# 十国海北

第16卷 第11期

# 三光束光纤干涉仪

郭斯淦 郑顺旋 梁振斌 余永安 (中山大学物理系,广州) (香港浸会学院物理系)

### A three-beam optical fiber interferometer

Guo Sigan, Zheng Shunxuan, Liang Zhenbin (Department of Physics, Zhonshan University, Guangzhou)

Yu Yongan

(Department of Physics, The Baptists Institute, Hongkong)

提要:本文提出了一种三光束多模光纤干涉仪,研究了它的某些特性,与其它干涉仪相比,它有独特的优点。

关键词: 三光束,光纤干涉仪,光纤传感器

# 一、前言

世界上自1977年提出光纤传感技术以 来,由于光纤具有体积小、可弯曲、轻便、抗电 磁干扰、抗腐蚀、信息容量大等优点,因而光 纤传感技术已成为一热门课题,各国竞相发 展。但总的说来,仍属初始阶段,许多基础工 作有待发展。在光纤传感技术中,传输的光 参数主要为光的位相,振幅,偏振,波长和光 纤斑纹<sup>[1]</sup>。在位相传输中,由于光的频率高, 所以只能通过信号光与参考光的干涉来表达 光的位相变化。目前。已报道的光纤干涉仪 共有四种,迈克尔逊(Michlson)光纤干涉仪; 马赫-陈德尔 (Mach-Zehnder) 光纤干涉仪; 萨格纳斯 (Sagnae) 光纤干涉仪及法布里--珀 罗(Fabry-Perot)光纤干涉仪<sup>[2~6]</sup>。这些光纤 干涉仪分属于双光束及多光束光纤干涉仪。 它们各有优缺点,亦各有其应用范围。本文作

者利用三缝干涉原理,提出了一种三光束光 纤干涉仪,测试了它的某些性能。三光束光 纤干涉仪与已报道的四种光纤干涉仪相比, 有其独特之处。它同样可作为光纤传感技术 的一种基本器件。

#### 二、实验装置与结果

本实验装置如图1所示。图中 HN 为 He-Ne 激光器,波长为 632.8nm,输出功率 为5mW, 多模;  $M_1$ 、 $M_2$ 为分束镜,  $M_1$ 的 反射率为 30%,  $M_2$ 的反射率为 50%;  $N_1$ 、  $N_2$ 、 $N_3$ 为起偏器,为尼科尔棱镜; B 为楔形 镜,楔角为 30';  $L_1$ 、 $L_2$ 、 $L_3$ 为耦合目镜; H 为光纤夹持器; C 为照相机(或毛玻璃屏)。 光纤长度随意,但要其三光路的光程接近相 等,这样,干涉级次较低。我们采用的是多模 阶跃式石英光纤,光纤直径 240  $\mu$ m, 纤芯直

收稿日期: 1988年1月4日。



径 130 µm。

上述所有元件放置在一桌面上, 由于是 光纤,故元件可以任意放置,不必严格在一水 平面上,但三光纤的光程(包括在空气传输部 份)应尽量相等。三光纤的出射端则要夹紧, 互相平行。三光纤保持在同一水平面上(干 涉条纹与此水平面垂直),这样可保证从三光 纤出射的三光束之间夹角小,条纹间隔宽,易 于观察。观察干涉条纹时,可用一毛玻璃屏 在光纤出射端前后移动, 可观察到清晰的干 涉条纹。由于我们使用的是多模光纤,所以干 涉条纹是叠加在光纤斑纹场上的。移开毛玻 璃屏,放上照相机,那么,在透镜焦平面上同 样可观察到干涉条纹。用或不用相机,均可 拍得清晰的干涉条纹。图 2(a) 是挡了一条光 路,成为马赫-陈德尔干涉仪时,双光束产 生的干涉条纹(使用天津红快型光谱干板拍 摄)。图2(b)是三光束光纤干涉产生的干涉 条纹。显然,在二主极大光强中间,产生一条 次极大的干涉条纹。图2(b)与(a)相比较,三 光束光纤干涉仪的主最大条纹, 较双光束的 干涉条纹锐,反差亦好。

