Journal of Vibration, Measurement & Diagnosis

doi:10.16450/j.cnki.issn.1004-6801.2017.01.017

一种光学元件表面中频误差提取的新方法

任志英1, 林有希1, 黄健萌1, 肖维军2, 高诚辉1

(1. 福州大学机械工程及自动化学院 福州,350108) (2. 福建福光股份有限公司 福州, 350015)

摘要 光学元件表面面形误差属于非平稳空间信号,为了在分离光学元件表面各频段面形误差的同时尽可能保留 原始信号各频段的细节特征,结合超精密抛光的球面光学元件表面特点,提出一种基于双树复小波变换(dual tree complex wavelet transform,简称 DT-CWT)的自适应分离法。利用 DT-CWT 的多分辨分析、方向性好和良好的时 频局部化分析能力等特点,对实测的抛光光学元件表面进行 DT-CWT 的多尺度分解,并在重构时加入自适应影响 因子,成功分离了各频段的面形误差。通过对经 DT-CWT 直接分离法与 DT-CWT 自适应分离法得到的高、中、低 频面形误差进行参数表征,实验证明基于 DT-CWT 自适应分离法更为有效地分离光学元件各个频段的面形误差 及误差特征,便于后续的识别与评定工作。

关键词 光学元件; 面形误差; 双树复小波变换; 自适应分离; 参数表征 中图分类号 TG58; TH161

引 言

光学元件在紫外和 x 射线光学以及高功率激 光损伤阈值等领域的应用越加广泛与频繁[1],因此 对于光学元件表面质量也提出了更高的要求。表面 质量影响因素除了光学元件自身材料外,主要是光 学元件在机加工过程中残留的面形误差,它分为3 种,即属于高频段面形误差的表面粗糙度、属于中频 段面形误差的表面波纹度和属于低频段面形误差的 几何轮廓形位误差。这些面形误差对光束的调制作 用会严重影响光束质量。因此在光学元件表面质量 评定中对各频段面形误差的正确提取是一个关键环 节,其目标是在保持原有信号细节的基础上最大限 度地分离开高、中、低频信号。目前,国内外学者做 了不少研究。文献[2]从光学元件表面属于非平稳 空间信号的角度出发,提出了基于经验模态分解的 精密光学表面中频误差提取和识别方法。文献[3] 通过理论分析 Winger 分布函数与功率谱密度之间 的关系,得到了局部波前畸变的评价方法和指标。 这些方法对高、中、低频段分离没有严格区分,导致 各个频段范围内的成分不能完全分离,特别是中频 信号的分离,一些属于中频段的重要信息隐藏到其 他频段中,最终使中频的细节特征变得模糊。这将 为后续的评价带来误差,甚至可能得到错误的结论。 另一方面,中频信号是数控小刀具在抛光过程中留 下的一些波纹,其受到加工温度、刀具及抛光液等影 响,属于非平稳空间信号。

双树复小波变换因具有多分辨分析、近似平移 不变性和方向性好等优点,是分析非平稳信号强有 力的工具,目前已在图像去噪^[4]、图像纹理提取^[5]和 图像加强^[6]等方面取得了成功应用。因此,笔者利 用 DT-CWT 对光学元件表面形貌进行多尺度分 解,同时通过引入自适应系数对各个尺度下的高中 低频进行分解与重构得到各频段面形误差。并对各 频段面形误差进行参数表征,证实了该方法可以有 效分离出高、中、低各频段成分。

光学元件表面形貌测量与表征 1

1.1 实验设备

实验采用美国 KLA-Tencor 公司的 MicroXam -100型光学轮廓仪对抛光球面光学元件表面进行 扫描。MicroXam-100型光学轮廓仪是一种全功能非

收稿日期:2015-07-17;修回日期:2015-08-15

国家自然科学基金资助项目(51375094);福建省自然科学基金资助项目(2015J01195);清华大学摩擦学国家重点实验 室开放基金资助项目(SKLTKF13B02);福州市科技局资助项目(2014-G-74);福州大学人才基金资助项目(XRC-1576)

