文章编号 1674-2915(2012)05-0470-06

# 交叉型消像散 Czerny-Turner 结构光谱仪设计

安 岩<sup>1,2</sup>, 孙 强<sup>1\*</sup>, 刘 英<sup>1</sup>, 李 淳<sup>1</sup> (1. 中国科学院 长春光学精密机械与物理研究所, 吉林 长春 130033; 2. 中国科学院 研究生院, 北京 130049)

摘要:以相对孔径为1:8,工作波段为780~1014 nm 为初始光学参数,首次推导出交叉型 Czerny-Turner(C-T)结构光谱 仪的一阶消像散条件,搭建了交叉型消像散 C-T 结构和交叉型消彗差 C-T 结构。利用 ZEMAX 软件对两种初始结构进行 了优化和比较。结果表明:交叉型消像散 C-T 结构具有更优越的光学性能,其均方根半径仅是消彗差 C-T 结构的 12% ~ 52%。消像散 C-T 结构不仅在沿狭缝方向上能量更为集中,利于设计大聚光能力的分光系统,而且在沿垂直于狭缝方向 上点斑更小,具有更高的光谱分辨率。

**关 键 词:**光学设计;切尔尼-特纳(C-T)结构;交叉型光谱仪;消像散结构;消彗差结构 中图分类号:TH744.1; TH703 **文献标识码:**A doi:10.3788/CO.20120505.0470

# Design of astigmatism-free crossed Czerny-Turner spectrometer

AN Yan<sup>1,2</sup>, SUN Qiang<sup>1\*</sup>, LIU Ying<sup>1</sup>, LI Chun<sup>1</sup>

 Changchun Institute of Optics, Fine Mechanics and Physics, Chinese Academy of Sciences, Changchun 130033, China;
 Graduate University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 130049, China) \* Corresponding author, E-mail;sung@ciomp.an.cn

Abstract: The first-order astigmatism-free conditions in a crossed Czerny-Turner(C-T) structure spectrometer are derived in this paper and the optical parameters determined for a relative aperture of 1:8 and a working range of 780 nm to 1 014 nm. An astigmatism-free crossed C-T spectrometer is built up with ZEMAX software, and a corresponding coma-free crossed C-T spectrometer is also built up for the comparison. The initial structures for the two types of crossed C-T optical systems are then optimized, and the performance merits are compared. It is shown that the astigmatism-free crossed C-T structure has superior optical performance with an RMS for the spot diagram only 12% to 52%, compared with that of the corresponding coma-free C-T structure over the working range. This indicates that the astigmatism-free crossed C-T structure possesses not only a better energy concentration along the slit direction, which is beneficial to spectrometers requiring larger condenser

收稿日期:2012-06-21;修订日期:2012-08-23

基金项目:国家自然科学基金资助项目(No. 60977001);吉林省与中国科学院合作长吉图开发开放先导区科技创新 合作专项基金资助项目(No. 2011CJT0004);吉林省科技厅资助项目(No. 20106015;No. 20100310);长春 市科技局支撑计划资助项目(No. 10023UN100)

capacity, but also a smaller spot diameter along the direction perpendicular to the slit indicating that a higher spectrum resolution is achievable.

Key words: optical design; Czerny-Turner structure; crossed spectrometer; coma-free structure; astigmatismfree structure

## 1引言

传统的 Czerny-Turner(C-T)结构光谱仪考虑 了消球差条件和消彗差条件[12],它采用两镜分离 的方式,避免了 Ebert-Fastie 结构的二次和多次衍 射所带来的问题。现在 C-T 结构的分光系统以其 简单的结构和良好的光谱分辨率,已广泛应用于 拉曼光谱等微弱信号检测和大气遥感等领域<sup>[3-5]</sup>。 对于以光电倍增管作探测器的一维光谱仪系统, 可以忽略像散所带来的影响,但是对于能量利用 率敏感的高速线阵 CCD 和 CMOS 探测器,像散的 影响却不容忽视,在二维成像光谱仪中,像散更是 致命的缺点。人们在传统 C-T 结构的光学系统基 础上,做了很多方面的改进,例如将两个球面镜改 变为椭球面或者超环面<sup>[6]</sup>,在探测器前面加入柱 镜<sup>[7]</sup>,在入射狭缝之前加入凹面镜<sup>[8]</sup>等。特别是 M.W. McDowell 提出的发散照明条件,利用光栅 的像散来补偿两球面镜所带来的像散,实现了单 一波长的消像散即零阶消像散条件<sup>[9]</sup>。而后 D. R. Austin 又进一步研究了宽光谱波段的消像散, 即一阶消像散条件[10],该类型的分光结构无额外 的光学元件<sup>[11]</sup>,只需调整结构参数就可以达到消 像散目的。

