# 中红外 AOTF 成像仪光谱校准方法

余 凯1,郭 琦1,李 娜1,2,成 驰1,赵慧洁1,2,3\*

 (1.北京航空航天大学 仪器科学与光电工程学院"精密光机电一体化技术" 教育部重点实验室,北京 100191;
 2.北京航空航天大学 人工智能研究院,北京 100191;

3. 北京航空航天大学"空天光学-微波一体化精准智能感知"

工业和信息化部重点实验室,北京100191)

摘 要:针对基于中红外声光可调谐滤波器 (Acousto-Optic Tunable Filter, AOTF)的光谱成像系统观测运动目标过程存在光谱数据漂移问题,提出了一种基于声光互作用的在线光谱校准方法。根据目标 光谱成像位置与驱动频率,构建了逆向光线追迹模型,从而实现了光谱数据的在线校准,满足运动目标 探测的实时性要求。该方法能为后续目标检测、识别与跟踪提供稳定且精确的光谱数据立方体。在实 验验证方面,利用设计研制的平行光入射的中红外 AOTF 光谱探测系统,以黑体与中红外滤波片组合 作为目标光源,对光谱校准模型开展实验验证。最终实验结果表明,针对位于不同视场处的模拟运动 目标,校正后的光谱漂移相对误差均优于 4.45%,有利于提升对运动目标光谱探测的应用能力。 关键词:声光可调谐滤波器;光谱校准;光线追迹;动目标;光谱探测 中图分类号:O439; TP731 文献标志码:A DOI: 10.3788/IRLA20230291

0 引 言

目前在中红外波段,目标的光谱特性获取手段主 要以红外滤波轮<sup>[1]</sup>为主,但波段数的限制依然是其瓶 颈问题,且滤波片波段固定,对于不同目标,不具备可 选光谱数据的获取,适应性差。声光可调谐滤波器作 为一种新型的光谱分光器件,通过超声换能器产生的 高频正弦信号调制声光晶体内的声波的频率、主瓣方 向、声波强度,可实现改变对应衍射光的波长、出射 方向以及出射强度的目的<sup>[2-3]</sup>。相比于其他光谱分光 方式,更为灵活。此外,它还具有电控、全固态、调谐 速度快、大角孔径、宽光谱范围等优点<sup>[4-5]</sup>。AOTF 光 谱仪在光谱分析、激光整形、光谱显微镜等领域中得 到了广泛的应用。

中红外 AOTF 用于目标光谱探测时,有两种光学 结构,即会聚光入射与平行光入射结构<sup>[6]</sup>。对于会聚 光入射结构的 AOTF 系统,存在光谱带宽展宽的问题;对于平行光入射结构的 AOTF 系统,存在光谱漂移 的问题<sup>[7–9]</sup>。而对于中波红外波段,其光谱漂移 现象相比于可见光波段更为严重。针对光谱漂移的问题,国外 Pozhar 等人已通过计算成像的方式将 AOTF 的视场进行拓展与光谱离线校正<sup>[10]</sup>,并成功运用于基于立体光谱成像应用之中<sup>[11]</sup>,但其方法为数据后处理,无法满足实时性的要求。其次,其建立的为物方视场中心波长映射关系,未考虑由畸变引起的物像不相似问题<sup>[12]</sup>。因此,文中从 AOTF 的声光衍射机理进行建模分析,设计并搭建了中波红外 AOTF 光谱成像探测系统,在调谐曲线计算公式的基础之上,考虑加入衍射光出射角度这一已知要素,通过三维逆向光线追迹的方法,建立像素级调谐曲线计算方法,实现了全视场目标光谱的实时在线校准。

收稿日期:2023-05-16; 修订日期:2023-06-27

基金项目:国家自然科学基金项目(61875004,62075202)

作者简介:余凯,男,博士生,主要从事中波红外 AOTF 器件建模、光谱成像探测及应用方面的研究。

导师(通讯作者)简介:赵慧洁,女,教授,博士生导师,博士,主要从事高光谱遥感、三维测量等方面的研究。

## 1 基于声光互作用的光谱校准方法

AOTF 器件一般为反常布拉格衍射, 入射光与衍射光具有不同的偏振态, 声光互作用长度较长, 产生±1级衍射光, 即有两种工作模式: 1) 入射光为非常光(简称 e 光), 衍射光为常光(简称 o 光); 2) 入射光为 o 光, 衍射光为 e 光。在中红外波段, 由于折射率随波长变化的色散差异程度小, 因而横向色差较小, 那么为了使轴向色差小, 常采用平行光入射的结构。由任意角度入射 AOTF 的频率与波长的调谐计算公式<sup>[13]</sup>, 通过数值计算的方法, 可以得到像面的频率漂移, 如图 1 所示。