接触白光移相干涉仪,最小采样间距为 0.078 μm,测 量最大量程为 100 mm,分辨率为 0.01 nm。实验设 备示意图及实验光学元件样品如图 1 和图 2 所示。



图 1 实验设备示意图

Fig. 1 The schematic diagram of experimental equipment



图 2 光学元件样品 Fig. 2 The optical components sample

1.2 实验规则与实际检测曲线

球面光学元件常采用子午线来确定光学元件的 面形,子午线影响镜片的焦斑、像散以及屈光度等光 学性能^[2]。对抛光光学元件的子午线进行测量,其中 测量参数如表1所示,测量得到的曲线如图3所示。

	· · · · · · · · · · · · ·
Tab. 1	Measurement parameters
	表1 测量参数

测量参数	采用间距/μm	扫描长度/mm	采用点数
球面子午线	0.1	1.4	1 400

1.3 各频段面形误差数学建模及参数表征

光学元件表面信号 *f*(*x_i*)分为低频、中频和高频面形误差,建立以下数学模型

 $f(x_i) = h_1(x_i) + h_2(x_i) + h_3(x_i)$ (1) 其中: $h_3(x_i)$ 为低频分量; $h_2(x_i)$ 为中频分量; $h_1(x_i)$ 为高频分量。



目前,光学元件表面质量各波段评价分析受到 足够的重视,对于低频段面形误差的评价主要采用 波前梯度均方根(gradient root mean square,简称 GRMS)值作为指标来表征低频相位畸变的大小^[7]。 张颖等^[8]通过理论分析,对 GRMS 值的求解提出修 正并推导修正后 GRMS 值与焦斑尺寸的解析式。 文献[9-10]利用功率谱密度(power spectral density,简称 PSD)与焦斑旁瓣具有非常好的相似性,仿 真分析设计具有焦斑旁瓣要求的光学元件对中频段 波前面形指标。万敏等[11]定量分析了光学元件面 形误差各参数(幅度、类型、空间尺度和空间分布等) 对光束质量的影响,得出在初始设计中需要对高频 误差规定更严格的容差。文献「12]基于经典标量衍 射理论分析了中高频误差对环围能量比的影响,得 出了环围能量比随着中高频误差 GRMS 的增加近 似呈指数规律衰减,并且随着中高频误差的增大,能 量转移曲线出现反复振荡。

结合当前国内外光学元件面形参数的表征状况,笔者选取不同参数对光学元件各波段面形误差进行表征。对于低频段面形误差的几何轮廓形位误差,波前位相梯度被认为是与系统聚焦能力联系最密切的参数,其值越小,焦斑尺寸越集中,说明光学元件低频面形精度越高。因此采用 GRMS 值作为指标来表征低频相位畸变的大小^[7],其公式为

$$f_{\rm GRMS} = \sqrt{\frac{1}{n} \sum_{i=1}^{n} \left(\frac{\partial h_3(x)}{\partial x}\right)^2} \tag{2}$$

其中:h₃(x)为采样点低频段面形误差高度值。

对中频段面形误差的表面波纹度,采用采样长度的偏斜度(Sk)参数进行表征,Sk反映了在采样长度内面形误差曲线对于基准线的对称性。当Sk接近于0时,说明曲线高度存在对称分布,间接反映了抛光加工工艺情况。偏斜度公式为

$$f_{\rm sk} = \frac{1}{R_a^3} \left[\frac{1}{n} \sum_{i=1}^n h_2^3(x) \right]$$
(3)

其中:R_a为中频段面形误差的粗糙度均方根;h₂(x) 为中频段面形误差的高度值。

对高频段面形误差的粗糙度,采用均方根(root mean square,简称 RMS)参数进行表征。随着粗糙 度 RMS 值的减少,其表面散射传递函数曲线所围 的面积越大,光学零件信息容量越大,成像效果越 好^[13]。RMS 公式为

$$f_{\rm RMS} = \sqrt{\frac{1}{n} \sum_{i=1}^{n} h_1^2(x)}$$
(4)

