025~0.05 mg/L之间;呼出气体 中氨气的浓度与血尿素氨(BUN)水平、K,/V(一定 透析时间内透析器对尿素的清除量与体积的比值) 的变化存在直接的相关性。2013年,中国医学科学 院生物医学工程研究所研制出我国第一代基于腔 衰荡光谱技术的呼吸丙酮分析仪,该仪器对呼出气 体中丙酮的检测限为 5.7×10⁻⁸ cm⁻¹。 2014 年, Gong 等^[67]利用腔衰荡光谱呼吸丙酮仪与气相色谱 (GC-MS)装置对来自6个独立健康受试者的9个呼 吸样品进行了测试,然后将两者的测试结果进行数 据拟合,拟合方程中的R=1.01,这表明这两种装置 测得的丙酮浓度是一致的。2020年,Kim等[68]采用 中红外激光腔衰荡光谱技术对¹⁴C放射性示踪剂进 行了追踪,利用腔衰荡光谱技术与加速质谱(AMS) 技术对血液、尿液中的微量示踪剂¹⁴C的浓度进行测 量,然后采用统计和药代动力学模型对数据进行评 估;实验结果表明,腔衰荡光谱技术能够较好地重 现AMS技术对¹⁴C浓度的测定。随着腔衰荡光谱 技术的优化^[69],腔衰荡光谱检测装置有望成为一种可用于显微示踪检测的强大系统。

5 结束语

经过40年的探索,腔衰荡光谱技术已发展成为 一种较为成熟的吸收光谱检测技术,其光源从最初 的脉冲激光器发展到了性能更好的窄线宽连续激 光器,其中包括研究人员针对多组分气体进行同时 检测所使用的宽带激光器,其光学腔结构也从传统 的空间镜向光纤腔结构发展,以实现仪器的小型化 和轻量化。本文综述了腔衰荡光谱技术的研究进 展,介绍了腔衰荡光谱检测装置的工作原理、技术 特点和典型应用。

随着科技的发展,各领域对腔衰荡光谱技术的 要求越来越高,如何将腔衰荡光谱技术与其他学科 更好地融合在一起是发展的前提。在光源上:由于 绝大多数气体在中红外波段具有较强的吸收截面, 因此,将腔衰荡光谱技术与中红外波段的新型光 源、探测器更好地结合起来,能够实现对目标物质 更高灵敏度的检测以及对同位素的定量分析。在 腔体结构上:呼出气体检测、深海检测等领域需要 对痕量样本气体进行测量,微机械和微光电方向的 发展使得具有超长光程的微型结构腔可以应用于 腔衰荡光谱检测装置中,实现对痕量气体的较高灵 敏度检测。在调制方式上:燃气泄漏、危险气体预 警以及海洋剖面可溶性气体测量等领域都需要较 高的检测频率,因此设计出一种可以高速采集、快 速调制的方法,对于实现高空间分辨率采样以及为 应对危险赢得宝贵时间具有重要意义。随着新想 法、新技术的不断涌现,相信在不久的将来,腔衰荡 光谱技术一定会以高精确性、便携性、实时性、可靠 性和智能性等特点应用于越来越多的领域。

参考文献

- Hinkley E D. High-resolution infrared spectroscopy with a tunable diode laser[J]. Applied Physics Letters, 1970, 16(9): 351-354.
- [2] Ghorbani R, Schmidt F M. ICL-based TDLAS sensor for real-time breath gas analysis of carbon monoxide isotopes[J]. Optics Express, 2017, 25(11): 12743-12752.
- [3] Nie W, Kan R F, Yang C G, et al. Research progress on the application of tunable diode laser absorption spectroscopy[J]. Chinese Journal of Lasers, 2018, 45 (9): 0911001.

聂伟,阚瑞峰,杨晨光,等.可调谐二极管激光吸收 光谱技术的应用研究进展[J].中国激光,2018,45 (9):0911001.