像面的频率漂移呈现凹函数分布,并在像面正中 心出现极小值点,对应正中心视场。在图像行方向, 频率漂移为对称分布;在图像列方向,频率漂移为非 对称分布,一侧漂移更为严重。AOTF的调谐曲线为 一单调函数,那么频率漂移将最终导致光谱漂移,且 越靠近边缘视场,漂移现象越严重,但实际情况入射 光为复色光。根据动量匹配原则<sup>[7]</sup>,当 AOTF 驱动频 率确定时,存在唯一确定的衍射光波长与之对应。衍 射光波长与入射光角度、驱动频率相关,那么根据光 路可逆,可由像面目标位置与驱动频率的已知信息, 可反向解算衍射光波长。

#### 1.1 逆向三维光线追迹模型

根据实际光谱成像探测系统的光学结构,可构建 出基于动量匹配的逆向光线追迹模型,示意图如图 2 所示。

像面衍射光的位置通过图像滤波、阈值分割、质 心提取等基本的图像处理方法获得。图 2 中 $K_a$ 为声 矢量, $K_{ie}$ 、 $K_{do}$ 分别代表入射光为 e 光, 衍射光为 o 光,  $k_0$ 表示波数, 且 $k_0 = 2\pi/\lambda \circ n_o(\lambda)$ 、 $n_e(\lambda)$ 表示晶体的主 折射率, 与入射光波长有关。 $e_{ki}$ 与 $e_{kd}$ 分别代表入射光 和衍射光方向的单位向量,  $e_{si}$ 为入射光能速度方向单 位向量, $\gamma$ 为声走离角。( $L_0, M_0, N_0$ )为衍射光出射方向 余弦, ( $x_i, y_i$ )表示目标像面成像坐标,  $\theta_{do-out}$ 为衍射光与 AOTF 晶体后表面法线夹角,  $\theta_w$ 为 AOTF 晶体后楔角, ( $L_1, M_1, N_1$ )为晶体内衍射光方向余弦,  $\theta_{do-in}$ 为晶体内 衍射光与 AOTF 晶体后表面法线夹角。 $\theta$ \*为入射面切 角,  $\theta_{ie-out}$ 为晶体内折射光与入射面法线的夹角,  $\theta_{ie-in}$ 为 入射光与入射面法线的夹角, ( $L_2, M_2, N_2$ )为入射光方 向余弦。整个光线追迹流程为通过( $L_0, M_0, N_0$ )与实时



图 2 逆向光线追迹示意图

Fig.2 Schematic diagram of reverse ray tracing

驱动频率, 解算入射光波长与方向(*L*<sub>2</sub>, *M*<sub>2</sub>, *N*<sub>2</sub>)。 1.1.1 晶体内衍射光相速度方向计算

由于引入了 AOTF 声光晶体,因而坐标系中加入 了晶体坐标系。图 2 中, x'a对应像面行方向, y'a对应像 面列方向。晶体坐标系与世界坐标系涉及到坐标系 之间的二维旋转转换,可定义旋转矩阵T,如公式 (1)所示:

$$T(\theta) = \begin{pmatrix} \cos\theta & -\sin\theta\\ \sin\theta & \cos\theta \end{pmatrix}$$
(1)

式中: θ为坐标系的旋转角度, 顺时针旋转时角度取正 值, 逆时针旋转时角度取负值。在系统装调时, 会采 用激光器输出某一参考波长进行光轴的准直校准, 使 正入射激光器的衍射光成像位置位于像面正中心。 可得到世界坐标系下衍射光的方向余弦(*L*<sub>0</sub>, *M*<sub>0</sub>, *N*<sub>0</sub>), 如公式 (2) 所示:

$$L_{0} = -\frac{L_{a}}{\sqrt{L_{a}^{2} + L_{b}^{2} + L_{c}^{2}}}$$

$$\begin{bmatrix} M_{0} \\ N_{0} \end{bmatrix} = T \left(-\theta_{axis}\right) \begin{bmatrix} L_{b}/\sqrt{L_{a}^{2} + L_{b}^{2} + L_{c}^{2}} \\ L_{c}/\sqrt{L_{a}^{2} + L_{b}^{2} + L_{c}^{2}} \end{bmatrix}$$
(2)