其中:h1(x)为采样点高频段面形误差高度值。

2 DT-CWT 自适应误差分离理论

2.1 DT-CWT 自适应基本理论

DT-CWT 理论由 Kingsbury 首次提出^[14],Selesnick 等^[15]进一步提出了 DT-CWT 的分解与重构 算法,其分解与重构所设计的滤波器满足有限支撑、 完全重构条件、近似的半帧移以及对称性等条件,较 好地解决了实离散小波变换的平移改变性以及方向 性有限的缺点,并且 DT-CWT 保持着实离散小波 变换多分辨分析和良好时频局部化分析能力等优 点。DT-CWT 完全可以对非平稳随机信号进行分 解,其函数公式^[14]为

 $f(s) = \sum_{k \in \mathbf{Z}^{2}} a_{J,L} \varphi_{J,L}(s) + \sum_{b \in B} \sum_{j \leqslant J} \sum_{l \in \mathbf{Z}^{2}} d_{J,L}^{b} \psi_{J,L}^{b}(s)$ (5) 其中: $s = (s_{1}, s_{2}), a_{J,L} \pi d_{J,L}$ 分别为信号的光滑与 细节部分; $B = \{\pm 15^{\circ}, \pm 45^{\circ}, \pm 75^{\circ}\}; J$ 为最粗糙的 分解层;L为细节的分解层; $\phi_{J,L}$ 为尺度函数; $\phi_{J,L}$ 为 小波函数。

DT-CWT 对任意非平稳随机信号进行分解,得 到多尺度下高低频小波系数。根据目前传统小波理 论,主要针对各尺度进行系数重构最终得到目标信 号;然而目标信号不一定完全符合理想的目标信号, 可能存在一些信息在另一个频段信号中。为改善这 一情况,笔者通过在各层尺度重构中加入一个自适 应影响因子 t_j, j=1,2,…,n 进行自适应处理,即当 处于不同频段界限时,通过自适应调整,保证重构得 到的信号接近于理想目标信号。

2.2 光学元件表面面形误差分类

美国劳伦斯·利弗莫尔实验室在研制国家点火设施(national ignition facility project,简称 NIF)^[16-17]过程中对空间波长进行光学表面面形误差分类,并得到了认可,如表2所示。

表 2 光学元件表面面形误差分类

Tab. 2 The surface error classification of the optical surface

名称	范围
高频分量面形误差	$\lambda_i \ll 0.12 \text{ mm}$
中频分量面形误差	0.12 mm≪λ _i <33 mm
低频分量面形误差	$\lambda_i \ge 33 \text{ mm}$

将采集信号经 DT-CWT 分解,重构得到多尺 度下高频误差信号。重构得到的信号瞬时频率具有 重要的实际物理意义^[18],高频误差信号 h₁(x)瞬时 频率为

$$g(x_i) = \frac{h'_1(x_i)}{2\pi} = \frac{h_1(x_i)}{2\pi \partial x}$$
(6)

其离散形式为

$$g(x_i) = \frac{h_1(x_{i+1}) - h_1(x_i)}{2\pi\Delta x}$$
(7)

其中:Δx 为采样间距。

瞬时频率的平均值为

$$\overline{g}(x_i) = \frac{1}{m} \sum_{i=1}^m g(x_i) \tag{8}$$

多尺度下重构得到高频误差平均波长为

$$\lambda_i = 1/\overline{g}(x_i) \tag{9}$$

2.3 DT-CWT 自适应分离光学元件表面面形误差

任意采集光学元件表面信号,对其进行 DT-CWT 自适应分解高、中、低频面形误差基本流程如 图 4 所示,具体步骤如下。



- 图 4 DT-CWT 自适应分离光学表面面形误差流程图
- Fig. 4 DT-CWT adaptive optical surfaces separating surface error chart

1) 设定高频系数自适应影响因子 t_j, j=1,2,
 …,n并将其全部置"1"处理;

2) 将原始表面信号 $f(x_i)$ 进行 DT-CWT 的 n 层分解,得到最底层的低频系数 $d_n(x_i)$ 以及各层的 高频系数 $c_j(x_i), j=1,2, \dots, n$;

3) 对分解得到具有细节信号的高频系数 c_i(x)进行重构得到

$$h_1(x_i) = \sum_{j=1}^n \text{IDTCWT}c_j(x_i)t_j$$
(10)

