第42卷 第5期 2021年5月

DOI: 10. 19650/j. cnki. cjsi. J2107522

一种改进型非交叉非对称 C-T 结构近红外 微型光谱仪设计*

周 颖1,黄云彪1,李东玲2,温 泉2

(1. 重庆川仪自动化股份有限公司 重庆 401121; 2. 重庆大学光电技术及系统教育部重点实验室 重庆 400030)

摘 要:针对基于固定光栅和阵列探测器的常规微型近红外光谱仪成本高、光谱范围窄等问题,提出了一种基于集成扫描光 栅微镜的双探测器微型近红外光谱仪。该系统采用自制的集成扫描光栅微镜作为核心分光部件,可同时实现扫描与分光功 能,光学系统设计利用两个聚焦镜和两个 InGaAs 单管探测器的空间布局避免不同光路之间的相互干扰,可实现双通道同时、 独立工作,此外双通道探测器前内置不同截止波长的带通滤色片消除光谱重叠。采用光线追迹法建立了理论模型计算光学 系统的初始结构参数;利用 ZEMAX 完成了光学系统的优化设计并给出优化结构参数。测试结果表明,该仪器工作波长范 围:800~2 532 nm,分辨率:小于 12 nm(800~1 600 nm)、小于 17 nm(1 600~2 532 nm),整体尺寸:145 nm×135 nm×75 nm, 具有宽光谱、小体积、低成本等优势。

关键词:近红外;双探测器;宽光谱;微型光谱仪

中图分类号: TH703 TH744 文献标识码: A 国家标准学科分类代码: 460.4

Design of the improved micro near spectrometer based on non-cross asymmetric C-T structure

Zhou Ying¹, Huang Yunbiao¹, Li Dongling², Wen Quan²

(1. Chongqing Chuanyi Automation Co., Ltd., Chongqing 401121, China; 2. Key Laboratory of Optoelectronic Technology and System of the Education Ministry, Chongqing University, Chongqing 400030, China)

Abstract: The conventional NIR spectrometers based on fixed grating and array detectors have disadvantages of high cost and narrow spectral range. To address these issues, the dual single detectors NIR micro spectrometers are proposed, which are based on integrated scanning grating micromirror. This system employs the integrated scanning grating micromirror as the core component, which can realize the scanning and diffraction simultaneously. The spatial layout of two focusing mirrors and dual InGaAs single detector are utilized to avoid the mutual interference between different optical paths in the optical system design. It can realize the simultaneous and independent operation of two optical paths. In addition, a band-pass filter with different cutoff wavelengths is established in front of the dual-path detectors to eliminate spectral overlap. A theoretical model is formulated by the ray tracing method to calculate the structural parameters are given. Test results show that the operating wavelength range is $800 \sim 2532$ nm. Resolution is smaller than $12 \text{ nm} (800 \sim 1600 \text{ nm})$ and $17 \text{ nm} (1600 \sim 2532 \text{ nm})$, and the overall size is $145 \text{ mm} \times 135 \text{ mm} \times 75 \text{ mm}$. This instrument has the advantages of wide spectrum, small volume, low cost and other advantages.

Keywords: near infrared; dual detector; wide spectrum; micro spectrometer

收稿日期:2021-02-23 Received Date: 2021-02-23

^{*}基金项目:国家重点研发计划(2018YFF01011200)项目资助

仪表学

仪器

0 引 言

近红外光谱分析技术具有快速、无损、多元数据分 析等显著特点,可用于多种物质组分和含量的鉴定。 随着环境监测、食品安全检测、现代农业、生物医学等 领域^[1-8]的飞速发展,近红外光谱仪已成为诸多国民经 济领域的必备检测装备。但传统的近红外光谱仪体积 大、功耗高、成本高,微型化、芯片化已成为近红外光谱 仪的重要发展方向。目前,无论是传统的实验室大型 或是便携式微型近红外光谱仪,均采用固定光栅结合 阵列探测器的结构,由于 CCD 阵列探测器在近红外波 段价格较高,造成近红外光谱仪整体成本较高,一定程 度上已严重制约了现代近红外光谱分析技术的快速 发展。

