文章编号:1001-5078(2010)02-0192-03

·光电技术与系统 ·

应用电子散斑测量位相物体的折射率

周 杰,徐满平

(嘉应学院物理与光信息科技学院,广东 梅州 514015)

 摘 要:根据电子散斑测量位移的基本原理,提出了一种测量位相物体折射率的方法。并进行 了实验,通过对实验精度的分析,表明实验方法可行、结果可靠。
关键词:散斑;数字化;面内位移;位相物体;折射率
中图分类号:TB853.22
文献标识码:A

Application of electronic speckle measurement of the refractive index of phase objects

ZHOU Jie, XU Man-ping

(School of Physics and Optical Information Sciences, Jiaying University, Meizhou 514015, China)

Abstract: Advanced a way which measuring the refractive index of transparent objects on ESPI. By experiment, get the experimental method that is feasible and reliable results.

Key words: speckle; digitization; in-plane displace; phase; refractive index

1 引 言

电子散斑干涉术(ESPI)是发展最早的计算机 辅助光学测量方法。它具有传统光学计量技术所拥 有的实时、全场、非接触、灵敏度高等优点。随着电 子技术、计算机技术的飞速发展,许多方便、实用的 电子散斑干涉仪已在表面粗糙物体的形变、位移、振 动等的测量方面得到广泛的应用^[1-2]。本文根据散 斑干涉测量的基本原理,提出一种测量位相(透明) 物体折射率的方法。

2 基本原理

如图 1 所示激光束经扩束准直后,通过半漫透 射片照射适当倾斜的待测透明物体,用 CCD 接收散 斑图。由于在透明介质分界面上发生两次折射,光 束经过透明介质后将平移一个量 d,如图 2 所示,这 将使每一个散斑点从原来没有透明介质时的位置也 产生了 d 的位移^[3]。







 $n_0 \sin\theta = n \sin\theta', n_0 = 1$ 故由式(1)和式(2)可得:

(2)

基金项目:梅州市自然基金项目(No.07KJ35)资助。

作者简介:周 杰(1964 -),男,副教授,现在嘉应学院从事信 息光学教学及研究工作。E-mail:zhou6410@163.com

收稿日期:2009-09-10;修订日期:2009-10-15

$$n = \sqrt{\left(\frac{\sin\theta\cos\theta}{\sin\theta - d/D}\right)^2 + \sin^2\theta} \tag{4}$$

由式(4)可以看到,如果已知激光束入射到透明介质界面上的入射角 θ,透明介质的厚度 D 以及 光束通过透明介质后的位移 d,便可以算出透明介 质的折射率 n。

实际测量时,先记录一张未放待测物体时的散 斑图,然后再将待测物体放光路中并记录下散斑图, 经过 MATLAB 图像处理得到干涉图样,按式(5)^[4] 确定散斑点的位移 d:

$$d = z_0 \lambda / (M\Delta x) = z_0 \lambda / \Delta X$$
(5)
式中, Δx 是条纹间距; *M* 为 CCD 成像放大比例。

3 实验及数据分析处理

按图 1 所示排好实验光路图,保证毛玻璃是垂 直安放并与光路垂直,将准直后的激光照射毛玻璃, 用 CCD 接收透射散斑。测出 CCD 放大比例为 *M* = 10/66.653。

记录一张未放待测物体时的散斑图(如图3所示),然后在光路中插入待测物体,调节玻璃支架使

其倾斜 13°,记录一张放入待测物体后的散斑图(如 图 4 所示)。在 MATLAB 中将所得两张散斑图相减 后进行傅里叶变换,低通滤波和带通滤波得到干涉 条纹。再将条纹直方均匀化,二值化和骨架化(如 图 5 所示),测量细化后的条纹间距,并计算相应的 透明玻璃折射率 n,如表 1 所示。