- [4] Adler F, Masłowski P, Foltynowicz A, et al. Midinfrared Fourier transform spectroscopy with a broadband frequency comb[J]. Optics Express, 2010, 18(21): 21861-21872.
- [5] Schütze C, Sauer U. Challenges associated with the atmospheric monitoring of areal emission sources and the need for optical remote sensing techniques: an open-path Fourier transform infrared (OP-FTIR) spectroscopy experience report[J]. Environmental Earth Sciences, 2016, 75(10): 1-14.
- [6] Peng Y Q, Kan R F, Xu Z Y, et al. Measurement of CO concentration in combustion field based on midinfrared absorption spectroscopy[J]. Chinese Journal of Lasers, 2018, 45(9): 0911010.
 彭于权, 阚瑞峰, 许振宇,等.基于中红外吸收光谱 技术的燃烧场 CO浓度测量研究[J].中国激光, 2018, 45(9): 0911010.
- [7] Platt U. Dry deposition of SO₂[J]. Atmospheric Environment, 1978, 12(1/2/3): 363-367.
- [8] Hu S X, Chen Y F, Liu Q W, et al. Differential absorption lidar system for background atmospheric SO₂ and NO₂ measurements[J]. Chinese Journal of Lasers, 2018, 45(9): 0911009.
 胡顺星,陈亚峰,刘秋武,等.差分吸收激光雷达系 统探测背景大气SO₂和NO₂[J]. 中国激光, 2018, 45
- (9): 0911009.
 [9] Li B C, Gong Y. Review of cavity ring-down techniques for high reflectivity measurements[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2010, 47(2): 021203.
 - 李斌成, 龚元. 光腔衰荡高反射率测量技术综述[J]. 激光与光电子学进展, 2010, 47(2): 021203.
- [10] Ye J, Ma L S, Hall J L. Sub-Doppler optical frequency reference at 1.064 μm by means of ultrasensitive cavity-enhanced frequency modulation spectroscopy of a C₂HD overtone transition[J]. Optics Letters, 1996, 21(13): 1000-1002.
- [11] Ma W G, Zhou Y T, Zhao G, et al. Review on noise immune cavity enhanced optical heterodyne molecular spectroscopy[J]. Chinese Journal of Lasers, 2018, 45(9): 0911007.
 马维光,周月婷,赵刚,等.噪声免疫腔增强光外差 分子光谱技术综述[J].中国激光,2018,45(9): 0911007.
- [12] Thorpe M J, Moll K D, Jones R J, et al. Broadband cavity ringdown spectroscopy for sensitive and rapid

molecular detection[J]. Science, 2006, 311(5767): 1595-1599.

- [13] Berden G, Engeln R. Cavity ring-down spectroscopy[M]. Hoboken: John Wiley & Sons, 2009: 3-10.
- [14] O'Keefe A, Deacon D A G. Cavity ring-down optical spectrometer for absorption measurements using pulsed laser sources[J]. Review of Scientific Instruments, 1988, 59(12): 2544-2551.
- Zalicki P, Ma Y, Zare R N, et al. Methyl radical measurement by cavity ring-down spectroscopy[J]. Chemical Physics Letters, 1995, 234(4/5/6): 269-274.
- [16] Manne J, Sukhorukov O, Jäger W, et al. Pulsed quantum cascade laser-based cavity ring-down spectroscopy for ammonia detection in breath[J]. Applied Optics, 2006, 45(36): 9230-9237.
- [17] Alquaity A B S, Es-Sebbar E T, Farooq A. Sensitive and ultra-fast species detection using pulsed cavity ringdown spectroscopy[J]. Optics Express, 2015, 23(6): 7217-7226.
- [18] DePrince B A, Rocher B E, Carroll A M, et al. Extending high-finesse cavity techniques to the farinfrared[J]. The Review of Scientific Instruments, 2013, 84(7): 075107.
- [19] Herbelin J M, McKay J A, Kwok M A, et al. Sensitive measurement of photon lifetime and true reflectances in an optical cavity by a phase-shift method[J]. Applied Optics, 1980, 19(1): 144-147.
- [20] Hereld M, Anderson D Z. Beat frequency locking in passive ring laser gyroscopes[J]. Proceedings of SPIE, 1984, 487: 33-38.
- [21] Romanini D, Kachanov A A, Stoeckel F. Diode laser cavity ring down spectroscopy[J]. Chemical Physics Letters, 1997, 270(5/6): 538-545.
- [22] Crosson E R. A cavity ring-down analyzer for measuring atmospheric levels of methane, carbon dioxide, and water vapor[J]. Applied Physics B, 2008, 92(3): 403-408.
- [23] Kasyutich V L, Poulidi D, Jalil M, et al. Application of a cw quantum cascade laser CO₂ analyzer to catalytic oxidation reaction monitoring[J]. Applied Physics B, 2013, 110(2): 263-269.
- [24] Vallance C. Innovations in cavity ringdown spectroscopy[J]. New Journal of Chemistry, 2005, 29 (7): 867-874.
- [25] Scherer J J. Ringdown spectral photography[J]. Chemical Physics Letters, 1998, 292(1/2): 143-153.
- [26] Marcus G A, Schwettman H A. Cavity ringdown spectroscopy of thin films in the mid-infrared[J].