近年来,随着微光机电系统(micro optoelectronics mechanical system, MOEMS)技术的发展,为研制低成 本、高性能的微型近红外光谱仪提供了新的机遇。基 于扫描光栅微镜的微型近红外光谱仪核心器件为 MOEMS 扫描微光栅微镜。通过控制 MOEMS 扫描光栅 微镜作周期性往复扫描,并通过准直和聚焦完成单管 近红外探测器替代阵列近红外探测器,实现光谱信息 的单管连续探测。由于该类仪器的核心分光器件--MOEMS 扫描光栅微镜同时实现了分光和扫描,减少了 系统元器件、系统结构更加简单可靠,成为近年来的研 究热点。2003年,德国 Fraunhofer 微电子电路与系统研 究所的 Grüger 等^[9-10]利用自制的两款 MOEMS 扫描光 栅微镜搭建了一台微型光谱仪,该款仪器在可见光范 围内的探测波长范围为160 nm,最佳分辨率为0.7 nm, 实现了原理验证。在此基础上,2004年,德国 Fraunhofer IPMS 研究所的 Zimmer 等^[11]提出了一款基 于扫描光栅微镜的微型近红外光谱仪,该款仪器采用 对称式 C-T 光学结构设计, 探测光谱范围为 900~2 000 nm,体积为90 mm×60 mm×50 mm。上述两款仪器初步 验证了基于 MOEMS 扫描光栅微镜的微型光谱仪的可 行性。但存在扫描光栅微镜驱动电压较大、转角较小, 光路系统设计存在像差较大等一系列问题,且基于单 个单管探测器的结构设计无法进一步拓宽此类光谱仪 的探测波长范围,极大地限制了在长波近红外区域的 应用。

本文针对目前基于 MOEMS 扫描光栅微镜的微型 近红外光谱仪存在的问题,提出了一种非交叉非对称 C-T 光学结构,并完成微型近红外光谱仪系统搭建。实 验结果证明,该系统采用双单管 InGaAs 探测器可有效 实现实现近红外波段的探测,且满足低成本、小体积的 要求。

1 结构及原理

报

本文所设计的双单管探测器微型近红外光谱仪结构 如图1所示,主要由入/出射狭缝、集成扫描光栅微镜、准 直镜、聚焦镜、长波通滤光片、InGaAs单管探测器等组成。 该双单管探测器微型近红外光谱仪的结构特点是同时存 在两个聚焦镜和两个 InGaAs 单管探测器,可实现双通道 同时工作,完成 800~2 500 nm 范围内的近红外光谱采集。



Fig. 1 NIR micro spectrometer based on dual single detectors

该双单管探测器微型近红外光谱仪的工作原理为:近 红外光源发出的光由光纤耦合后,经入射狭缝进入准直 镜,由准直镜准直后进入集成扫描光栅微镜表面分光,分 光后不同波长的单色光会分别进入聚焦镜1、2,再由聚焦 镜1、2聚焦后分别通过出射狭缝1、2后进入 InGaAs 单管 探测器 1、2。这里,聚焦镜 1-出射狭缝 1-滤光片 1-InGaAs 单管探测器 1 组成一通道,聚焦镜 2—出射狭缝 2-滤光片 2-InGaAs 单管探测器 2 组成二通道,两个通道 独立工作,互不影响。当驱动集成扫描光栅微镜转动时, 不同波长的单色光会分别依次经过聚焦镜1和2,通过设 计合理的扫描角度,使一定波段的单色光只通过一个聚焦 镜后进入对应的 InGaAs 单管探测器,确保两个通道互不 干扰。该双探测器微型近红外光谱仪一通道的光谱探测 范围为:800~1 600 nm,二通道的光谱探测范围为:1 600~ 2 500 nm,首先从结构设计上避免了二级光谱重叠。但由 于光源光谱范围较宽,不可避免带来更高级次的光谱重 叠。因此,提出采用在探测器前加入长波通滤光片来消除 高级次光谱重叠的设计方案,其中一通道加入800 nm的带 通滤色片,确保≤800 nm 的波段被截止,二通道加入 1 500 nm 的带通滤色片,确保≤1 500 nm 的波段被截止。

26

第5期

27

通过光学系统双通道结合不同截止波长的带通滤色片设 计,可有效消除两个通道的光谱级次重叠。

通过集成扫描光栅微镜扫描角度的精确控制,结合双 单管探测器的光学系统设计,该双单管探测宽光谱微型近 红外光谱仪可实现整个近红外波段(800~2 500 nm)的探 测,并从结构设计上有效消除光谱级次的重叠。

