# 版权所有 © 《激光技术》编辑部 http://www.jgjs.net.cn

第42卷 第2期	激	光	技	术	Vol. 42, No. 2
2018年3月	LASE	R TECI	HNOLO	GY	March,2018

文章编号: 1001-3806(2018)02-0201-05

# 基于 H-S 波前传感器的高能激光材料热效应参量测试\*\*

樊红英,张浩,赵琦,蒋泽伟,贾静,陈好 (西南技术物理研究所,成都 610041)

**摘要:**为了实现高能激光材料热效应参量的在线测试,设计了一套Ø50mm 口径的测量装置。装置采用准直 He-Ne 激光为光源,准直光经激光材料后的光程差用 Hartmann-Shack 波前传感器检测。根据波像差分解理论及波前变换关系,获得了高能激光材料热效应参量。分析评估了装置的扩展测量不确定度,对影响测量不确定度的系统参量进行了校准,最后设计并完成了测量不确定度对比验证实验。结果表明,系统波前畸变测量不确定度为0.06λ,30m~120m 范围热 焦距的扩展测量不确定度为8.4%。该系统能有效地用于高能激光材料热效应参量的在线测试。

关键词:测量与计量;热效应;Hartmann-Shack 波前传感器;长焦距测量;激光材料;测量不确定度 中图分类号:TN247 文献标志码:A doi:10.7510/jgjs.issn.1001-3806.2018.02.012

# Parameter measurement of thermal effect of high-energy laser material based H-S wavefront sensor

FAN Hongying, ZHANG Hao, ZHAO Qi, JIANG Zewei, JIA Jing, CHEN Hao (Southwest Institute of Technical Physics, Chengdu 610041, China)

Abstract: In order to measure thermal effect parameters of high-energy laser material on-line, a testing device with aperture of 50mm was specially designed. Collimating He-Ne laser was used as light source. The optical-path difference of testing beam after passing the material was measured by Hartmann-Shack wavefront sensor. According to wavefront aberration decomposition theory and wavefront transformation relationship, thermal effect parameters of high-energy laser material were gotten. Measurement uncertainty of the device was analyzed and evaluated. The system parameters which affected measurement uncertainty were calibrated. Finally, a comparative experiment of measurement uncertainty was designed and completed. The result shows that, the measurement uncertainty of system wavefront aberration is  $0.06\lambda$ . The measurement uncertainty is 8.4% with thermal focal length of  $30m \sim 120m$ . The system can be applied to measure thermal effect parameters of high-energy laser material online.

Key words: measurement and metrology; thermal effect; Hartmann-Shack wavefront sensor; long focal-length measurement; laser material; measurement uncertainty

## 引 言

固体激光器凭借其众多优点成为激光研究领域中 一个重要研究方向,其中分支高能固体激光技术近年来 发展迅速,已应用于军事、工业等领域。随着激光武器 系统及工业技术的快速发展,对高能激光器提出了更高 的要求,包括提高平均功率、改善出射光束质量以及提 高整体效率等,其中最大障碍是固体激光材料的热效 应。固体激光器热效应产生的根本原因是抽运过程中 产生大量的废热<sup>[1-2]</sup>,废热不能及时被带走,在激光介质 中形成不均匀温度分布和热应力,进而产生热透镜效 应、热致双折射效应等,严重影响激光器的性能<sup>[34]</sup>。

目前,国内外对固体激光器激光材料热效应的理 论研究已做了较多的工作<sup>[5-11]</sup>,相对较成熟,而对激光 材料热效应的准确测量一直以来都是个工程难题。常 用测量方法包括通过测量探测光经过抽运介质后焦点 位置的移动来计算等效热焦距法<sup>[12-13]</sup>、利用谐振腔本 征模特性测量热焦距法<sup>[14-15]</sup>及通过波前测量获得热 焦距法<sup>[16-17]</sup>等,其中波前测量法能同时测量出热效应 产生的等效焦距及波像差,可以更全面地了解热效应, 是采用较多的方法。目前,工程人员较多地是将测量