式中: θ<sub>axis</sub>为入射光垂直晶体前表面入射时, 衍射光的 偏转角; (L<sub>a</sub>, L<sub>b</sub>, L<sub>c</sub>)为衍射光偏移像面中心的距离。使 用折射定律时, 入射光、入射平面法线、折射光需位 于同一平面, 坐标系的建立需要在晶体表面对应的球 坐标系下进行。因此, 需要先将世界直角坐标系转换 至晶体后表面直角坐标系, 晶体外衍射光的方向余弦为:

$$\begin{cases} L'_0 = L_0 \\ \begin{bmatrix} M'_0 \\ N'_0 \end{bmatrix} = T \left(-\theta_w\right) \begin{bmatrix} M_0 \\ N_0 \end{bmatrix}$$
(3)

由于衍射光为 o 光, 晶体内折射率为n<sub>o</sub>, 可求得球 坐标系下晶体外衍射光与入射面法线夹角, 如公式 (4) 所示:

$$\begin{cases} \theta_{do-out} = \arcsin\left(\sqrt{L_0'^2 + M_0'^2}\right) \left(\theta_{do-out} \in \left[0, \frac{\pi}{2}\right)\right) \\ \varphi_{do-out} = \arctan\left(M_0'/L_0'\right) (L_0' > 0 \& M_0' > 0) \\ \varphi_{do-out} = \pi + \arctan\left(M_0'L_0'\right) (L_0' < 0 \& M_0' > 0) \\ \varphi_{do-out} = \pi + \arctan\left(M_0'/L_0'\right) (L_0' > 0 \& M_0' < 0) \\ \varphi_{do-out} = 2\pi + \arctan\left(M_0'/L_0'\right) (L_0' < 0 \& M_0' < 0) \end{cases}$$

$$(4)$$

式中: $\theta_{do-out}$ 为球坐标系下晶体外衍射光入射极角;  $\varphi_{do-out}$ 为入射方位角。由入射光、入射面法线、折射光 共面原则,即 $\varphi_{do-out}$ ,则晶体后表面直角坐标系 下晶体内衍射光的方向余弦(L1,M1,N1)为:

$$\begin{pmatrix} L_1 = \sin \theta_{do\text{-}in} \cos \varphi_{do\text{-}in} \\ M_1 = T \left( \theta_w + \theta^* \right) \sin \theta_{do\text{-}in} \sin \varphi_{do\text{-}in} \\ N_1 = T \left( \theta_w + \theta^* \right) \cos \theta_{do\text{-}in}$$

$$(5)$$

1.1.2 晶体外入射光方向计算

当超声频率确定时,总能找到某个衍射光波长, 在某方向上满足动量匹配条件。在该条件下衍射光 矢量末端位于 o 光折射率圆球之上,为方便计算,将 三维波矢量布局做同尺度缩放处理(同除2π/λ),缩放 后波矢量布局如图 3 所示。



Fig.3 Layout of the scaled wave vector

*OAB*构成封闭三角形。如图 3 所示, *OA* 为衍射 光波矢, *OB* 为晶体内折射光波矢。由晶体坐标系下 衍射光的方向余弦可得到 *A* 点坐标(*x*<sub>A</sub>, *y*<sub>A</sub>, *z*<sub>A</sub>)。*AB* 为 声波矢, 位于声光互作用平面内, 其方向是由超声切 角 α 确定, 声矢量斜率*k* = tan α, 可得到 *AB* 的直线方 程, 又因为入射 e 光波矢位于椭球折射率曲面之上, 即 *B* 点坐标满足椭球方程, 联立方程组 (6) 可解得 *B* 点坐标(*x*<sub>B</sub>, *y*<sub>B</sub>, *z*<sub>B</sub>)。

$$\begin{cases} x_B = x_A \\ z_B - z_A = k (y_B - y_A) \\ \frac{x_B^2}{n_e^2} + \frac{y_B^2}{n_e^2} + \frac{z_B^2}{n_o^2} = 1 \end{cases}$$
(6)