2 模型建立

光学系统是微型近红外光谱仪最基本、最核心的部 分,其设计好坏直接决定仪器整体性能的优劣。目前,较 为普遍的光学系统有:Littrow 结构、Ebert-Fastie 结构和切 尔尼-特纳(Czerny-Turner, C-T)结构^[12-13]。Littrow 结构只 采用一个凹面镜,即作为准直镜又作为聚焦镜,结构较为 简单,但其彗差叠加。由于自身结构特点 Littrow 装置还会 造成谱线弯曲,另外,由于入射狭缝和出射狭缝距离较近, 还会造成仪器杂散光较大等问题。Ebert-Fastie 结构通常 采用一个较大的凹面反射镜作为准直和聚焦镜,该结构优 点是像散和谱线弯曲较小。但由于只采用一个凹面镜兼 具准直和聚焦功能,经光栅衍射后的光又经凹面镜回到光 栅表面,再次经光栅分光后经凹面镜聚焦到出射狭缝上, 形成严重杂散光,且无法消除。C-T 结构是在 Ebert-Fastie 结构的基础上改进而来的,该结构是将 Ebert-Fastie 结构的 一个凹面镜用两个凹面镜来替代,其中一个凹面镜作为准 直镜,另外一个凹面镜作为聚焦镜使用,避免了 Ebert-Fastie 结构中二次衍射和多次衍射引入过多杂散光的问 题。针对本文宽光谱近红外的设计需求,通过前期各种光 学系统的对比,选择非交叉非对称型 C-T 结构作为初始结 构,在此基础上改进并利用光线追迹法^[14]建立理论模型。

图 2 为改进型非交叉非对称 C-T 光学系统结构的主 要参数及符号示意图。其中 *S* 为入射狭缝,*G* 为自主研 发的集成扫描光栅微镜^[15-16],*M* 为准直镜,*M*₁、*M*₂ 分别 为聚焦镜 1、2,*E*₁、*E*₂ 分别为探测器 1、2。



图 2 双探测器微型近红外光谱仪光学结构参数

Fig. 2 The optical system of NIR micro spectrometer based on the dual single detector

根据干涉条件可知,对于一通道,复合光经准直 (*M*)—集成扫描光栅微镜分光(*G*)—聚焦(*M*₁)—探测 (*E*₁)的光程函数可写为:

$$F_{1} = r' + r_{1}' + (\omega'/d)\lambda_{1}$$
(1)

其中, r'为准直镜 M 到集成扫描光栅微镜 G 的光程; r'_1 为集成扫描光栅微镜 G 分别为聚焦镜 $1(M_1)$ 的光程; ω' 为集成扫描光栅微镜的半口径 (本文采用的集成光栅 尺寸为 $6 \text{ mm} \times 6 \text{ mm}$); d为集成闪耀光栅的光栅常数; λ_1 为入射到探测器 $1(E_1)$ 的对应波长。同理, 对于二通道, 复合光经经准直(M)—集成扫描光栅微镜分光(G)—聚 焦(M_2)—探测(E_2)的光程函数可写为:

$$F_{2} = r' + r'_{2} + (\omega'/d)\lambda_{2}$$
⁽²⁾

其中, r'₂ 为集成扫描光栅微镜 *G* 到分别为聚焦镜 2(*M*₂)的光程;λ,为入射到探测器 2(*E*₂)的对应波长。

无论一通道或二通道,光程函数均要满足干涉加强 条件。根据费马原理,光程函数 *F*₁ 和 *F*₂ 均应满足如下 条件:

$$\frac{\partial F_1}{\partial \omega'} = 0 \tag{3}$$

即确保不同通道的光有相同极值点,此条件也即理想成 像条件。式(3)说明此时探测器1、2上的光斑是严格像 点(弥散光斑的半径无限趋于0)。

当满足理想成像条件(即式(3))时,一通道和二通 道的光相位相同,也即满足干涉加强条件;若不满足理想 成像条件,一通道和二通道的光相位不同,导致像点处光 强损失,则偏离理想成像条件的光程函数,可以写成:

$$\Delta F_1 = \int (\partial F_1 / \partial \omega')$$

$$\Delta F_2 = \int (\partial F_2 / \partial \omega') / d\omega'$$
(4)

根据瑞利判据可知,当满足如下条件时:

$$\Delta F_{1} = \int_{\omega'}^{2\omega'} \frac{\partial F_{1}}{\partial \omega'} d\omega' \leqslant \frac{\lambda_{1}}{4}$$

$$\Delta F_{2} = \int_{\omega'}^{2\omega'} \frac{\partial F_{2}}{\partial \omega'} d\omega' \leqslant \frac{\lambda_{2}}{4}$$
(5)

探测器 1、2 检测到的不同通道的光斑同样满足理想 成像条件。

因此,根据瑞利判据可将式(1)和(2)改写为:

$$F_{1} = r' + r'_{1} + (\omega'/d)\lambda_{1} + \lambda_{1}/4$$

$$F_{2} = r' + r'_{2} + (\omega'/d)\lambda_{2} + \lambda_{2}/4$$
(6)

另外,对于集成闪耀光栅 G,有如下关系:

$$\omega' = \omega \cos \alpha \tag{7}$$

其中,ω为准直镜的半口径。

因此,利用式(1)~(7),并知 r',r'_1,r'_2 均为平行光束,且 $r' = \infty, r'_1 = \infty, r'_2 = \infty$,则可知从入射狭缝S经准直镜M到集成闪耀光栅G的光程函数为:

28

仪器仪表学报

$$F = r + r' - \omega' (\sin \alpha + \sin(-\alpha)) + \frac{\omega'^2}{2} \left[\left(\frac{\cos^2 \alpha}{r} - \frac{\cos \alpha}{R} \right) + \left(\frac{\cos^2(-\alpha)}{r'} - \frac{\cos^2(-\alpha)}{R} \right) \right] + \frac{\omega'^3}{2} \left[\frac{\sin \alpha}{r} \left(\frac{\cos^2 \alpha}{r} - \frac{\cos \alpha}{R} \right) + \frac{\sin(-\alpha)}{r'} \times \left(\frac{\cos^2(-\alpha)}{r'} - \frac{\cos^2(-\alpha)}{R} \right) \right]$$
(8)

其中:r 为入射狭缝 S 到准直镜 M 的光程;R 为准直 镜 M 的曲率半径;α、-α分别准直镜 M 的入射角和反射 角。式(8)建立起从入射狭缝 S 经准直镜 M 到集成闪耀 光栅 G 的光程函数与准直镜 M、闪耀光栅 G 相关光学参 数之间的关系。

将式(8)对ω'求偏导并利用反射定律,可得:

$$\delta \alpha_g = \frac{3(2\omega')^2 \cos^2 \alpha_g \sin \alpha}{4R^2 \cos^3 \alpha} \tag{9}$$

式(9)即为进入集成闪耀光栅分光前光束偏离主光 轴的角度。

此时, 对光栅方程 $d(\sin \alpha_g + \sin \beta_g) = \lambda_1$ 求偏导, 可得:

$$\delta\beta_{g} = -\frac{\cos\alpha_{g}}{\cos\beta_{g}}\delta\alpha_{g} = \frac{3(2\omega')^{2}\cos^{3}\alpha_{g}\sin\alpha}{4R^{2}\cos\beta_{g}\cos^{3}\alpha}$$
(10)

式(10)即为经集成闪耀光栅分光后光束偏离主光 轴的角度。

则经集成闪耀光栅分光后成像物点的横向偏差可以 写为:

$$\Delta \alpha_1 = \frac{1}{2} R_1 \cos \beta_1 \delta \beta_g = -\frac{3(2\omega')^2 R_1 \sin \alpha \cos \beta_1 \cos^3 \alpha_g}{8R^2 \cos^3 \alpha \cos \beta_g}$$
(11)

其中, R_1 为聚焦镜 M_1 的曲率半径; β_1 为聚焦镜 M_1 的入 射角。

同理,可以给出经集成闪耀光栅 *G* 分光后再经聚焦 镜 *M*₁ 聚焦后进入探测器 *E*₁ 的光程函数为:

$$F_{1} = r_{1}' + r_{1}'' - \omega'(\sin\beta_{1} + \sin(-\beta_{1})) + \frac{\omega'^{2}}{2} \left[\left(\frac{\cos^{2}\beta_{1}}{r_{1}'} - \frac{\cos\beta_{1}}{R_{1}} \right) + \left(\frac{\cos^{2}(-\beta_{1})}{r_{1}''} - \frac{\cos^{2}(-\beta_{1})}{R_{1}} \right) \right] + \frac{\omega'^{3}}{2} \left[\frac{\sin\beta_{1}}{r_{1}'} \left(\frac{\cos^{2}\beta_{1}}{r_{1}'} - \frac{\cos\beta_{1}}{R_{1}} \right) + \frac{\sin(-\beta_{1})}{r_{1}''} \times \left(\frac{\cos^{2}(-\beta_{1})}{r_{1}''} - \frac{\cos^{2}(-\beta_{1})}{R_{1}} \right) \right]$$
(12)

其中, r''_1 为聚焦镜 M_1 到探测器 E_1 的光程, $\beta_1 \subset \beta_1$ 分别为聚焦镜 M_1 的入射角和反射角。

同理,式(12)对ω'求偏导并利用反射定律,可得:

$$\delta\beta_{1} = -\frac{3(2\omega')^{2}\cos^{2}\beta_{g}\sin\beta_{1}}{4R_{1}^{2}\cos^{3}\beta_{1}}$$
(13)

式(13)即为经聚焦镜 M₁聚焦后光束偏离主光轴的

角度。则,此时成像物点的横向偏差可以写为:

$$\Delta\beta_1 = \frac{1}{2}R_1 \cos\beta_1 \delta\beta_1 = -\frac{3(2\omega')^2 \cos\beta_g \sin\beta_1}{8R_1 \cos^2\beta_1} \quad (14)$$