4)将具有细节信号的高频系数 c_j(x)全部置零 处理,并对低频系数进行信号的重构 h₃(x),记作

 $h_3(x_i) = \text{IDTCWT}d_n(x_i) \tag{11}$

5) 对得到的信号 $h_1(x)$ 进行瞬时频率计算与 平均波长 λ_i 计算, 如果 $\lambda_i < 0$. 12 mm, 改变第 n 层 高频系数自适应影响因子 t_j ,重复上面的步骤 2~4,直到 λ_i =0.12 mm 结束循环。

6) 分离中频面形误差,公式为 $h_2(x_i) = f(x_i) - h_1(x_i) - h_3(x_i)$ (12)

3 实验结果与分析

3.1 DT-CWT 自适应分离光学元件表面面形误差

对图 3 测量的抛光球面光学元件子午线数据进行 DT-CWT 多尺度分解,得到多尺度分解下高频 系数与低频系数重构后的面形误差,如图 5 所示。 同时分别对高频系数面形误差进行瞬时频率与平均 波长的计算,得到多尺度分解下高频系数重构面形



Fig. 5 The surface shape error obtained by reconstructing the high-frequency and low-frequency coefficients

误差平均波长,如表3所示。

表 3 多尺度分解下高频系数重构面形误差平均波长

Tab. 3Mean wavelength of the surface shape error obtained
by reconstructing the high-frequency coefficients un-

der multi-scale	decomposition	mm
分解层	平均波长	
第1层	0.003 1	
第2层	0.008 8	
第3层	0.022 8	
第4层	0.048 4	
第5层	0.115 2	
第6层	0.248 8	

由图 5 看出,随着分解尺度的增加,低频系数重 构面形误差变化微小,而高频系数重构面形误差变 化较大。结合表 3 可知,当分解尺度在第 5 层时,其 波长在界定范围的边缘波长区域。当分解尺度到达 第 6 层时,第 6 层高频系数重构的面形误差已出现 了实际属于中频波纹度面形误差,说明其高频系数 包含一定的中频波纹度误差成分,采用 DT-CWT 直接分离法存在分离不彻底现象,对于后续的表征 将存在影响。现在通过改变多尺度下第 5 层及后面 层数的自适应系数,调整 DT-CWT 分解尺度下的 系数比例,得到经过自适应多尺度分解高频系数重 构面形误差的平均波长,如表 4 所示。

表 4 自适应多尺度分解高频系数重构面形平均波长

Tab. 4Mean wavelength of the surface shape error obtained
by reconstructing the high-frequency coefficients un-

der multi-scale decomposition	mm
分解层	平均波长
第1层	0.003 1
第2层	0.008 8
第3层	0.022 8
第4层	0.048 4
第5层	0.115 2
第6层(自适应处理)	0.120 0
第7层	0.362 1

从表4可看出,经过自适应处理完第6层高频 系数重构面形误差平均波长恰好等于0.12mm。故 将前5层高频系数进行重构得到高频段面形误差, 对第6层及以上高频系数进行重构得到中频段面形 误差,同时用 DT-CWT 提取低频系数并重构得到 低频段面形误差,最后得到各频段面形误差,如图6 所示。为能更好地说明该方法的优越性,将 DT-CWT 直接分离法与 DT-CWT 自适应分离法分别 计算各频段面形误差平均波长,如表5 所示。抛光 光学表面 DT-CWT 自适应分离各频段面形误差如 图 6 所示。用 DT-CWT 直接分离法对高、中、低频 面形误差进行重构,如图 7 所示。

表 5 抛光光学表面各频段实际面形误差平均波长





Fig. 6 The surface shape error of the polishing optical surface by DT-CWT adaptive separation





Fig. 7 The surface shape error of the polishing optical surface by DT-CWT direct separation

从表 5 看出,基于 DT-CWT 自适应分离法得到 的中频面形误差平均波长刚好为 0.12 mm,实现了 将光学元件表面的高频与中频面形误差完全分离。 对比图 7,发现图 6 中得到的中频面形误差曲线包 含的信息较多,能最大限度反映原始信号本身的性质,有利于加工特征识别及表面参数评定。

