短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传感器椭圆 拟合腔长解调算法

王伟^{1,2}*, 唐瑛¹, 张雄星^{1,2}, 陈海滨^{1,2}, 郭子龙¹, 王可宁¹

1 西安工业大学光电工程学院,陕西西安 710021;

² 陕西省组合与智能导航重点实验室,陕西西安 710068

摘要 建立了一种短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传感器反射光谱的模型,提出了一种双参数椭圆拟合腔长 解调算法,并对腔长为 26~30 µm 的复合式法布里-珀罗腔的解调进行了仿真。结果表明,采用双参数椭圆拟合算 法进行腔长解调的最大误差仅为 0.05 µm。搭建了光纤法布里-珀罗传感器解调系统,在加压条件下对复合式光纤 法布里-珀罗压力传感器进行了解调实验,实现了 20 kHz 的解调速率,验证了所提算法在解调短腔长复合式光纤 法布里-珀罗压力传感器方面的可行性与实时性。

Elliptical-Fitting Cavity Length Demodulation Algorithm for Compound Fiber-Optic Fabry-Perot Pressure Sensor with Short Cavity

Wang Wei^{1,2*}, Tang Ying¹, Zhang Xiongxing^{1,2}, Chen Haibin^{1,2},

Guo Zilong¹, Wang Kening¹

¹School of Optoelectronics Engineering, Xi'an Technological University, Xi'an, Shaanxi 710021, China; ²Shaanxi Key Laboratory of Integrated and Intelligent Navigation, Xi'an, Shaanxi 710068, China

Abstract A reflection spectrum model of a compound fiber-optic Fabry-Perot (FP) pressure sensor with short length is established, a two-parameter ellipse-fitting cavity length demodulation algorithm is proposed, and the demodulation for FP-cavity lengths in the range of 26-30 μ m is simulated. The results show that the maximum error for the demodulated two-parameter ellipse-fitting cavity length is only 0.05 μ m. A demodulation system for the fiber-optic FP sensor is established, and the experiments under different pressures are conducted. A 20-kHz demodulation rate is achieved. Thus, the feasibility and real-time performance of the proposed algorithm for demodulating a compound fiber-optic FP pressure sensor with a short cavity are verified.

Key words fiber optics; fiber-optic sensors; compound cavity; reflection spectrum; six-parameter ellipse fitting algorithm; two-parameter ellipse fitting

OCIS codes 060.2370; 120.2230

1 引 言

光纤传感器具有环境适应性强、抗电磁干扰、测量精度高等优点^[1-4]。利用微机电系统(MEMS)技术^[5-7]制作微型光学法布里-珀罗腔式压力传感芯片,把传感芯片和光纤耦合起来,采用光学方法进行传感与解调,以构成非本征型法布里-珀罗干涉

(EFPI)光纤传感器。相对传统的压力传感器,光纤 法布里-珀罗腔传感器具有尺寸小、侵入性低、响应 速度快、不受电磁干扰、可多点分布测量和工作温度 高等优点。压力敏感膜片采用碳化硅(SiC)和蓝宝 石等材料,适用于燃气轮机和航空/航天发动机等高 温恶劣环境,并已成为极端环境下压力传感器领域 的主流研究方向。

收稿日期: 2018-12-28; 修回日期: 2019-01-24; 录用日期: 2019-02-13

基金项目:国家自然科学基金(31671002,61501363)、陕西省组合与智能导航重点实验室开放基金(SKLIIN-20180210)、 西安市智能探视感知重点实验室项目(201805061ZD12CG45)、西安市科协青年人才托举计划(6)

^{*} E-mail: wangwei@xatu.edu.cn

光纤法布里-珀罗传感器的解调方法可分为强 度解调和相位解调两大类^[8-11]。强度解调法的精度 依赖于光源功率的稳定性,且解调范围小。相位解 调法是目前主流的解调方法,主要包括傅里叶变换 法、双峰法和单峰法等^[12-13]。光纤法布里-珀罗压力 传感器中的空气腔对压力较敏感,腔长越短,温度耦 合系数越小,则温度变化引起的腔长变化越小,所以 短腔长法布里-珀罗腔是光纤法布里-珀罗压力传感 器的趋势,目前最为常见的法布里-珀罗压力传感器 的腔长为 20~30 μm。