封面文章·综述

Applied Optics, 2002, 41(24): 5167-5171.

- [27] Jackson D A. The spherical Fabry-Perot interferometer as an instrument of high resolving power for use with external or with internal atomic beams[J]. Proceedings of the Royal Society of London Series A, 1961, 263(1314): 289-308.
- [28] Kastler A. Transmission of light pulse through a Fabry-Perot interferometer[J]. Nouvelle Revue d'Optique, 1974, 5(3): 133-139.
- [29] McHale L E, Hecobian A, Yalin A P. Open-path cavity ring-down spectroscopy for trace gas measurements in ambient air[J]. Optics Express, 2016, 24(5): 5523-5535.
- [30] Lin C, Hu R Z, Xie P H, et al. Simultaneous measurement of nitrogen dioxide and organic nitrate based on thermal dissociation cavity ring-down spectroscopy[J]. Acta Optica Sinica, 2020, 40(12): 1201003.

林川,胡仁志,谢品华,等.基于热解腔衰荡光谱技 术对二氧化氮和有机硝酸酯同步测量研究[J].光学 学报,2020,40(12):1201003.

- [31] Morville J, Chenevier M, Kachanov A A, et al. Trace gas detection with DFB lasers and cavity ringdown spectroscopy[J]. Proceedings of SPIE, 2002, 4485: 236-243.
- [32] Morville J, Romanini D, Kachanov A A, et al. Two schemes for trace detection using cavity ringdown spectroscopy[J]. Applied Physics B, 2004, 78(3/4): 465-476.
- [33] Wang J D, Yu J, Mo Z Q, et al. Multicomponent gas detection based on concise CW-cavity ring-down spectroscopy with a bow-tie design[J]. Applied Optics, 2019, 58(11): 2773-2781.
- [34] Song S M, Yan C X. Trace methane detection based on cavity ring-down spectroscopy[J]. Spectroscopy and Spectral Analysis, 2020, 40(7): 2023-2028.
 宋绍漫,颜昌翔.基于光腔衰荡光谱技术的痕量甲烷 检测[J].光谱学与光谱分析, 2020, 40(7): 2023-2028.
- [35] Tan Z Q, Long X W, Huang Y, et al. Etaloning effects in continuous-wave cavity ring down spectroscopy[J]. Chinese Journal of Lasers, 2008, 35 (10): 1563-1566.
 谭中奇,龙兴武,黄云,等.连续波腔衰荡光谱技术 中的标准具效应[J]. 中国激光, 2008, 35(10): 1563-
- [36] Atherton K, Stewart G, Yu H, et al. Fiber optic intra-cavity spectroscopy: combined ring-down and

1566.

ICLAS architectures using fiber lasers[J]. Proceedings of SPIE, 2001, 4204: 124-130.