<sup>\*\*</sup> ALAT2017 国际前瞻激光技术大会论文

作者简介:樊红英(1977-),女,高级工程师,现主要从事 光学计量、光学测试方面的研究工作。

E-mail:vendyfan@163.com

收稿日期:2017-05-03;收到修改稿日期:2017-06-24

202

结果与理论进行比较或利用测量装置实测激光参量<sup>[18]</sup>来间接验证热效应参量结果的正确性,但对测量 方法本身的测量不确定度的评估和验证还鲜有报道。

本文中针对高能灯抽运钕玻璃固体激光器激光材 料热效应参量的现场测试需求,设计了一套测量口径 达Ø50mm,热焦距测量范围达 30m~120m,对环境振 动不敏感、可用于在线测试的热效应参量测量装置,并 对装置系统参量进行标定、对测量不确定度进行评估 及实验验证。

### 1 系统组成及原理

设计的激光材料热效应参量测量装置如图1所 示。主要由准直波前发生器、分光镜、中继匹配系统、 Hartmann-Shack(H-S)波前传感器等组成。准直波前 发生器出射的准直平行光垂直通过待测激光材料,激 光材料热效应将导致平行光产生波像差,利用镀有高 损伤阈值分光膜的分光镜将激光与测试光分离开来。 用 H-S 波前传感器测量探测光波前,由像差波前解算 出曲率量,曲率量将代表激光材料等效焦距参量。由 于波前传感器测量口径有限,需设计相应倍率的中继 匹配系统来实现全口径测量,则经过中继匹配系统前 后的曲率量将按系统倍率平方关系变换。由于装置探 测波像差的核心装置 H-S 波前传感器具有计算速度 快、对环境振动不敏感等优点,装置可较好地应用于现 场在线测试。利用 H-S 波前传感器连续测量不同时 间内波前,可得到从抽运开始至结束后一段时间内激 光材料热效应参量的动态变化过程。



Fig. 1 System configuration of measurement system of thermal effect in a solid-state laser rod

## 2 系统的设计及实现

## 2.1 准直波前发生器

要求准直波前发生器产生大于Ø50mm的准直平 行光,课题设计的准直波前发生器主要通过将单模 He-Ne激光准直放大来获得准直波前,理论上放大倍 率越大,出射波前就越接近标准平面波,但是过大的放 大倍率会造成系统比较复杂,精度难以保证,因此选择 采用二级放大的方式,每级放大 10 倍,并且要求扩束 系统波前质量均方根值(root mean square, RMS)小于  $\lambda/30,\lambda$  为 He-Ne 激光波长。这样,经过二级扩束准 直系统后的 He-Ne 激光光束被放大 100 倍,可以看成 标准平面波面。

## 2.2 分光镜

分光镜的作用是将激光器输出高能量 1055nm 激 光与 633nm 测试光分开,要求分光镜具有低膨胀系 数,膜层激光损伤阈值高且透射波前较小。根据课题 指标及现场测试要求,设计分光镜参量为:口径为 Ø100mm;材料为光学熔石英;膜层镀 1055nm 波长高 反膜,膜层抗损伤阈值不小于 300J/cm<sup>2</sup>;镀膜后透射 波前峰谷值(peak-to-valley,PV)小于 λ/10@ 633nm。

### 2.3 中继匹配系统

中继匹配系统的作用是将大尺寸待测波前高保真的转换至小口径波前传感器测量面上,整个系统类似于 开普勒望远系统,如图 2 所示。物面为透镜 L<sub>1</sub> 的前焦 面,透镜 L<sub>1</sub> 的焦距为*f*<sub>1</sub>,像面为透镜 L<sub>2</sub> 的后焦面,透镜 L<sub>2</sub> 的焦距为*f*<sub>2</sub>,从物面到像面的光线变换矩阵为:

$$\begin{bmatrix} R_i \\ \Theta_i \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} M & 0 \\ 0 & 1/M \end{bmatrix} \begin{bmatrix} r_i \\ \theta_i \end{bmatrix}$$
(1)