解调仪常用的光源为自发辐射放大(ASE)光 源,其谱宽为40~50 nm。当传感器腔长为20~ 30 µm、解调系统的光谱宽度为 40~50 nm 时,传感 器的反射光谱中不会出现两个谱峰,因此双峰法失 效。此条件下傅里叶变换法的截断误差较大,使得 解调误差增大;而单峰法虽然具有较高的解调精度, 但其测量范围受限于 $\lambda/2(\lambda$ 为波长)。Gao 等^[14]提 出的5步移相求相位的方法虽可解调腔长为16~ 12402 µm 的光纤法布里-珀罗传感器,但其解调精 度最高仅为 0.5 μm。针对以上分析的短腔长法布 里-珀罗腔解调存在的问题,采用椭圆拟合法[15-16] 计算其光谱信号的周期,进而计算其腔长。但是 椭圆拟合方程有6个待定系数,计算量大,且实时 性差。考虑到进行高动态压力测量时需要高速解 调,本文提出了双参数椭圆拟合解调法。与6个 参数的椭圆拟合方程相比,双参数椭圆拟合建立 的椭圆方程只有两个待定系数,其相位差的计算 公式更简洁,所提方法在显著降低计算量的同时 提高了解调速度。

本文对短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传 感器的反射光谱信号进行分析,提取含有压力信息 的包络信号,并提出了双参数椭圆拟合算法,显著减 小了计算的复杂度,从而提高了算法的实时性。通 过仿真和实验验证了该方法的可行性。

其中

2 复合式光纤法布里-珀罗压力传感器 腔长解调原理

复合式光纤法布里-珀罗压力传感器包含较长 腔体的基底腔和较短腔体的空气腔。压力传感器端 面的压力传感芯片在外部压力的作用下发生弹性形 变,导致空气腔的腔长随外部压力呈线性变化。使 用宽带光源照射复合式光纤法布里-珀罗压力传感 器,利用腔体的反射光谱实现对腔长的实时解调。

复合式光纤法布里-珀罗压力传感器的基本结构如图1所示。首先对三个反射面组成的复合式光



图 1 复合式光纤法布里-珀罗压力传感器的基本结构 Fig. 1 Basic structure of compound fiber-optic Fabry-Perot pressure sensor

纤法布里-珀罗压力传感器的输出光谱进行原理分析。当宽带光源发出的光通过光纤耦合进入复合式 光纤法布里-珀罗压力传感器时,一部分光在光纤和 传感器基底的接触面被反射,另一部分光透射并在 基底和空气腔的接触面上被反射。剩余的光则继续 向前传播并在空气腔和敏感膜片构成的接触面上被 部分反射。这三部分光相互叠加、干涉后重新耦合 进入原光纤光路^[17]。假定光纤和传感器基底的接 触面、基底和空气腔的接触面和空气腔和敏感膜片 构成的接触面这三个界面上的反射率分别为 R₁、 R₂和 R₃。基底腔的腔长为 d₁,空气腔的腔长为 d₂。若忽略光纤损耗的影响,可将复合式光纤法布 里-珀罗传感器的反射率表示为

$$R = \frac{K}{D},\tag{1}$$

$$K = R_{1} + R_{2} + R_{3} + R_{1}R_{2}R_{3} + 2(R_{3} + \sqrt{R_{1}R_{2}})\cos(2n_{1}kd_{1}) + 2(1+R_{1})\sqrt{R_{2}R_{3}}\cos(2n_{2}kd_{2}) + 2(1+R_{2})\sqrt{R_{1}R_{3}}\cos[2k(n_{1}d_{1} + n_{2}d_{2})], \qquad (2)$$

$$D = 1 + R_{1}R_{2} + R_{2}R_{3} + R_{1}R_{3} + 2(1+R_{3})\sqrt{R_{1}R_{2}}\cos(2kn_{1}d_{1}) + 2(1+R_{3})\sqrt{R_{1}R_{2}}\cos(2kn_{1}d_{1}) + 2(1+R_{3})\sqrt{R_{1}R_{2}}\cos(2kn_{1}d_{1}) + 2(1+R_{3})\cos(2kn_{1}d_{1}) + 2($$

$$2(1+R_1)\sqrt{R_2R_3}\cos(2kn_2d_2)+2(1+R_2)\sqrt{R_1R_3}\cos[2k(n_1d_1+n_2d_2)], \qquad (3)$$