检测微弱信号时,要求光学系统有较强的聚

光能力,而光谱仪的聚光能力受限于光栅尺寸,大 口径光栅不利于系统的小型化。与传统的 C-T 结 构相比较,交叉型 C-T 结构具有相对孔径大和聚 光能力强的优势,同时又具有杂散光小的特点。 通常的交叉型结构也能满足消彗差条件,但是大 像散是此类系统固有的缺点。如何实现交叉型 C-T 结构的消像散,特别是只需调整结构参数来 实现消像散,迄今尚未有相关的报导。针对此问 题,本文研究了交叉型 C-T 结构的一阶消像散条 件,基于相同初始光学参数搭建了交叉型消像散 和交叉型消彗差 C-T 结构,并对两种初始结构进 行了优化和比较,最后给出了比较结果。

## 2 消像散条件

#### 2.1 零阶消像散条件

对于物在有限距离的球面镜,其子午像面距 离和弧矢像面距离是不同的,其大小与入射角和 曲率半径有关;而处于非平行光路中的光栅也可 以产生像散,其大小与光栅入射角和衍射角有关, 因此,在传统 C-T 结构中,人们曾提出了零阶消像 散条件,即利用光栅所带来的像散补偿系统中两 个反射镜带来的像散。按照光线传播方向,光线 经过准直物镜、光栅、聚光物镜,可以得出子午像 面距离 S<sub>T</sub>和弧矢像面距离 S<sub>s</sub>:

$$\begin{split} S_{\rm T} &= \frac{R_1 R_2 S}{2S(R_1 \sec\theta_2 + R_2 \sec\theta_1 \frac{\cos^2 \alpha}{\cos^2 \beta}) - R_1 R_2 \frac{\cos^2 \alpha}{\cos^2 \beta}} , \qquad (1) \\ S_{\rm S} &= \frac{R_1 R_2 S}{2S(R_1 \sec\theta_2 + R_2 \sec\theta_1) - R_1 R_2} \end{split}$$

式中:S 是入射狭缝到准直物镜的距离, $\theta_1$ 是准直物镜的入射角度, $\theta_2$ 是聚光物镜的入射角度, $\alpha$  是光栅入射角, $\beta$ 为光栅衍射角, $R_1$ 是准直物镜的曲

率半径,  $R_2$ 是聚光物镜的曲率半径。零阶消像散 条件(即单波长消像散条件)为 $S_T = S_s$ ,得出满足 该条件下的S值:

$$S = \left[\frac{0.5 \times R_1 R_2 (\frac{\cos^2 \alpha}{\cos^2 \beta} - 1)}{R_1 (\sec \theta_2 - \cos \theta_1) + R_2 (\sec \theta_1 \frac{\cos^2 \alpha}{\cos^2 \beta} - \cos \theta_1)}\right].$$
 (2)

虽然交叉型 C-T 结构与传统型 C-T 结构的形 式不同,但是光线传播的顺序是相同的,因此式 (2)也可以用于交叉型 C-T 结构的单波长零阶消 像散。

## 2.2 一阶消像散条件

针对交叉型 C-T 结构的特点,利用与文献 [9]相似的方法进行了一阶消像散条件的推导。 交叉型 C-T 结构的光学结构如图 1 所示,其中  $L_{xz}$ 是狭缝到准直物镜的距离, $L_{xz}$ 是准直物镜到光栅 的距离, $L_{y}$ 和  $L'_{yz}$ 是中心波长光线和相邻波长光线 分别经过光栅到聚光物镜的距离, $L_{jd}$ 和  $L'_{jd}$ 是中心 波长光线和相邻波长光线分别经过聚光物镜到像 面的距离, $\beta_1$ 和  $\beta'_1$ 分别是中心波长光线和相邻波 长光线的光栅衍射方向与水平方向夹角, $\theta_p$ 是像 面倾斜角度,d是中心波长光线与相邻波长光线 在像面的距离,O是聚光物镜的球心。X 是入射 光线与光栅的交点,A,A'是中心波长光线和相邻 波长光线分别与聚光物镜的交点,B和 B'是中心 波长光线和相邻波长光线分别与像面的交点。