式中,M 为系统放大率; $r_i$ , $\theta_i$  分别代表物面第i 条光线 与光轴的距离和角度; $R_i$ , $\Theta_i$  分别代表第i 条光线在像 面位置与光轴的距离和角度。从变换矩阵可知,经过 系统前后光线满足关系, $R_i = Mr_i$ 和 $\Theta_i = \theta_i/M$ ,由此可 知,处在像面的波前只是物面波前按系统放大率放大 的结果,只要控制系统的像差,便可实现主镜前焦面的 波前将无畸变的变换至次镜后焦面上。



Fig. 2 Keplarian resizing telescope

课题组使用的 H-S 波前传感器参量为:微透镜阵 Table 1 Structure data of Keplerian resizing telescope

surface No.	radius/mm	thickness/mm	aperture radius/mm	glass
1	275.4	7.2	30	H-K9L
2	- 179.47	6.0	30	ZF1
3	-570.2	472.91	30	AIR
4	28.18	1.5	6	ZF1
5	12.942	3.1	6	H-K9L
6	-41.30	0	6	AIR

第42卷 第2期

列数 44×33;测量口径 6.19mm×4.75mm。要实现测量口径达到 $\emptyset$ 50mm的技术指标,设计中继匹配系统参量为:入瞳口径 $\emptyset$ 58mm;倍率 11<sup>×</sup>;波像差  $\lambda$ /30 (RMS)。具体设计结果如表 1 所示。

#### 2.4 系统参量校准

2.4.1 H-S 波前传感器参量校准 课题组使用如图 3 所示校准装置对 H-S 波前传感器进行校准。校准方法为:准直光经反射镜后,用被校波前传感器测量。精密调节波前传感器使波前传感器在不去倾斜条件下,测量结果最小。控制电动旋转台使平面反射镜转动, 经平面反射镜反射的准直光相对被校波前传感器为一倾斜波前,倾斜波前 PV 值、RMS 值由光斑尺寸和倾斜角确定。由自准直仪测量出倾斜波前倾斜角,计算出倾斜波前 PV 值、RMS 值标准值,将被校波前传感器测量值与标准值进行比对来完成校准。校准结果为,H-S 波前传感器波前畸变 RMS 值扩展测量不确定度为 30nm(*k*=2,*k* 为包含因子)。



Fig. 3 Calibration system of H-S wavefront sensor

2.4.2 中继系统放大率标定 倍率标定实验装置如 图 4 所示。具有固定尺寸的物被准直光照明,用 CCD 相机接收物经中继匹配系统后的像,对接收像进行数



Fig. 4 Experimental layout of magnification calibration of Keplerian resizing telescope



Fig. 5 CCD camera image

字图像处理,获得精确的像尺寸,根据物像尺寸获得整 个系统的倍率。实验时用游标卡尺作为物,调节游标 卡尺读数为40mm,用 CCD 相机接收到的像如图 5 所 示。中继匹配系统倍率标定结果为 10.99 倍。

## 3 测量不确定度评定

#### 3.1 波前畸变测量不确定度

测量装置波前畸变测量不确定度主要来源包括准 直光源波前畸变、中继匹配系统波前畸变及 H-S 波前 传感器测量不确定度。H-S 波前传感器已通过校准装 置校准,则利用波前传感器直接测量准直光经中继匹配 系统后波前畸变,结果将代表整个装置的波前畸变测量 不确定度。由表2 所示的测量数据可知,测量装置波前 畸变 RMS 值扩展测量不确定度为0.06λ(k=2)。

			1	0 1	
test number	RMS/ $\lambda$	PV/λ	test number	RMS/ $\lambda$	$PV/\lambda$
1	0.053	0.289	6	0.058	0.337
2	0.054	0.275	7	0.061	0.382
3	0.055	0.319	8	0.054	0.325
4	0.057	0.311	9	0.056	0.359
5	0.056	0.307	10	0.057	0.266

Table 2 Structure data of Keplerian resizing telescope

### 3.2 等效焦距测量不确定度

由装置测量原理可知,装置等效焦距测量不确定 度来源主要包括以下三部分:波前传感器曲率测量误 差引入测量不确定度,此项由装置波前畸变测量误差 引起;中继匹配系统倍率标定引入的测量不确定度;测 量重复性引入的测量不确定度。