由此可知,探测器 *E*₁ 接收到的像点的总的横向偏差 即为:

$$\Delta_1 = \Delta \alpha_1 + \Delta \beta_1 = -\frac{3(2\omega')^2 R_1 \sin \alpha \cos \beta_1 \cos^3 \alpha_g}{8R^2 \cos^3 \alpha \cos \beta_g} -$$

$$\frac{3(2\omega')^2 \cos\beta_g \sin\beta_1}{8R_1 \cos\beta_1}$$
(15)

由瑞利判据式(5)知,当满足如下条件:

$$\Delta_1 = \Delta_{\alpha_1} + \Delta_{\beta_1} \leqslant \frac{\lambda_1}{4} \tag{16}$$

即可认为此时在探测器 E1 上接收到的像斑为理想像点。

对于探测器 E₂ 来说,从入射狭缝 S 经准直镜 M 到 集成闪耀光栅 G 的光程函数同样为式(8)所示,只是经 集成闪耀光栅 G 分光后再经聚焦镜 M₂ 聚焦后进入探测 器 E₂ 的光程函数与式(12)不同,可写为:

$$F_{2} = r_{2}' + r_{2}'' - \omega'(\sin\beta_{2} + \sin(-\beta_{2})) + \frac{\omega'^{2}}{2} \left[\left(\frac{\cos^{2}\beta_{2}}{r_{2}'} - \frac{\cos\beta_{2}}{R_{2}} \right) + \left(\frac{\cos^{2}(-\beta_{2})}{r_{2}''} - \frac{\cos^{2}(-\beta_{2})}{R_{2}} \right) \right] + \frac{\omega'^{3}}{2} \left[\frac{\sin\beta_{2}}{r_{2}'} \left(\frac{\cos^{2}\beta_{2}}{r_{2}'} - \frac{\cos\beta_{2}}{R_{2}} \right) + \frac{\sin(-\beta_{2})}{r_{2}''} \times \left(\frac{\cos^{2}(-\beta_{2})}{r_{2}''} - \frac{\cos^{2}(-\beta_{2})}{R_{2}} \right) \right]$$
(17)

其中, r'_2 为聚焦镜 M_2 到探测器 E_2 的光程; R_2 为聚焦 镜 M_2 的曲率半径; β_2 、- β_2 分别为聚焦镜 M_2 的入射角和 反射角。

同理,对ω'求偏导并结合反射定律,可得经聚焦镜 M2聚焦后光束偏离主光轴的角度为:

$$\delta\beta_2 = \frac{3(2\omega')^2 \cos^2\beta_g \sin\beta_2}{4R_2^2 \cos^3\beta_2}$$
(18)

则成像物点的横向偏差可以写为:

$$\Delta\beta_2 = \frac{1}{2}R_2\cos\beta_2\delta\beta_2 = -\frac{3(2\omega')^2\cos\beta_g\sin\beta_2}{8R_2\cos^2\beta_2} \quad (19)$$

$$\Delta \alpha_2 = \frac{1}{2} R_2 \cos \beta_2 \,\delta \beta_g = -\frac{3(2\omega')^2 R_2 \sin \alpha \cos \beta_2 \cos^3 \alpha_g}{8R^2 \cos^3 \alpha \cos \beta_g}$$
(20)

故探测器 E2 接收到的像点的总的横向偏差即为:

$$\Delta_2 = \Delta \alpha_2 + \Delta \beta_2 = - \frac{3(2\omega')^2 R_2 \sin \alpha \cos \beta_2 \cos^3 \alpha_g}{8R^2 \cos^3 \alpha \cos \beta_g} -$$

$$\frac{3(2\omega')^{2}\cos\beta_{g}\sin\beta_{2}}{8R_{2}\cos\beta_{2}}$$
(21)

同理,由瑞利判据式(5)知,当满足条件:

$$\Delta_2 = \Delta_{\alpha_2} + \Delta_{\beta_2} \leqslant \frac{\lambda_2}{4} \tag{22}$$

即可同样认为此时在探测器 *E*₂ 上接收到的像斑为 理想像点。

3 光机设计

3.1 光学设计

在光学系统优化设计前,首先要考虑系统的工作波 段范围、分辨率、像差以及系统体积等因素。随后,由上 述理论分析知,式(16)和(22)为满足瑞利判据情况下, 探测器1、2最后接收到理想像斑所满足的条件。该条件 可作为改进型非交叉非对称 C-T 光学系统设计的基本理 论依据。论文采用 ZEMAX 光学设计软件^[17]来完成光学 系统的优化设计。其中,狭缝宽度及光栅常数很大程度 决定分辨率的高低。另外,长焦也有利于分辨率的提高, 但却与系统的微型化设计相矛盾。最终,经过优化设计 之后,改进型非交叉非对称 C-T 光学系统的设计结果如 图 3 所示。



asymmetric Czerny—Turner optical system

由于闪耀光栅集成在 MOEMS 扫描光栅微镜上,并 随扫描光栅微镜一起做周期性往复运动,为了满足 800~ 2 500 nm 波长扫描,扫描角度需满足如下关系^[13]:

$$\hat{\varphi} = \frac{1}{2} \operatorname{arccot}_{\sqrt{\left(\frac{\lambda_{\max} + \lambda_{\min}}{\lambda_{\max} - \lambda_{\min}}\right) \cot \gamma}}$$
(23)