此时对应的 e 光折射率为 $n'_e = \sqrt{x_B^2 + y_B^2 + z_B^2}$ , 入射 光对应晶体内折射光的方向余弦( $L'_2, M'_2, N'_2$ )为:

$$\begin{bmatrix} L'_2\\ M'_2\\ N'_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} x_B/n'_e\\ y_B/n'_e\\ z_B/n'_e \end{bmatrix}$$
(7)

最后由折射定律可得到入射光在世界直角坐标 系下的方向余弦为( $L_2, M_2, N_2$ )。声矢量 $K_a$ 的长度为线 段 AB的模乘以 $2\pi/\lambda$ ,由 $|K_a| = 2\pi f/|V_a|$ 可得到此时动 量匹配下的超声频率f,通过优化迭代算法使得 f = f<sub>a</sub>时,最终可得到衍射光的中心波长,实现由目标 像面光谱成像的位置与超声频率直接解算目标对应 光谱中心波长,从而实现动态光谱实时校准。以入射 光中心波长为4000 nm,中波探测器像面为320×256, 系统焦距为50 nm 为仿真输入参数,可得到像面频率 漂移曲面,如图1所示。若采用同一个调谐曲线计算 公式<sup>[14]</sup>,则目标光谱会产生漂移,如图4中曲面所 示。采用文中光谱校准方法后,理想仿真校正结果如 图4中平面所示。



#### Fig.4 Simulation of spectral correction

## 2 实验结果分析与讨论

在理论分析的基础之上,搭建了基于平行光入射 结构的中红外 AOTF 光谱成像探测系统,性能参数如 表1所示。动态光谱漂移校正的验证实验采用美国 光电工业公司 (Electro Optical Industries, Ins.(EOI)) 生 产的高温黑体与瑞典 Spectrogon 带通红外滤光片组

# 表 1 中波红外 AOTF 光谱成像探测系统的性能参数 Tab.1 Performance parameters of mid-infrared

AOTF spectral imaging detection	system	
---------------------------------	--------	--

Performance index	Parameter value	
Working band	3.7 <b>-</b> 4.8 μm	
Focal length	50 mm	
Number of pixels	320×256	
Pixel size	30 µm×30 µm	
Spectral resolution	44 nm (average)	
Cut angle	8.9°	
Rear wedge angle of AOTF	0°	

合作为窄带目标光源,滤波片中心波长标称值为4475 nm (记为*l*<sub>s</sub>),光谱半高宽 (full width at half maxima, FWHM)为260 nm (记为*FWHM*<sub>filter</sub>)。使组合光源置于不同视场处进行光谱校准实验。

#### 2.1 实验数据获取

为了模拟运动目标位于探测系统不同视场的情形,将原理样机置于升降台上,模拟目标行方向上的运动;将组合光源置于小推车上,模拟目标列方向上的运动。光谱校正实验目标光源与测试样机如图 5 所示。



图 5 光谱校正实验目标光源与测试样机。(a)目标光源;(b)测试 样机

Fig.5 Light source and prototype of the spectral correction experiment. (a) Light source; (b) Prototype

目标光谱因视场不同在像面列方向漂移更为严 重,验证实验综合考虑后设置如图 6 所示采样点。通 过调整黑体水平位置与样机高度, AOTF 驱动器扫 频,完成同一目标不同视场的频率响应数据获取。黑 体温度设置为 100 ℃, 相机积分时间为 2 ms。



Fig.6 Setting of sampling points for spectral drift correction experiment

1号采样点为左上,由列方向以此递增,共计 33个采样点。为了消除因视场不同 AOTF 衍射效率 的差异,频率响应的拟合采用归一化衍射效率来替 代。频率响应拟合采用四次傅里叶级数,以17号标 定点为例,实际采样点的 ROI 区域选取与频率响应拟 合如图 7(a)、(b) 所示。以相同的方法分别获取 1~ 33 号采样点的频率响应曲线并做衍射效率归一化处 理,这里展示 1~11 号采样点的频率响应结果如图 7(c) 所示。



图 7 频率响应测试结果。(a) ROI 区域选取;(b) 频率响应拟合;(c) 1~11 号采样点频率响应

Fig.7 Test results of frequency response. (a) Selection of ROI region; (b) Fitting of frequency response; (c) Frequency response of sampling points 1-11