由于光栅对不同波长的衍射角度不同,导致 不同波长的像散不同,一阶消像散条件就是通过 调整光学元件之间的距离和角度参数,使得光学 系统的像散变化与衍射角无关:

$$\frac{\mathrm{d}S_{\mathrm{T}}}{\mathrm{d}\beta} = \frac{\mathrm{d}S_{\mathrm{S}}}{\mathrm{d}\beta} = \frac{\mathrm{d}L_{jd}}{\mathrm{d}\beta} \,. \tag{3}$$

根据式(1)可以看出,子午距离、弧矢距离以 及聚光物镜入射角均与光栅衍射角有关,式(3) 中的分量可改写为:

$$\begin{cases} \frac{\mathrm{d}S_{\mathrm{S}}}{\mathrm{d}\beta_{1}} = \frac{\partial S_{\mathrm{S}}}{\partial \theta_{2}} \frac{\mathrm{d}\theta_{2}}{\mathrm{d}\beta_{1}} \\ \frac{\mathrm{d}S_{\mathrm{T}}}{\mathrm{d}\beta_{1}} = \frac{\partial S_{\mathrm{T}}}{\partial \beta_{1}} + \frac{\partial S_{\mathrm{T}}}{\partial \theta_{2}} \frac{\mathrm{d}\theta_{2}}{\mathrm{d}\beta_{1}} \end{cases}.$$
(4)  
将式(4)带入式(3)可以得到:

$$\frac{\mathrm{d}\theta_2}{\mathrm{d}\beta_1} = \frac{\frac{\partial S_{\mathrm{T}}}{\partial\beta_1}}{\frac{\partial S_{\mathrm{S}}}{\partial\theta_2} - \frac{\partial S_{\mathrm{T}}}{\partial\theta_2}}.$$
 (5)

同时,在交叉型 C-T 几何结构中根据矢量和 公式,可以计算出:

$$\frac{\mathrm{d}L_{gj}}{\mathrm{d}\beta_1} = L_{gj} \tan\theta_2, \qquad (6)$$

$$\frac{\mathrm{d}\theta_2}{\mathrm{d}\beta_1} = 1 - \frac{L_{gi}}{R_2 \cos\theta_2} , \qquad (7)$$

$$\frac{\mathrm{d}d}{\mathrm{d}\beta_1} = \sec\theta_{\mathrm{D}} \left( L_{gj} - L_{jd} + \frac{2L_{jd}L_{gj}}{R_2\cos\theta_2} \right) , \quad (8)$$

$$\frac{\mathrm{d}L_{jd}}{\mathrm{d}\beta_1} = \tan\theta_{\mathrm{D}} \left( L_{jd} - L_{gj} - \frac{2L_{jd}L_{gj}}{R_2\cos\theta_2} \right) + L_{gj}\tan\theta_2.$$
(9)

通过式(5)和式(7)联立,可以求解出光栅到 聚光物镜的距离 *L<sub>si</sub>*,从而找到满足一阶消像散条 件的结构参数设置。

对比交叉型和传统型消像散 C-T 结构的一阶 消像散公式,可以看到,交叉型消像散 C-T 结构所 确定的式(6)、(7)与传统型消像散 C-T 结构中对 应的公式相同,但对式(8)和式(9)却有一定区 别,根据线色散公式:

$$\frac{\mathrm{d}d}{\mathrm{d}\lambda} = \frac{\partial\beta_1}{\partial\lambda}\frac{\mathrm{d}d}{\mathrm{d}\beta_1} = \frac{m}{\mathrm{d}\cos\beta_1}\frac{\mathrm{d}d}{\mathrm{d}\beta_1} , \qquad (10)$$

式中:m 是光栅衍射级次,d 是光栅常数。利用式 (10),可以计算出不同光栅入射角时,交叉型消 像散结构与传统型消像散结构的线色散,并以最 大色散值进行归一化,得到两种结构的归一化线 色散随光栅入射角的变化曲线,如图2所示。其 中十字曲线代表传统型C-T结构,圆圈曲线代表 交叉型C-T结构。可以看出,在不同光栅入射角 的情况下,传统型C-T结构的色散变化比较平稳, 在-16~44°入射角内,归一化色散在0~45%之 间,而交叉型C-T结构的色散在0~100%之间。



图 2 两种 C-T 结构的归一化色散随光栅入射角 变化

- Fig. 2 Variations of the normalized dispersion as incident angle of grating for two types of C-T structures
- 3 结构对比