其中,γ 为闪耀角;λ_{min} 和 λ_{max} 分别为最小和最大探 测波长。由式(23)即可得出 MOEMS 集成扫描光栅微镜 的光学转角与探测波长范围和闪耀角之间的关系。

该改进型非交叉非对称 C-T 光学系统的工作波长范 围为:800~2 500 nm, 入射狭缝为 50 μm, 光栅常数为 250 l/mm,准直镜和两个聚焦镜的焦距均为 50 mm。该 光学系统的整体光谱分辨率如图 4 所示。在 800~1 600 nm 波段整体分辨率在 10 nm 以内,在 1 600~2 500 nm 波段整体 分辨率在 15 nm 以内。此外,整个波段像差得到了严格控 制,光斑的一致性较好,谱线平直。其中,1 600~2 500 nm 波 段分辨率比 800~1 600 nm 波段较低,这是因为波长越长, 衍射角越大,聚焦镜 2 的离轴角度也较大,远超出高斯光 学理想的成像条件。



图 4 不同波长的点列图对比 Fig. 4 Comparison of different RMS spots

基于理论推导及光学系统优化仿真,该改进型非交 叉非对称 C-T 光学系统主要参数如表1 所示。

表 1	改进	型非交叉非对称 C—T 光学系统主要参数		
Tal	ble 1	The main parameters of the improved		
non-cross asymmetric C-T optical system				

参数	值
r/mm	50
<i>r'/</i> mm	50. 2
r'1/r'2	70. 1/103. 7
r_1'' / r_2''	48.3/47.7
α/(°)	15
$eta_{g}/(^{\circ})$	-45.1
$lpha_{ m g}/m{eta'}_{ m g}$	11. 2/24. 5
$oldsymbol{eta}_1/oldsymbol{eta}_2$	9/16
d∕ µm	4
m	+1
准直镜/聚焦镜直径/mm	25.4
入射/出射狭缝宽度/μm	50/75
闪耀角/(°)	7.9
扫描角度/(°)	±7

仪器仪表学报

第42卷

3.2 结构设计

双探测器微型近红外光谱仪的光学器件包括狭缝、 集成扫描光栅微镜、准直镜、聚焦镜、长波通滤光片、单管 探测器。双通道的光学系统设计不可避免造成元器件较 多。在结构设计方面,首先不能造成各器件之间的干涉, 其次保证各器件的装配误差尽可能小,且对像质影响较 大的关键因素要实现精细可调,这样才能保证较好地实 现光学设计的目标。

根据上述原理,完成了各元器件夹具与系统结构设 计,整体布局如图5所示。



Fig. 5 The layout of designed NIR micro spectrometer

将光纤与入射狭缝、集成扫描光栅微镜单元以及探测系统置于底板的左半侧,将准直/聚焦镜置于底板右半侧,在确保系统整体微型化的基础上保证各元器件之间 互不干涉且方便可调,机壳内的整体布局如图 5(a)所示。通过在底板上设计定位孔的办法来保证各器件之间 的相对距离(包括轴向和径向)与光学系统设计一致。 每个元器件夹具与基座底部均设计了圆弧型开槽,通过 绕定位孔自由转动来控制子午角度偏差。同时,每个单 元基座底部设置定位滑槽来保证各个器件定位的准 确性。

采集卡安装在光学系统上方,光学系统与电路板之 间设计有内部隔板如图 5(b)所示,保证两者之间互不干 涉。另外,在内部隔板上设计了 3 个圆形孔洞,用来将集 成扫描光栅微镜和探测器 1、2 分别与电路板相连接。侧 壁采用一体化机加工的方式,提高系统的抗震性。且侧 壁设计有 USB 接口、电源接口,还预留有二次开发接口。

4 实验研究

在完成装配后,搭建了测试分析平台如图 6 所示,测试系统主要设备为:光栅常数为 250 1/mm,谐振频率为 243.9 Hz 的 MOEMS 集成扫描光栅微镜;入射狭缝为

50 μm,出射狭缝为 70 μm;纤径为 100 μm 的 MZ11L1 型 氟化锆(ZrF4)中红外光纤跳线;探测器 1(G10899,光敏 面直径 0.5 mm,响应范围:0.5~1.7 μm)和探测器 2 (G12183,光敏面直径 0.5 mm,响应范围:0.9~2.6 μm) 前分别装置 FELH0800 和 FELH1500 型长波通滤光片。 基于上述配置,完成系统测试分析。