- [37] Brown R S, Kozin I, Tong Z G, et al. Fiber-loop ring-down spectroscopy[J]. The Journal of Chemical Physics, 2002, 117(23): 10444-10447.
- [38] Zhu C G, Wang G W, Zheng Z L, et al. A method for real-time monitoring of inherent system loss designed for FLRDS-based gas sensors[J]. IEEE Photonics Journal, 2016, 8(5): 1-8.
- [39] Zhang Y N, Zhao Y, Wu D, et al. Fiber loop ringdown refractive index sensor based on high- Q photonic crystal cavity[J]. IEEE Sensors Journal, 2014, 14 (6): 1878-1885.
- [40] Jiang Y J, Zhao J L, Yang D X, et al. Highsensitivity pressure sensors based on mechanically induced long-period fiber gratings and fiber loop ringdown[J]. Optics Communications, 2010, 283(20): 3945-3948.
- [41] Herath C, Wang C J, Kaya M, et al. Fiber loop ringdown DNA and bacteria sensors[J]. Journal of Biomedical Optics, 2011, 16(5): 050501.
- [42] Huang H F, Lehmann K K. Noise in cavity ringdown spectroscopy caused by transverse mode coupling[J]. Optics Express, 2007, 15(14): 8745-8759.
- [43] Wang J D. Study on mode-matching in continuous wave cavity ring-down spectroscopy[D]. Beijing: University of Chinese Academy of Sciences, 2020: 42-44.

王金舵.连续波激光腔衰荡光谱模匹配技术研究 [D].北京:中国科学院大学,2020:42-44.

- [44] Cygan A, Lisak D, Masłowski P, et al. Pound-Drever-Hall-locked, frequency-stabilized cavity ringdown spectrometer[J]. The Review of Scientific Instruments, 2011, 82(6): 063107.
- [45] Wang J, Sun Y R, Tao L G, et al. Comb-locked cavity ring-down saturation spectroscopy[J]. Review of Scientific Instruments, 2017, 88(4): 043108.
- [46] Wang J, Sun Y R, Tao L G, et al. Communication: molecular near-infrared transitions determined with sub-kHz accuracy[J]. The Journal of Chemical Physics, 2017, 147(9): 091103.
- [47] Pan H, Cheng C F, Sun Y R, et al. Laser-locked, continuously tunable high resolution cavity ring-down spectrometer[J]. Review of Scientific Instruments, 2011, 82(10): 103110.
- [48] Paldus B A, Harb C C, Spence T G, et al. Cavity ringdown spectroscopy using mid-infrared quantumcascade lasers[J]. Optics Letters, 2000, 25(9):

666-668.