由于氦-氖激光输出不偏振,所以我们在 每一光路中,加上一块尼科尔棱镜,以使每一 光路产生偏振光,以此来改善干涉条纹的质 量。图3(a)是三光路产生相同偏振方向的光束 时,干涉条纹的照片。显然,主、次极大的光强 比增大。若把其中一个尼科尔棱镜转动 90°, 这时又成为双光束光纤干涉仪,次极大消失





(图3(b))。

## 三、改变中间光路光程的试验

我们设计三光束光纤干涉仪的目的,是 为光纤传感技术开发一种新装置。因而,我 们改变其中一光路的光程(中间光路),以模 拟功能型的敏感信号对光程的影响。

从三缝干涉知道,三缝干涉产生的干涉 条纹,是在二主极大之间产生一次极大(见表 1)。次极大位于干涉级序±1,±3,……等 奇级序位置。从上面的实验亦可知,三个多模 光纤光束干涉亦有同样效果。假若在三光纤 的中间光纤加一光程差,显然,各级序之间光 强比发生变化。若加上四分之一波长光程差 时,其结果如表2所示。各级序光强相等(表 2)。

但中间光纤作为光纤传感器的功能臂来 说,外界信号使中间光纤增加的光程不一定 是四分之一波长,而是任意的。 假设三光纤 中左右两光纤干涉,产生一系列干涉条纹,在 偶级序其合成光波振幅矢量为 OE(见图 4),

· 645 ·

表 1

All and a second	and the second sec	-	-	_	_
三光束干涉级次 m	-2,	-1,	0,	1,	2
第一光束的位相 φ1	$-2\pi,$	-π,	0,	π,	<b>2π</b>
第二光束的位相 $\varphi_2(\varphi_2 = \varphi_1 - \varphi_2)$	+mπ)				
	-4 <i>π</i> , -	- 2π,	0, :	2π, ·	<b>4</b> π
第三光束的位相 $\varphi_3(\varphi_3 = \varphi_1 - \varphi_3)$	$+2m\pi)$				
	- 6or, -	- 3π,	0,	3π, I	6π
	1	¥	1	¥	1
振幅矢量	1	1	1	1	1
	1	↓	1	↓	1
表	2				
序数 m -	2, -1,	0,	1,	2	
第一光束位相 91 -	$-2\pi, -\pi,$	0,	π,	20	T
中间光束位相 $(\varphi_2 = \varphi_1 + m_{\pi})$	$\left(+\frac{\pi}{2}\right)$				
	$\frac{7}{2}\pi, -\frac{3}{2}\pi,$	$\frac{\pi}{2}$ ,	$\frac{5}{2}\pi$	$, \frac{9}{2}$	π
第三光束位相( $\varphi_3 = \varphi_1 + 2m$	T)				
	$-6\pi, -3\pi,$	0,	3π	, 6	π
振幅矢量	$\uparrow \rightarrow \downarrow \rightarrow$	• 👬 -	→↓.	→	->
DI a	8 .		ñ		
		-	-		
		-			

图 4

设数值为 a,则奇级序干涉条纹的合 成波振 幅矢量为 OE',显然数值亦为 a,但方向相 反。因为外界对中间光纤作用,引起的附加 光程差为任意,所以可设中间光纤光波的相 位与 OE 矢量相差为δ,中间光纤光波 矢量 用 OA 表示,其数值为 b。偶级序条纹因与 OA 干涉而加强,以 OD 矢量表示。奇级序条 纹减弱,由 OD'表示。从图可知

 $\overline{OD}^2 = a^2 + b^2 + 2ab\cos\delta$ 

 $\overline{OD'^2} = a^2 + b^2 - 2ab\cos\delta$ 

 $\overline{OD^2} - \overline{OD^2} = 4ab \cos \delta = 4 \sqrt{I_1} \sqrt{I_2} \cos \delta$ 式中光强  $\overline{OD^2}$ 、  $\overline{OD'^2}$  及 $I_1$ 、  $I_2$  均可测量。由 此可见,从三光纤干涉条纹两相邻的强度 差,可以得知中间光纤与两边光纤的光程差 (位相差),或中间光纤负载前后的光程变化, 这样,从光强的数值可感知外界信号的大小。