3.2.1 装置波前畸变测量误差引入的测量不确定度 分量 u<sub>1</sub> 由 3.1 节中的分析可知,装置波前畸变测量 不确定度为 0.06λ,将其全部作为波前曲率项误差。 当待测焦距为 120m 时,经中继匹配系统、波前传感器 上对应曲率半径约为 1m,波前 RMS 值变化 0.06λ 对 应曲率半径变化 85mm,由此引入的测量不确定度分 量可评估为:

$$u_1 = 4.0\%$$
 (2)

3.2.2 中继匹配系统倍率标定引入的测量不确定度 分量 u<sub>2</sub> 游标卡尺分辨率为 0.02mm, CCD 采集图像 边缘标定误差评估为 3 个像素,由此引入的测量不确 定度分量可评估为:

$$u_2 = 0.5\%$$
 (3)

3.2.3 测量重复性引入的测量不确定度分量 u<sub>3</sub> 根据实际测量结果(120m 焦距),由 A 类不确定度评定 方法评定,测量重复性引入的测量不确定度评估为:

204	激	光	技	术	2018年3月

$$u_3 = 1\%$$
 (4)

3.2.4 标准测量不确定度 各不确定度分量彼此无 关,故合成标准测量不确定度为:

$$u_{c} = \sqrt{u_{1}^{2} + u_{2}^{2} + u_{3}^{2}} = 4.2\%$$
 (5)  
3.2.5 扩展测量不确定度 扩展不确定度按下式计算:

$$U = ku_c = 8.4\%$$
 (6)

式中,U为扩展测量不确定度;k为包含因子,  $p_k = 2$ ;  $u_c$ 为合成标准测量不确定度。

## 4 系统测试结果

## 4.1 测量装置焦距测量不确定度验证

测量装置研制完成后,需完成测量不确定度比对 验证实验,课题设计了两套实验比对装置。用测量装 置分别测量40m和60m标准长焦单透镜焦距,将测量 结果与标准值比对,如图6所示。利用长焦发生器产 生120m长焦距,分别用泰伯-莫尔法长焦测焦仪和激 光材料热效应测量装置测量同一焦距值,比对测量结 果,如图7所示。测量结果需满足比对公式:

$$E_{n} = \left| \frac{F_{1} - F_{2}}{\sqrt{U_{1}^{2} + U_{2}^{2}}} \right| \le 1$$

式中, E<sub>n</sub>为归一化偏差; F<sub>1</sub>和 F<sub>2</sub>分别为参与比对两个



Fig. 7 Measurement of the same long focal-length by the designed system and Talbot-Moiré effect

standard lens or results of long focal length measuring system		testing 1 designee	esults of d system	$E_{\rm n} = \left  \frac{F_1 - F_2}{\sqrt{E_1^2 + E_2^2}} \right ^2$
$F_1/m$	$U_1$	$F_2/\mathrm{m}$	$U_2$	$ =  \sqrt{U_1} + U_2 $
38.86	1.01	38.24	0.97	0.44
58.17	1.50	57.74	2.30	0.16
125.4	3.3	118.3	9.9	0.68

Table 3 Results of comparative tests

装置的测量结果; $U_1$ 和 $U_2$ 分别代表两个装置的扩展测量不确定度。

比对实验结果如表 3 所示。所有比对因子 E<sub>n</sub>都 小于 1,从而验证了测量不确定度评定的合理性。

#### 4.2 500J 灯抽运钕玻璃固体激光器热效应在线测量

利用研制的测量装置对 500J 灯抽运钕玻璃固体 激光器激光材料热效应进行了测试,抽运开始时刻记 录为0 时刻,连续记录抽运后一段时间内激光材料热 焦距的变化情况。测试结果如图 8 所示。横坐标 t 为 时间,纵坐标 f<sub>3</sub> 为所测得激光材料的热焦距,由测量 结果可知,被测激光器在触发 50s 后,热效应最严重, 等效焦距最短,约为 110m, 8min 后激光材料散热完 成,热焦距消失。



Fig. 8 Measurement results of thermal focus length of 500J solid-state laser

## 5 结 论

(7)