#### 3.1 像散弥散高度计算

满足零阶和一阶消像散条件的 C-T 结构,可 以保证在中心波长处消像散并在一定波长范围内 的像散变化与光栅衍射角无关,但系统在其余波 长下仍残留一定的像散。对于物距为有限距离的 反射镜,其子午像面和弧矢像面如图 3 所示,图中 R 是反射镜曲率半径,l 是物距, $\theta$  是反射镜入射 角, $l_i$ 是子午像面距离, $l_s$ 是弧矢像面距离,D 是反 射镜上有效光束口径, $\Delta L_T$ 是子午像面上的像散 弥散高度。由于反射镜在离轴条件下使用,子午 像面距离和弧矢像面距离不等。从图 3 的几何关



图 3 离轴反射镜的子午距离和弧矢距离



系可知,子午像面上的像散弥散高度  $\Delta L_{\rm T}$ 为:

$$\Delta L_{\rm T} = \frac{l_{\rm s} - l_{\rm t}}{l_{\rm s}} D . \qquad (11)$$

式中,*l*<sub>1</sub>和 *l*<sub>s</sub>可以利用细光束子午和弧矢公式获得,因此,选择了不同波长下的像散弥散高度作为 结构比较的理论模型。

## 3.2 消像散结构对比

为了说明满足消像散条件的交叉型 C-T 结构 的优越性,以表1为初始结构条件,对按照消像散 原理设计得到的参数(见表2)进行了比对;同样 以表1为参考,利用相关理论<sup>[12]</sup>,计算了满足消 彗差条件的交叉型 C-T 结构的初始结构参数,设 计结果如表2 所示,经光学软件仿真的光学结构 分别如图4 和图5 所示。

#### 表1 系统初始光学结构参数

# Tab. 1 Initial structural parameters of

optical system

初始结构参数	参数值
波长范围/nm	780 ~1 014
中心波长/nm	898
光栅常数/(lp・mm <sup>-1</sup> )	1/450
准直物镜半径 $R_1$ /mm	100
聚光物镜半径 $R_2$ /mm	100
相对孔径	1:8

表 2	消像散以及消彗差结构参数

Tab. 2Structural parameters of astigmatism-freeand coma-free crossed Czerny-Turner

6

结构参数	消像散 C-T 结构	消彗差 C-T 结构
$L_{xz}/mm$	43.50	50.00
$L_{zg}/mm$	41.81	42.30
$L_{gj}/mm$	39.62	42.30
$L_{_{jd}}/\mathrm{mm}$	60.17	50.00
i∕ (°)	-3.86	-3.86
$ heta_{ m l}$ / ( ° )	8	8
$ heta_2$ /(°)	8	8

对于两种不同的交叉型结构,将相关参数代 入式(11),计算像散弥散高度,以间隔10 nm 进 行取点采样,得到像散弥散高度随波长的变化曲 线,如图6所示,其中十字代表消彗差结构的像散



图4 交叉型消像散 C-T 结构

Fig. 4 Diagram of astigmatism-free crossed C-T structure



图 5 交叉型消彗差 C-T 结构

Fig. 5 Diagram of coma-free crossed C-T structure





弥散高度曲线,圆圈代表消像散结构的像散弥散 高度曲线。可以看到,在消像散 C-T 结构中,像散 带来的影响并非在全波段上完全消除,在其它波 长下的成像仍有剩余像散,在中心波长附近,消像 散结构的像散弥散高度接近于零。随着波长偏离 中心波长,像散弥散高度逐渐增加,形成一个"V" 型曲线,在消彗差 C-T 结构中,像面设定在子午像 面和弧矢像面中间的某一位置,在全波段范围内, 其像散弥散高度的值都很大,即使中心波长下也 有着大于消像散结构的像散弥散高度值,证明了 消像散 C-T 结构是较好的交叉型结构。

## 3.3 结构优化

利用 ZEMAX 软件,优化消彗差和消像散 C-T 结构后,对二者的点列图进行了比较。以10 nm 为采样间隔,取优化之后两结构的均方根半径作 为纵坐标,制作点列图结果如图7所示。通过图 6和图7比较,在全波段内,对于像散弥散高度为 300 µm 的消像散结构,实际优化之后的均方根半 径均在 40 μm 以下,最小的均方根半径为 8.39 μm, 而消彗差结构在初始像散弥散高度 600 µm数量级上,经实际优化之后的均方根半径 在 60 µm,最小的均方根半径为 33.57 µm,两种 结构优化之后,系统性能均得到了提高。但消像 散结构在整体在优化之后的光学性能仍要优于消 慧差结构,其均方根半径仅是消彗差 C-T 结构的 12%~52%,在同等条件的交叉型结构中,消像散 结构中光学性能提升空间更大,进一步优化的效 果更好,在全波段内,可以获得更小的系统点斑。