3.2 抛光光学元件面形误差的参数评定

若不能完全将面形误差进行分离,将造成本属 于该频段的信息缺失,给后续表征结果带来一定的 误差,甚至给出错误的评价结论。分别对 DT-CWT 直接分离法与 DT- CWT 自适应分离法获得的各频 段面形误差进行参数表征,如表 6 所示。

表 6 抛光光学元件表面各频段实际面形误差参数表征

Tab. 6 Actual surface profile error of polishing optical

方法名称	低频分量 面形误差	中频分量 面形误差	高频分量 面形误差
	波前 梯度均方	采样长度 的偏斜度	均方根/ ^{µm}
DT-CWT 直接分离法	0.081 9	-0.116 1	0.1597
DT-CWT 自适应分离法	0.081 9	-0.0690	0.154 1

surface of characterization parameters

从表 6 可以看到,两种方法最终得到的中频和 高频面形误差参数评定也存在一定的误差,与图 6 和图 7 呈现的区别保持一致。结合 DT-CWT 自适 应分离法得到的面形误差图和表征参数值进行实测 抛光光学元件表面质量的评定,发现:图 6(a)中低 频分量面形误差的波前梯度均方根趋近于 0,焦斑 尺寸较为集中;图 6(b)中频面形误差分量整理高度 值较为对称,但计算得出采样长度的偏斜度略小于 0,说明该抛光工艺存在一定缺陷,如抛光液溶度不 够均匀,可以经过一定的改进与实验得到最佳加工 工艺,使采样长度的偏斜度越加接近于 0;高频分量 面形误差的均方根值较小,且从图 6(c)高频面形误 差图可以看出改曲线上的高度值对称度较高,无局 部缺陷现象出现。

4 结 论

 1) 对实际的抛光光学元件表面子午线进行 DT-CWT多尺度分解,通过计算多尺度分解得到高 频系数重构面形误差的瞬时频率,进而得到平均波 长。引入自适应系数,使 DT-CWT 具有搜索目标 的能力,最终实现光学元件高中低频面形误差的精确分离。实验结果证明,采用 DT-CWT 自适应方法得到的中频面形误差所包涵的信息比采用 DT-CWT 直接分离法得到的中频误差所包含的信号更全面,便于中频误差的缺陷识别,以指导实际加工工艺。

2)通过比较两种方法得到的面形误差并进行 参数评定,得出 DT-CWT 直接分离法与 DT-CWT 自适应分离法所得表征参数值存在一定区别,说明 了在进行实际面形误差分离时,能否完全分离高、 中、低频面形误差将对后续的表征与评价产生一定 的影响。

参考文献

- Tsbben H, Ringel G, Kratz F, et al. The use of power spectral density (PSD) to specify optical surfaces [J]. Proc Spie, 1996, 2775:240-250.
- [2] 毕果,郭隐彪,杨峰. 基于经验模态分解的精密光学表 面中频误差识别方法[J]. 机械工程学报,2013,49 (1):164-170.

Bi Guo, Guo Yinbiao, Yang Feng. Mid-spatial frequency error identification of precision optical surface based on empirical mode decomposition[J]. Journal of Mechanical Engineering, 2013, 49(1): 164-170. (in Chinese)

[3] 徐建程,李海波,范长江.基于 Wigner 分布函数的光
 学元件评价方法[J].强激光与粒子束,2010,22
 (11):2621-2624.
 Xu Jiancheng, Li Haibo, Fan Changjiang. Specifica-

tion of optical components using Wigner distribution function[J]. High Power Laser and Particle Beams, 2010, 22(11): 2621-2624. (in Chinese)

- [4] Kingsbury N. Image processing with complex wavelets
 [J]. Philosophical Transactions of the Royal Society of London A, 1999, 357: 2543-2560.
- [5] Magarey J F A, Kingsbury G. Motion estimation using a complex-valued wavelet transform [J]. IEEE Transcation on Signal Processing, 1998, 46(4):1069-1084.
- [6] Kingsbury N G. The dual-tree complex wavelet transform: a new efficient tool for image restoration and enhancement[C] // European Signal Processing Conference. Rhodes: [s. n.], 1998: 319-322.
- [7] 冯友君,林中校,张蓉竹. 连续位相板均方根梯度对 焦斑匀滑特性的影响[J]. 物理学报,2011,60(10): 1042021-1042028.