图 6 测试系统 Fig. 6 The test system

双单管探测器 1 和 2 可同时探测不同波段的光谱, 探测器 1 和 2 的单周期光谱响应曲线如图 7 所示。





第5期

扫描光栅微镜的谐振频率为 243.9 Hz,扫描光栅微 镜每往复运动一个周期,可对称显示两幅完整光谱,故单 幅光谱的采样周期为 1/(2×243.9 Hz)= 2.05 ms, 如图 7 所示。图7(a)显示探测器1(800~1600 nm)单周期光 谱曲线,图7(b)显示探测器2(1600~2500 nm)单周期 光谱曲线。由于探测器1和2选型不同,故光强响应量 化值有所区别。

选择中心波长为 810、1 580、2 392 nm 的窄带滤光片 进行光谱探测范围的测试。标定后的光谱曲线如图8所 示。图 8 为分别放置中心波长为 810 nm 和 1 580 nm 窄 带滤光片时探测器1的光谱曲线,由图可知,在810 nm 处和1580 nm 处均有输出响应。由于在探测器1前装置 了 FELH0800 长波通滤波片,故经实际测试探测器 1 的 光谱探测范围为:800~1 646 nm。图 9 为分别放置中心 波长为1580 nm 和2392 nm 窄带滤光片时探测器2的 光谱曲线。从图 9 可知,探测器 2 在 1 580 nm 和 2 392 nm 两个窄带滤光片处均有响应。由于在探测器 2 前装置了 FELH1500 长波通滤波片,故实测的探测器 2 光谱探测范围为:1 541~2 532 nm。故该双单管探测宽 光谱微型近红外光谱仪的光谱探测范围为:800~ 2 532 nm_o



由于高压汞灯在近红外长波(1800~2 500 nm)范围 内无相隔很近的两个特征峰,故选用窄带滤光片测试系 统分辨率。

图 10 为探测器 1 的分辨率测试结果。由于有中心 波长分别为1570 nm 和1580 nm 的窄带滤色片,故选 取两个窄带滤光片测试 800~1 600 nm 范围内的分辨 率,从图中可以看出1570 nm 和1580 nm 两个特征峰 基本能够分开,且一般情况下光谱探测范围中心区域 的分辨率均优于光谱探测范围两端的分辨率,故探测 器 1(800~1 646 nm)的光谱分辨率整体优于 12 nm。



图 10 探测器 1 分辨率测试 Fig. 10 The testing of resolution of detector 1

图 11 为探测器 2 的分辨率测试结果。由于在 1 600~2 500 nm 范围内无中心波长相隔 15 nm 以内的 窄带滤色片,故选取中心波长为2392 nm 的窄带滤光 片,采用半高宽方法进行测试。测试中获取中心波长为 2 392 nm 的窄带滤光片的半高宽为 17 nm (2 399.2~ 2 382.5=16.7 nm)。同理,一般情况下光谱探测范围中 心区域的分辨率均优于光谱探测范围两端的分辨率,因 此探测器 2(1 541~2 532 nm)的光谱分辨率整体优 于17 nm。



Fig. 11 The testing of resolution of detector 2

仪器仪表学报

5 结 论

本文设计了基于集成扫描光栅微镜的双探测器微型 近红外光谱仪。光学系统采用非对称非交叉 C-T 系统, 建立了理论模型,并采用 ZEMAX 软件开展了结构参数 优化设计,完成了系统设计加工与装调测试。该双探测 器微型近红外光谱仪工作波长范围:800~2 532 nm,分辨 率:小于 12 nm(800~1 600 nm)、小于 17 nm(1 600~ 2 532 nm),整体尺寸:145 nm×135 nm×75 nm,该仪器 具有光谱范围宽、体积小、成本低等优势。

参考文献

- BLANCO M, MASPOCH S, VILLARROYA I, et al. Geographical origin classification of petroleum crudes from near-infrared spectra of bitumens [J]. Applied Spectroscopy, 2001, 55(7): 834-839.
- [2] ASKARI M S, CUI J, O'ROUKE S M, et al. Evaluation of soil structural quality using VIS-NIR spectra [J]. Soil and Tillage Research, 2015, 146: 108-117.
- [3] POREP J U, KAMMERER D R, CARLE R. On-line application of near infrared (NIR) spectroscopy in food production[J]. Trends in Food Science & Technology, 2015, 46(2): 211-230.
- [4] BLASCO J, LORENTE D, CORTES V, et al. Application of near infrared spectroscopy to the quality control of citrus fruits and mango[J]. NIR News, 2016, 27(7): 4-7.
- [5] CIRILLI M, BELLINCONTRO A, URBANI S, et al. On-field monitoring of fruit ripening evolution and quality parameters in olive mutants using a portable NIR-AOTF device[J]. Food Chemistry, 2016, 199: 96-104.
- [6] SUN H, PENG Y, LI P, et al. A portable device for detecting fruit quality by diffuse reflectance Vis/NIR spectroscopy[C]. Proc. of SPIE, 2017:102170T.
- [7] 张朕,姜劲,傅嘉豪,等. 基于功能近红外光谱的多生 理脑力疲劳检测[J]. 仪器仪表学报,2017,38(6): 1345-1352.
 ZHANG ZH, JIANG J, FU J H, et al. Multiphysiological mental-fatigue detection based on the functional near infrared spectroscopy [J]. Chinese Journal of Scientific Instrument, 2017, 38 (6): 1345-1352.