图 7 结构优化后的两结构点列图



4 结 论

本文推导了交叉型 C-T 结构的一阶消像散条件,指出了与传统型消像散 C-T 结构在线色散方面的差别。利用推导公式,以相对孔径 1:8、全波

段为780~1014 nm、光栅常数为1/450 lp/mm 为 初始光学参数,搭建了交叉型消像散 C-T 结构和 交叉型消彗差 C-T 结构,对像散弥散高度的理论 计算和经软件优化之后的对比结果显示,消像散 交叉型 C-T 结构有更优越的光学性能,其均方根 半径仅是消彗差 C-T 结构的 12% ~52%。结果 表明:交叉型消像散结构不仅在初始结构计算有 着较好的光学性能,其优化之后的点列图有着更 好的光学性能,这对设计大聚光能力的分光系统 以及得到更高的光谱分辨率有着更好的指导意 义。

#### 参考文献:

- [1] SHAFER A B, MEGILL L R, DROPPLEMAN L. Optimization of the Czerny-Turner spectrometer [J]. J. Opt. Soc. Am., 1964, 54(7):879-887.
- [2] SHAFER A B. Correcting for astigmatism in the Czerny-Turner spectrometer and spectrograph [J]. Appl. Opt., 1967, 6 (1):159-160.
- [3] 薛庆生,王淑荣,李福田,等. 用于大气遥感探测的临边成像光谱仪[J]. 光学 精密工程,2010,18(4):824-831.
   XUE Q SH, WANG SH R, LI F T, et al.. Limb imaging spectrometer for atmospheric remote sensing[J]. Opt. Precision Eng., 2010,18(4):824-831. (in Chinese)
- [4] 余典,李笑,杨成龙,等.光电直读光谱仪标定方法的研究[J].光学与光电技术,2011,9(4):88-91.
   YU D,LI X,YANG CH L, et al.. Study on the calibration method of direct-reading spectrometer[J]. Opt. Optoelectronic Technol.,2011,9(4):88-91. (in Chinese)
- [5] HAGEN N, BRADY D J. Coded-aperture DUV spectrometer for standoff Raman spectroscopy [J]. SPIE, 2009, 7319: 73190D
- [6] XUE Q S, WANG S R, LI F T. Aberration-corrected Czerny-Turner imaging spectrometer with a wide spectral region [J]. *Appl. Opt.*, 2009, 48(1):11-16.
- [7] LEE K S,THOMPSON K P,ROLLAND J P. Broadband astigmatism-corrected Czerny-Turner spectrometer[J]. Opt. Express,2010,18(22):23378-23384.
- [8] ROSENDAHL G R. Contributions to the optics of mirror systems and gratings with oblique incidence. III. some applications
   [J]. J. Opt. Sco. Am., 1962, 52(4):412-415.
- [9] MCDOWELL M. Design of Czerny-Turner spectrographs using divergent grating illumination [J]. Opt. Acta., 1975, 2: 473-475.
- [10] AUSTIN D R, WITTING T, WALMSLEY I A. Broadband astigmatism-free Czerny-Turner imaging spectrometer using spherical mirrors[J]. Appl. Opt., 2009,48(19):3846-3853.
- [11] 陈万英,唐玉国,巴音贺希格,等. 微型平像场近红外光谱仪的消杂散光设计[J]. 中国光学与应用光学,2010,3
  (3):263-267.
  CHEN W Y, TANG Y G, Bayanheshig, *et al.*. Suppression of stray light in micro flat-field near-infrared spectrometer[J]. *Chinese J. Opt. Appl. Opt.*, 2010,3(3):263-267. (in Chinese)
- [12] 林中,范世福.光谱仪器学[M].北京:机械工业出版社,1989.
   LIN ZH,FAN SH F. Spectroscopic Instrumentology[M]. Beijing: Machine Industry Press, 1989. (in Chinese)

作者简介:安 岩(1986—),男,吉林长春人,博士研究生,主要从事光谱仪系统设计等方面的研究。

E-mail; onesincere\_7@ yahoo.com.cn 孙 强(1971—),男,黑龙江海伦人,研究员,博士生导师,主要从事现代红外光学仪器、光谱仪器、红外系统仿 真等方面的研究。E-mail; sunq@ ciomp.an.cn

刘 英(1980—),女,山东滨州人,助理研究员,主要从事红外光学方面的研究。E-mail;liuy613@163.com

李 淳(1982—),男,山东烟台人,助理研究员,主要从事光学设计、图像处理等方面的研究。

E-mail:xlfd-0830@163.com