- [49] Tan Z Q, Long X W, Huang Y. High sensitivity CW-cavity ring down spectroscopy of tuning wavelength[J]. Acta Optica Sinica, 2009, 29(3): 747-751. 谭中奇,龙兴武,黄云.高灵敏度调谐式连续波腔衰 荡光谱技术[J]. 光学学报, 2009, 29(3): 747-751.
- [50] Tan Z Q, Long X W. Influence of cavity length change on measurement of CW cavity ring-down[J]. Laser Technology, 2007, 31(4): 438-441.
 谭中奇,龙兴武. 腔长变化对连续波腔衰荡技术测量 的影响[J]. 激光技术, 2007, 31(4): 438-441.
- [51] Mo Z Q, Yu J, Wang J D, et al. Current-modulated cavity ring-down spectroscopy for mobile monitoring of natural gas leaks[J]. Journal of Lightwave Technology, 2021, 39(12): 4020-4027.
- [52] Debecker I, Mohamed A K, Romanini D. Highspeed cavity ringdown spectroscopy with increased spectral resolution by simultaneous laser and cavity tuning[J]. Optics Express, 2005, 13(8): 2906-2915.
- [53] He Y, Orr B J. Rapidly swept, continuous-wave cavity ringdown spectroscopy with optical heterodyne detection: single- and multi-wavelength sensing of gases[J]. Applied Physics B, 2002, 75(2/3): 267-280.
- [54] Boyson T K, Spence T G, Calzada M E, et al. Frequency domain analysis for laser-locked cavity ringdown spectroscopy[J]. Optics Express, 2011, 19 (9): 8092-8101.
- [55] Atkinson D B. Solving chemical problems of environmental importance using cavity ring-down spectroscopy[J]. The Analyst, 2003, 128(2): 117-125.
- [56] Dubé W P, Brown S S, Osthoff H D, et al. Aircraft instrument for simultaneous, *in situ* measurement of NO₃ and N₂O₅ via pulsed cavity ring-down spectroscopy
 [J]. Review of Scientific Instruments, 2006, 77(3): 034101.
- [57] Li J L, Wang W G, Li K, et al. Development and application of the multi-wavelength cavity ring-down aerosol extinction spectrometer[J]. Journal of Environmental Sciences, 2019, 76: 227-237.
- [58] Wang C J, Srivastava N, Dibble T S. Observation and quantification of OH radicals in the far downstream part of an atmospheric microwave plasma jet using cavity ringdown spectroscopy[J]. Applied Physics Letters, 2009, 95(5): 051501.
- [59] Wang C J, Wu W. Simultaneous measurements of OH(A) and OH(X) radicals in microwave plasma jetassisted combustion of methane/air mixtures around

the lean-burn limit using optical emission spectroscopy and cavity ringdown spectroscopy[J]. Journal of Physics D, 2013, 46(46): 464008.

- [60] Rempe G, Lalezari R, Thompson R J, et al. Measurement of ultralow losses in an optical interferometer[J]. Optics Letters, 1992, 17(5): 363-365.
- [61] Li L P, Liu T, Li G, et al. Measurement of ultralow losses in optical supercavity[J]. Acta Physica Sinica, 2004, 53(5): 1401-1405.
 李利平, 刘涛, 李刚, 等. 超高精细度光学腔中低损 耗的测量[J]. 物理学报, 2004, 53(5): 1401-1405.
- [62] Qu Z C, Gao C M, Han Y L, et al. Detection of chemical warfare agents based on quantum cascade laser cavity ring-down spectroscopy[J]. Chinese Optics Letters, 2012, 10(5): 050102.
- [63] Payne B F, Jr, Ackley R, Jr, Paige Wicker A, Jr, et al. Characterization of methane plumes downwind of natural gas compressor stations in Pennsylvania and New York[J]. Science of the Total Environment, 2017, 580: 1214-1221.
- [64] Dickens G R, Paull C K, Wallace P. Direct measurement of *in situ* methane quantities in a large gas-hydrate reservoir[J]. Nature, 1997, 385(6615): 426-428.
- [65] Yvon-Lewis S A, Hu L, Kessler J. Methane flux to the atmosphere from the Deepwater Horizon oil disaster[J]. Geophysical Research Letters, 2011, 38 (1): 1-5.
- [66] Neri G, Lacquaniti A, Rizzo G, et al. Real-time monitoring of breath ammonia during haemodialysis: use of ion mobility spectrometry (IMS) and cavity ring-down spectroscopy (CRDS) techniques[J]. Nephrology Dialysis Transplantation, 2012, 27(7): 2945-2952.
- [67] Gong Z Y, Sun M X, Jiang C Y, et al. A ringdown breath acetone analyzer: performance and validation using gas chromatography-mass spectrometry[J]. Journal of Analytical & Bioanalytical Techniques, 2014, S7(12): 1-8.
- [68] Kim A, Dueker S R, Dong F, et al. Human ADME for YH12852 using wavelength scanning cavity ringdown spectroscopy (WS-CRDS) after a low radioactivity dose[J]. Bioanalysis, 2020, 12(2): 87-98.
- [69] Chen W, Roslund K, Fogarty C L, et al. Detection of hydrogen cyanide from oral anaerobes by cavity ring down spectroscopy[J]. Scientific Reports, 2016, 6: 22577.