所设计的测量口径达 50mm 的激光材料热效应参 量测试装置,具有测试速度快、测量范围宽、可测量特 长热焦距、对环境不敏感等优点,通过实验验证,装置 测量 30m~120m 焦距的扩展测量不确定度最大为 8.4%。该系统为实现高能固体激光器激光材料热效 应参量的在线、快速测试提供了有效的测量手段。

#### 参考文献

- FAN T Y. Heat generation in Nd:YAG and Yb:YAG[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1993,29(6):1457-1459.
- [2] KIMURA T, OTSUKA K. Thermal effects of a continuously pumped Nd<sup>3+</sup>:YAG laser[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1971,7 (8):403-407.
- [3] UPPAL J, MONGA J, BHAWALDAR D. Study of thermal effects in Nd doped phosphate glass laser rod[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1986, 22(12):2259-2265.
- [4] KOECHNER W. Thermal lensing in a Nd:YAG laser rod[J]. Applied Optics, 1970,9(11):2548-2553.
- [5] PFISTNER C, WEBER R, WEBER H P, et al. Thermal beam distortions in end-pumped Nd: YAG, Nd: GSGG and Nd: YLF rods [J].
  IEEE Journal of Quantum Electronics, 1994,30(7):1605-1615.
- [6] GAO M Y, ZHENG Y. Numerical calculation of thermal effect on laser-diode end-pumped Nd: YVO<sub>4</sub> laser [J]. Laser Journal, 2003, 24

# 版权所有 © 《激光技术》编辑部 http://www.jgjs.net.cn

#### 第42卷 第2期

(2):11-13(in Chinese).

- [7] LI L, SHI P, BAI J T. Semi-analytical thermal analysis of single endpumped laser crystal temperature distribution [J]. Journal of Xi' an Jiaotong University, 2004, 38 (4):369-372 (in Chinese).
- YU J, TAN H M, QIAN L Sh, et al. Theoretical study on thermal beam focusing in longitudinally-pumped solid-state laser rods [J]. High Power Laser and Particle Beams, 2000, 12(1):27-30(in Chinese).
- [9] ZHENG Y, GAO M Y, YAO J Q. Study on thermal effect of anisotropic laser medium by LD end-pumped[J]. Journal of Optoelectronics Laser, 2003, 14(10): 1094-1098 (in Chinese).
- [10] LI F, LIU R, BAI J T, et al. Investigation on temperature and thermal lens effects of laser diode pumped composite YAG rods[J]. Laser Technology, 2008, 32(1): 101-104 (in Chinese).
- [11] HOU J Y, WANG Y F, ZHU X P, et al. Numerical simulation of pumping uniformity and thermal effects of LD end-pumped slab amplifier[J]. Laser Technology, 2010, 34(6): 802-805 (in Chinese).
- [12] BURNHAM D C. Simple measurement of thermal lensing effects in laser rods[J]. Applied Optics, 1970,9(7):1727-1728.

WHAT C

- [13] OU Q F, FENG G Y, LIU D P, et al. Simulation and experimental study on thermal effects of Nd:YAG lasers[J]. Laser Technology, 2002, 26(1): 15-16 (in Chinese).
- [14] ZOU J, ZHAO Sh Zh, YANG K J, et al. Determining the thermal lens focus of LD end-pumped Nd:GdVO<sub>4</sub> solid-state laser with CCD detecting method [J]. Laser Technology, 2006, 30(4): 422-424 (in Chinese).
- [15] FENG Zh, WAN Y F. Thermal effect of LD end-pumped Nd:GGG laser[J]. Laser Technology, 2014, 38(3): 360-363(in Chinese).
- [16] LI X, XU X J, XI F J, et al. Measuring thermal focal length with a curvature sensor[J]. High Power Laser and Particle Beams, 2007, 19(9):1465-1468(in Chinese).
- [17] LIU M B, LU X M, REN Zh J, et al. Wavefront measurement of crystal dynamic thermal lens effect and thermal abberations in a PW Ti: sapphire laser [J]. Infrared and Laser Engineering, 2011, 40 (5):835-839(in Chinese).
- [18] ZHAO Q, MENG Q A, JIANG Z W, et al. Study on parameter measurement precision of high energy laser beam with large aperture [J]. Laser Technology, 2015, 39(1): 100-103(in Chinese).