当 $\overline{OD^2} - \overline{OD'^2} = 0$ 时,  $\delta = 90^\circ$ , 这就回复

到附加四分之一波长程差的情形。

在试验时,我们在三光束光纤干涉仪的 中间光路,插入一片光楔,光楔装在一个可调 平台上,以保证光楔能垂直光路微位移。微 调光楔,可使中间光路附加任意光程差。图 5(a)是调节光楔,使三光纤干涉产生次极大, 再调光楔,亦可使次极大光强变化,接近等光 强(图 5(b))。



### 四、结论

三光束光纤干涉仪可作为一种光纤传感 用的测位相变化的传感装置,它的测量参数 与双光束的马赫-陈德尔光纤干涉仪不相同。 后者是产生等光强的干涉条纹,当其中一臂 光纤光程变化时,干涉级次变化,相当于干涉 条纹移动。测量时,在干涉条纹平面上,用光 电法扫描,计算条纹变化数。而三光束光纤 干涉仪则不同,当敏感臂光程变化时,引起主 极大与次极大的光强变化,在固定位置用两 个接收器分别接收,由电子学线路来完成相 减运算,因此,它是一种新的光纤干涉测量方 法。

三光束光纤干涉仪产生的干涉条纹的清 断度和锐度都比马赫-陈德尔干涉仪要好。这 大大改善了测量精度。

从实验中可知,二参考臂加起偏器,而在 敏感臂光纤中与电、磁等跟偏振有关的器件 相接,那么,亦可以从干涉条纹的反差、主次 极大的变化等参数来测量敏感臂偏振面变化 的程度。(下转第655页)



图 4 干涉环在列阵上的位置

$$N = \operatorname{int}\left(\frac{2d}{\lambda_1} + 0.5\right) \tag{21}$$

波长的第二次估计值

$$\lambda^{II} = \frac{2d}{N} \tag{22}$$

就是所测的入射激光波长值。波长测量精度 取决于厚度  $d_0$  和劈角  $\alpha$  的标定精度,以及位 相 $\phi$  的测量精度。

### (上接第646页)

实验中,我们所使用的是多模光纤,所以 干涉条纹是调制在光纤斑纹场上的。假若改 用单模光纤,并采用基横模的 He-Ne 激光, 干涉条纹质量会更好。

另外,如果采用光纤星形耦合器代替各 个激光分束器,这种装置将会更加轻便小巧。

黄伟平、高峰、李月友同志参加大量工 作,在此谨表谢意。

(上接第672页)

$$\overline{R} = \frac{\overline{|E_4(0, t)|^2}}{|E_3(0, t)|^2} = |H_{42}(0)|^2 \frac{\overline{I_{2L}(t)}}{\overline{I_{30}(t)}}$$

根据前面的分析, E<sub>3</sub>(z, t)的相位共轭光的时间信息, 完全由 E<sub>21</sub>(t)决定, 与 E<sub>30</sub>(t)无关, 这对于利用相位共轭技术实现同光路双向信

实验分别对连续激光和脉冲激光进行了 波长测量。干涉仪参数采用上节标定的值, 实验结果如表1所示。铜蒸气激光脉宽为 25 ns,,重复频率为6kC。

表1 激光波长测量结果

波长(nm)空气	测量值(nm)	相对精度
Ar+496.507	496.508	$2.0  imes 10^{-6}$
CVL 510.554	510.555	$1.9 \times 10^{-6}$

#### 参考文献

1 R. Salimbeni, Opt. Lett., 5, 39 (1980)

2 J. L. Hall et al., Appl. Phys. Lett., 29, 367 (1976)

3 P. Juncar, Opt. Commun., 14, 438 (1975)

4 M.B. Morris, Appl. Opt., 23 (21), 3862 (1984)

#### 参考文献

- 1 余永安 et al., 仪器仪表学报, 8 (1), 77 (1987)
- 2 C. M. Davis et al., Fiberoptic Sensor Technology Handbook
- 3 李广平,国外激光,(12),1 (1984)
- 4 张志鹏,光纤传感器及其应用论文专辑,10,12 (1985)
- 5 G. Thomas et al., IEEE J. Quant. Electr, QE-18 (4),626 (1982)
- 6 V. I. Balaev et al., Sov. J. Quant. Electr. 14 (1), 5 (1984)

息传递,具有重要的意义。

#### 参考 文 献

- 1 M. Cronin-Golomb et al., IEEE J. Quant. Electr., QE-29 (1)
- 2 N. V. Kukhtarev et al., Ferroelectrics, 22, 949 (1979)