Feng Youjun, Lin Zhongxiao, Zhang Rongzhu. The in-

fluence of root mean square phase gradient of continuous phase plate on smoothing focal spot[J]. Acta Physica Sinica, 2011, 60(10): 1042021-1042028. (in Chinese)

[8] 黄晚睛,张颖,刘兰琴,等.光学元件波前梯度均方根与焦斑尺寸的关系[J].光学学报,2012,12: s1l40031-s1140034.

Huang Wanqing, Zhang Ying, Liu Lanqin, et al. Relation between the root-mean-squared gradient of optics and the size of focal spot[J]. Acta Optica Sinica, 2012, 12:s1l40031-s1140034. (in Chinese)

[9] 袁静,魏晓峰,粟敬钦,等.产生旁瓣的激光波前功 率谱密度与焦斑性能分析[J].强激光与粒子束, 2000,12(S1):154-159.

Yuan Jing, Wei Xiaofeng, Li Jingqin, et al. Analysis of the power spectral density of the laser wave-front producing the wings and the performance of focal spot [J]. High Power Laser and Particle Beams, 2000, 12 (S1):154-159. (in Chinese)

[10] 刘红婕,景峰,左言磊,等.激光波前功率谱密度与 焦斑旁瓣的关系[J].中国激光,2006,33(4):504-508.

Liu Hongjie, Jing Feng, Zuo Yanlei, et al. Relation between wave front power spectral density and wings of focal spot[J]. Chinese Journal of Lasers, 2006, 33 (4): 504-508. (in Chinese)

- [11] 万敏,苏毅,张卫,等.光学器件面形误差对光束质量的影响[J].光学学报,2002,22(4):495-500.
 Wan Min, Su Yi, Zhang Wei, et al. Influence of the surface error of optical elements on beam quality[J]. Acta Optica Sinica, 2002, 22(4): 495-500. (in Chinese)
- [12] 吴冬良,戴一帆,王贵林.光学加工中高频误差对环 围能量比的影响[J].光学精密工程,2009,17(11): 2705-2711.

Wu Dongliang, Dai Yifan, Wang Guilin. Influence of mid-and-high frequency errors in optical processing on fractional encircled energy [J]. Optics and Precision Engineering, 2009, 17(11): 2705-2711. (in Chinese)

- [13] Harvey J E, Thompson A K. Scattering effects from residual optical fabrication-errors [J]. International Conferences on Optical Fabricatio, 1995, 2576:155-174.
- [14] Selesnick I W, Baraniuk R G, Kingsbury N G. Hilbert transform pairs of wavelets bases [J]. IEEE Signal Processing Letter, 2001, 8(6):170-173.
- [15] Selesnick I W, Baraniuk R G, Kingsbury N G. The dual-tree complex wavelet transform[J]. IEEE Signal Processing Magazine, 2005, 22(6):123-151.
- [16] Schinhaerl M, Rascher R, Stamp R. Utilization of time-variant influence functions on the computer controller polishing[J]. Precision Engineering, 2008, 32 (1): 47-54.
- [17] Aikens D M, Wolfe C R, Lawson J K. The use of power spectral density (PSD) functions in specifying optics for the national ignition facility[J]. Proceeding of SPIE, 1995(2576): 281-292.
- [18] Huang N E, Shen Z, Long S R, et al. The empirical mode decomposition and the Hilbert spectrum for nonlinear and non-stationary time series analysis[J]. Proceedings of the Royal Society of London Series A-Mathematical Physical and Engineering Sciences, 1998, 454: 903-995.



第一作者简介:任志英,女,1980年1月 生,博士、副教授。主要研究方向为摩擦 学中表面表征、信号特征提取及振动测 试等。

E-mail: renzyrose@126.com

通信作者简介:高诚辉,男,1953年9月 生,教授、博士生导师。主要研究方向为 摩擦学及数字化制造等。 E-mail: gch@fzu. edu. cn