由图 7(c) 可以发现, 当目标位于 AOTF 成像光谱 仪不同视场时, 像面会产生频率漂移。因此用同一个 固定的调谐曲线计算公式, 由超声频率计算光谱响应 时, 则导致光谱漂移。

#### 2.2 实验结果分析

以目标频率响应的峰值点作为特征点,对应的中 心波长作为特征波长,由调谐曲线计算公式可计算得 到目标不同视场光谱未校准时的光谱响应,结果如 图 8(a)所示。采用文中提出的基于声光互作用的光 谱校准方法,得到校准后的各视场光谱响应,结果如 图 8(b)所示。以峰值波长作为特征点的全视场校正 结果如图 9 所示。 由图 8 可以看出,光谱校正前,各视场目标光谱 响应形状相似,但在光谱维产生漂移,光谱校正后,各 曲线基本重合,保留了目标原始的光谱特征。由图 9 可以看出,光谱校正前,不同视场的目标光谱存在不 同程度的漂移现象,且边缘视场漂移更为严重,这与 模型仿真的结果相吻合;光谱校正后,不同视场目标 的峰值波长基本位于同一平面,漂移现象得到了明显 的抑制。同时,利用 MR304 傅里叶光谱仪对模拟场 景进行了实际测量,与 AOTF 光谱仪辐射定标后的光 谱响应 (平滑处理以抑制随机噪声)进行对比,结果如 图 10 所示。傅里叶光谱仪测试过程中的分辨率选为 1 cm<sup>-1</sup>,校正后的光谱响应与 MR 测试结果接近。





Fig.8 Spectral calibration results. (a) Before spectral calibration; (b) After spectral calibration



图 9 全视场校正结果

Fig.9 Correction results of full field



Fig.10 Comparison of spectral response

方便展示,以1~11 号采样点为例,光谱校正前后的目标峰值波长,峰值波长相比于滤波片标称值的漂移量数据如表2所示。为了更为直观的反映漂移的校正效果,以公式(8)作为光谱漂移量的评价依据。

表中也列出了校正前后光谱漂移量最大的采样点。

相对误差 = 
$$\frac{|\lambda_t - \lambda_s|}{FWHM_{\text{filter}}} \times 100\%$$
 (8)

式中:  $\lambda_i$ 为测试得到的峰值波长;  $\lambda_s$ 为滤波片标称中心 波长; FWHM<sub>filter</sub>为滤波片标称带宽。

选取的 33 个采样点中,光谱校准前均有不同程 度的光谱漂移,最大的光谱漂移量达到 81.94 nm,对应 的为 33 号采样点,由像面位置可知为边缘视场采样 点,相对误差为 31.51%@4475 nm,光谱已严重偏离目 标真实光谱。与实际的仿真结果相吻合。

由文中提出的三维逆向光线追迹方法对光谱进 行校准后,最大光谱漂移量为11.54 nm,对应19号采 样点,相对误差为4.45%@4475 nm,最小漂移量为 0.21 nm,对应29号采样点,相对误差为0.08%@4475 nm。 之所以仍然存在校准误差有以下几个因素:1)对于平 行光入射结构,不同视场入射光的衍射带宽有所差 异;2)系统装调误差拟合存在误差;3)对目标频率响 应采样过程中存在随机采样误差与拟合误差。对于 算法速度的评价,单个视场目标光谱校正的时间为 2.62 ms。若以画幅式成像25 Hz 帧频为指标依据,耗 费时间小于1/10周期。

如若采用以目标的温度及发射率为特征作为探测识别的依据,可以假设被测目标为灰体,温度为500 K,发射率为 0.8,在不考虑辐射量测量误差的前提下,由光谱漂移量利用普朗克公式可以得到光谱校准前的测温最大误差为 3.47% (17.36 K);校准后的测温最大误差为 0.91% (4.56 K),最小测温误差为 0.018% (0.09 K)。