图4 加玻璃后的散斑图



图 5 经过理后的干涉条纹

测量 次数	条纹间距 ΔX(×10 ⁻³ m)	散斑点的位移 $d = \partial z_0 / M \Delta x$ $= \lambda z_0 / \Delta X$ (×10 ⁻³ m)	计算所得 透明玻璃 折射率 n	绝对误差 Δ <u>ξ</u>
1	3. 894	0.0983	1.366	0.006
2	3. 747	0. 1021	1.386	-0.014
3	4.043	0.0946	1.347	0.025
4	3. 894	0.0983	1.356	0.016
5	3.742	0. 1023	1.386	-0.014
6	3.742	0. 1023	1.386	-0.014

表1 实验数据

由图 5 中数据可以计算出条纹间距的平均 值为:

 $\Delta X = [(25.955 + 24.975 + 26.953 + 25.955 + 24.967 + 24.967)/6.6653/6] = 3.845 \text{ mm}$

已知激光波长 $\lambda = 632.8 \text{ mm}$, CCD 放大率 M = 10/6.6653, 散射物与 CCD 间的距离 $z_0 = 0.605 \text{ m}$, 则散斑点的位移为:

 $d = z_0 \lambda / (M\Delta x) = z_0 \lambda / \Delta X$ = $\frac{0.6328 \times 10^{-6} \times 0.605}{3.845 \times 10^{-3}} = 0.0995 \text{ mm}$

计算所得的移动距离为0.0995 mm,而数字激 光散斑测量范围^[5]为0.03~0.10 mm,故测量的数 据有效。

用游标卡尺测量出透明玻璃的厚度:

 $D=1.\,58~\mathrm{mm}$

根据式(4)可以计算透明玻璃的折射率:

$$n = \sqrt{\left(\frac{\sin 13^{\circ} \cos 13^{\circ}}{\sin 13^{\circ} - d/D}\right)^{2} + \sin^{2} 13^{\circ}}$$
$$= \sqrt{\left(\frac{0.2249 \times 0.9743}{0.2249 - 0.0995/1.580}\right)^{2} + 0.2249^{2}}$$
$$= 1.372$$

由表1可以计算得方差S=0.0387,精度= <u>方差</u> 平均值=0.0387 1.372=0.0282

4 结 论

通过计算所得精度为 0.0282,小于 0.05,表明 此测量方法的测量精度较高,同时测量所得的透明 玻璃的折射率 n = 1.372,接近其实验值(n = 1.38), 测量结果精确可信。

传统的折射率测量方法大都是利用光的干涉、 反射或折射原理设计的,因而都要涉及入射角、反射 角及折射角的测量。操作比较繁琐,且精度不高。 而此实验方法只需测量待测物体厚度 D、物体的倾 角θ,用计算机进行条纹判读和间距测量。使得操 作变得简单易行,精度较高。

从公式(4)可知,折射率n不仅与d有关还与D 及θ角有关。而其中θ角是最关键参数,实验表明 选取合适的θ角,可以提高d的测量精度^[6]。另外, 测量系统的稳定性也会影响测量的精度,本测量系 统应放在一张稳定性较好的光学平台上进行;准直 光斑的均匀性对测量精度也有影响,准直透镜尽量 截取扩束光斑的中央区域。

参考文献:

- [1] 曾毅.激光散斑测量应用研究[D].重庆:重庆大学, 2005:1.
- [2] 李林森.激光散斑计量技术及其应用研究[D].西安: 西北大学,2007:3.
- [3] 赵延鹏,杨军,赵磊,等.用激光散斑法测量位相物体 厚度[J].红外与激光工程,2006,35(4):449.
- [4] 王仕璠.信息光学理论与应用[M].北京:北京邮电大学出版社,2005:285-291.
- [5] 王仕璠.现代光学实验教程[M].北京:北京邮电大学 出版社,2004:91-93.
- [6] 陈书汉.应用激光数字散斑测量物体面内位移的研究 [J].激光与红外,2009,39(2):145-146.