 [8] 戴峰,常建华,房久龙,等. 差频产生中红外光源及甲烷气体光谱检测[J]. 电子测量与仪器学报,2017, 31(9):1447-1452.

DAI F, CHANG J H, FANG J L, et al. Mid infrared light source based on difference frequency generation and detection of methane gas spectrum [J]. Journal of Electronic Measurement and Instrument, 2017, 31(9): 1447-1452.

- [9] GRUEGER H, WOLTER A, SCHUSTER T, et al. Realization of a spectrometer with micromachined scanning grating[C]. International Society for Optics and Photonics, 2003, 46-53.
- [10] GRUGER H, WOLTER A, SCHENK H, et al. Performance and applications of a spectrometer with micromachined scanning grating [J]. Proc. of SPIE, 2003, 4987: 284-291.
- [11] ZIMMER F, GRUEGER H, HEBERER A, et al. Development of a NIR microspectrometer based on a MOEMS scanning grating [C]. Proc. of SPIE, 2004, 5455: 9-18.
- [12] ZISSIS G J. Dispersive prisms and gratings [J]. Handbook of Optics, 1995, 2(5):1-5.
- [13] FISCHER R E, TADIC-GALEB B, YODER P R, et al. Optical system design [M]. New York: McGraw Hill, 2000.
- [14] 李晓彤,岑兆丰.几何光学.像差.光学设计[M].杭州:浙江大学出版社,2006.
 LIXT,CENZHF. Geometrical optics, aberrations and optical design [M]. Hangzhou: Zhejiang University Press,2006.
- [15] ZHOU Y, WEN Q, WEN Z Y, et al. Modeling of MOEMS electromagnetic scanning grating mirror for NIR micro-spectrometer[J]. AIP Advances, 2016, 6(2): 025025.
- [16] ZHOU Y, WEN Q, WEN Z Y, et al. An electromagnetic scanning mirror integrated with blazed grating and angle sensor for a near infrared micro spectrometer [J]. Journal of Micromechanics and Microengineering, 2017, 27(12): 125009.
- [17] GEARY J M. Introduction to lens design: With practical ZEMAX examples [M]. Richmond: Willmann-Bell, 2002.



33

第5期

周 颖 等:一种改进型非交叉非对称 C-T 结构近红外微型光谱仪设计

作者简介



周颖(通信作者),2018年于重庆大学 获得博士学位,现为重庆川仪自动化股份有 限公司高级工程师,主要研究方向为微纳器 件和实验室科学仪器。

E-mail: zhouying@163.com

Zhou Ying (Corresponding author) received his Ph. D. degree from Chongqing University in 2018. He is currently a senior engineer at Chongqing Chuanyi Automation Co., Ltd. His main research interests include micro/nano device and scientific instruments.



黄云彪,硕士,正高级工程师,现为重庆 川仪自动化股份有限公司首席专家,技术中 心主任。主要研究方向为信号检测与处理, 自动控制及嵌入式系统。

E-mail:hybmail@163.com

Huang Yunbiao has M. Sc. degree and is a professor-level senior engineer. He is the director of technical center at Chongqing Chuanyi Automation Co., Ltd., His main research interests include Signal detection and processing, automatic control and embedded system.



李东玲,2016年于重庆大学获得博士学 位,现为重庆大学高级工程师,主要研究方 向为微纳器件设计与加工工艺。 E-mail:lidongling@cqu.edu.cn

Li Dongling received her Ph. D. degree from Chongqing University in 2016. She is a senior engineer at Chongqing University. Her main research interests include design and processing technology of micro/nano device.



温泉,2015年于德国开姆尼兹大学获得 博士学位,现为重庆大学研究员,主要研究 方向为微纳器件及系统。

E-mail: hotspring1945@gmail.com

Wen Quan received his Ph. D. degree from University of Chemnitz in 2015. He is currently a research fellow at Chongqing University. His main research interests include micro/nano device and system.