Tab.2 Spectral drift correction results for sampling points 1-11							
	Peak way	elength/nm	Spectral drift/nm		Relative error		
-	Original	Corrected	Original	Corrected	Original	Corrected	
1	4459.32	4482.92	-15.68	7.92	6.03%	3.04%	
2	4470.30	4481.71	-4.70	6.71	1.81%	2.58%	
3	4475.75	4481.02	0.75	6.02	0.29%	2.32%	
4	4476.51	4485.34	1.51	10.34	0.58%	3.98%	
5	4473.24	4480.52	-1.76	5.52	0.68%	2.12%	
6	4466.54	4478.95	-8.46	3.95	3.25%	1.52%	
7	4456.91	4483.52	-18.09	8.52	6.96%	3.28%	
8	4444.78	4479.02	-30.22	4.02	11.62%	1.55%	
9	4430.53	4484.20	-44.47	9.20	17.10%	3.54%	
10	4414.49	4477.88	-60.51	2.88	23.27%	1.11%	
11	4396.95	4479.23	-78.05	4.23	30.02%	1.63%	
19	4451.11	4486.54	-23.88	11.54	9.19%	4.45%	
29	4452.09	4475.21	-22.91	0.21	8.81%	0.08%	
33	4393.06	4485.42	-81.94	10.42	31.51%	4.01%	

### 表 2 1~11 号采样点光谱漂移校正结果

#### 3 结 论

基于声光互作用机理的光谱校准方法,对不同视 场的目标进行了光谱校准。实验结果表明,同一目标 不同视场成像均存在光谱漂移现象,最大相对误差达 到 31.51%。采用文中方法校准之后,光谱漂移现象可 明 显 抑制,相对误差均控制在 4.45%@4475 nm 以 内。校准的输入信息为目标像面的实时坐标与实时 驱动频率,输出为实时解算的衍射光中心波长,因此 方法适用于运动目标光谱的在线校正,可将 AOTF 由 静态目标向动态目标的光谱成像探测做推广应用;除 此之外,该方法也可进一步解算空间维信息,对 AOTF 声光作用引起的成像畸变予以校正。

#### 参考文献:

- Li Y S, Zhao H J, Li N, et al. Detection of marine targets covered in sun glint based on mid-infrared polarization [J]. *Chinese Journal of Lasers*, 2022, 49(19): 1910004. (in Chinese)
- [2] Gorevoy A V, Machikhin A S, Martynov G N, et al. Spatiospectral transformation of noncollimated light beams diffracted by ultrasound in birefringent crystals [J]. *Photonics Research*, 2021, 9(5): 687-693.
- [3] Xu Z F, Zhao H J, Jia G R. Influence of the AOTF rear cut angle

on spectral image quality [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2022, 51(7): 20210590. (in Chinese)

- [4] Yushkov K B, Chizhikov A I, Makarov O Y, et al. Optimization of noncollinear AOTF design for laser beam shaping [J]. *Applied Optics*, 2020, 59(28): 8575-8581.
- [5] Shao Hui, Sa Beining, Li Wei, et al. A design and implementation of full waveform hyperspectral LiDAR for ancient architecture modelling [J]. *Infrared and Laser Engineering*, 2022, 51(8): 20210786. (in Chinese)
- [6] Batshev V, Machikhin A, Gorevoy A, et al. Spectral imaging experiments with various optical schemes based on the same AOTF [J]. *Materials*, 2021, 14(11): 2984.
- [7] Xu Z, Zhao H J, Jia G R, et al. Optical schemes of super-angular AOTF-based imagers and system response analysis [J]. *Optics Communications*, 2021, 498: 127204.
- [8] Wu Changkun, Zhang Wei, Hao Yazhe. Design of a control system for a visible/near-infrared real-time imaging spectrometer
   [J]. *Chinese Optics*, 2022, 15(2): 348-354. (in Chinese)
- [9] Yu K, Guo Q, Zhao H, et al. The calibration methods of geometric parameters of crystal for mid-infrared acousto-optic tunable filter-based imaging systems design [J]. *Materials*, 2023, 16(6): 2341.
- [10] Gorevoy A, Machikhin A, Martynov G, et al. Computational technique for field-of-view expansion in AOTF-based imagers

[J]. Optics Letters, 2022, 47(3): 585-588.

- [11] Machikhin A S, Pozhar V E. Spatial and spectral image distortions caused by diffraction of an ordinary polarised light beam by an ultrasonic wave [J]. *Quantum Electronics*, 2015, 45(2): 161-165.
- [12] Yu K, Zhao H. Analysis on the influence of incident light angle on the spatial aberrations of acousto-optical tunable filter

imaging [J]. Materials, 2022, 15(13): 4464.

- [13] Yushkov K B, Molchanov V Y, Belousov P V, et al. Contrast enhancement in microscopy of human thyroid tumors by means of acousto-optic adaptive spatial filtering [J]. *Journal of Biomedical Optics*, 2016, 21(1): 016003.
- [14] Chang I C. Analysis of the noncollinear acousto-optic filter [J]. *Electronics Letters*, 1975, 11(25-26): 617-618.

# Spectral calibration method for mid-infrared AOTF imagers

Yu Kai<sup>1</sup>, Guo Qi<sup>1</sup>, Li Na<sup>1,2</sup>, Cheng Chi<sup>1</sup>, Zhao Huijie<sup>1,2,3\*</sup>

(1. Key Laboratory of Precision Opto-Mechatronics Technology, Ministry of Education, School of Instrumentation & Opto-Electronic

Engineering, Beihang University, Beijing 100191, China;

2. Institute of Artificial Intelligence, Beihang University, Beijing 100191, China;

3. Aerospace Optical-Microwave Integrated Precision Intelligent Sensing, Key Laboratory of Ministry of Industry and Information

Technology, Beihang University, Beijing 100191, China)

#### Abstract:

**Objective** Spectral drift poses a unique challenge when observing moving targets using acousto-optic tunable filter (AOTF) spectrometers. Therefore, there is a need for an online spectral calibration method based on acousto-optic interaction. Utilizing the imaging position of the target spectrum and driving frequency, a reverse ray tracing model was constructed to achieve real-time calibration of the spectral data, ensuring stability and accuracy for subsequent detection, recognition, and tracking of the target. The developed mid-infrared AOTF spectral detection system with parallel entering light was employed for experimental verification. The results demonstrate that the correction accuracy of spectral drift is better than 4.45% for simulated moving targets with different fields of view. This improvement is beneficial for enhancing the application capabilities of spectral detection for moving targets.

**Methods** To address the issue of drift in mid-infrared AOTF spectral data under parallel light incidence conditions, a spectral calibration method based on the model of acousto-optic interaction is proposed. Initially, the principles of AOTF are briefly introduced, highlighting the use of a parallel light incidence structure to mitigate axial chromatic aberration in the mid-infrared band. The specific spectral calibration methods are then outlined. The reverse ray tracing method is employed, enabling the direct calculation of the spectrum from real-time image coordinates of the target and driving frequency (Fig.2). This involves computations such as refractive index calculation in three-dimensional space, coordinate system transformation, momentum matching, and more. Under ideal conditions, simulations of frequency drift in the image plane are conducted. The proposed spectral calibration method is experimentally validated using a self-developed prototype in the laboratory, and the performance parameters are presented in Tab.1. Importantly, as the proposed method is based on the acousto-optic mechanism model, no hardware modifications, such as changes to the optical structure, are required. This online spectral calculation method meets the application requirements for detecting the spectrum of moving targets.

**Results and Discussions** The validation experiment for dynamic spectral correction involves using a combination of a high-temperature blackbody and infrared filters as a narrowband light source. To simulate the moving target, sampling points are set (Fig.6). Initially, by selecting the region of interest (ROI), the frequency

	红外与激光工程	
第 12 期	www.irla.cn	第 52 卷

response at different positions of the target can be obtained. Experimental results indicate that the frequency response of the same target varies with different fields of view (Fig.7), leading to drift in the calculated target spectrum from the tuning curve. The method proposed in this article is then utilized to calibrate the target spectral response, resulting in a significant suppression of spectral drift before and after calibration. The spectral drift of the full field of view can be controlled within 4.45%. However, there are still some errors after spectral calibration. Firstly, the spectral full width at half maximum (FWHM) of AOTF varies with the field of view (FOV), which was not considered in the model. Secondly, there is a fitting error in the installation and adjustment of the system. Thirdly, random sampling errors occurred during the experimental process.

**Conclusions** The spectral data of aerial moving targets obtained by the AOTF spectral detection system may drift with FOV, affecting the extraction of spectral features and subsequently being unable to ensure stable tracking of the target. The spectral correction method based on the principle of acousto-optic interaction can perform real-time correction of the spectra of moving targets. Laboratory validation experiments have shown that the calibration method can effectively suppress spectral drift. After calibration, the accuracy of the spectral data cube of target can be ensured. The work of this article has certain significance for AOTF spectral detection from static targets to moving targets.

Key words: acousto-optic tunable filter; spectral calibration; ray tracing; moving targets; spectrum detection

Funding projects: National Natural Science Foundation of China(61875004, 62075202)