式中:波数 $k = 2\pi/\lambda = 2\pi f/c; n_1$ 和 n_2 分别为基底 腔和空气腔的折射率; λ 为光波波长; f 为光波频 率; c 为真空光速。当反射率 R_1 、 R_2 、 R_3 都较小时, $D \approx 1, K$ 中的低频项为

 $I_{\rm B} = 2\sqrt{R_2R_3}(1+R_1)\cos(2n_2kd_2)$, (4) 式中: $I_{\rm B}$ 为传感器空气腔的干涉信号,其周期 $T_{\rm B}$ 可 表示为

$$T_{\rm B} = \frac{c}{2n_2 d_2} \,. \tag{5}$$

当 $n_2 = 1$,根据(5)式,空气腔腔长 d_2 可以表示为

$$d_2 = \frac{c}{2T_{\rm B}} \, . \tag{6}$$

3 法布里-珀罗腔解调的椭圆拟合算法

根据前文所述,空气腔的干涉信号反映了外界 压力的变化,因此需要对空气腔的干涉信号单独进 行分析。由(4)式可知,复合式法布里-珀罗腔光谱 中空气腔的干涉信号近似为余弦信号,假设空气腔 的干涉信号为 $I_s(f)$,沿横坐标平移 $\tau(\tau$ 小于信号 周期)后得到的信号为 $I_s(f+\tau)$,根据(4)式建立的 这两路信号的数学表达式为

$$\begin{cases} I_{s}(f) = 2\sqrt{R_{2}R_{3}}(1+R_{1})\cos\left(\frac{4\pi n_{2}d_{2}}{c}f\right) + H\\ I_{s}(f+\tau) = 2\sqrt{R_{2}R_{3}}(1+R_{1})\cos\left[\frac{4\pi n_{2}d_{2}}{c}(f+\tau)\right] + H \end{cases},$$
(7)

式中:H为信号中的直流偏量。

将 *I*_s(*f*)和 *I*_s(*f*+τ)分别作为横、纵坐标轴绘制李萨如图^[18-19],对该李萨如图进行椭圆拟合,可得 到空气腔干涉信号的周期,并根据(6)式得到复合式 光纤法布里-珀罗传感器空气腔的腔长。

3.1 6个参数的椭圆拟合算法

3.1.1 6个参数的椭圆拟合方程建立

作为二次曲线的一种,椭圆在二维平面坐标系 中可用圆锥曲线方程来表示。椭圆方程的一般表达 形式为

 $Ax^{2} + Bxy + Cy^{2} + Dx + Ey + F = 0$, (8) 式中: $A \ x B \ x C \ x D \ x E \ n F \ 为椭圆方程的 6 \ r c \ s = x$ 和 y 为椭圆方程的两个坐标参量。

设椭圆上观测点的坐标为(*x_i*,*y_i*),利用(8)式可以建立如下线性方程组:

 $Ax_{i}^{2} + Bx_{i}y_{i} + Cy_{i}^{2} + Dx_{i} + Ey_{i} + F' = 1,$ (9) 式中:点序号 $i = 1 \sim n, n$ 为采样点数;参数 F' = F - 1。则可采用矩阵来求解 $A \setminus B \setminus C \setminus D \setminus E$ 和 F 6 个参数。(9)式可改写为如下矩阵表达形式:

$$\begin{bmatrix} x_{1}^{2} & x_{1}y_{1} & y_{1}^{2} & x_{1} & y_{1} & 1 \\ x_{2}^{2} & x_{2}y_{2} & y_{2}^{2} & x_{2} & y_{2} & 1 \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ x_{n}^{2} & x_{n}y_{n} & y_{n}^{2} & x_{n} & y_{n} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} A \\ B \\ C \\ D \\ E \\ F' \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ \vdots \\ 1 \end{bmatrix} . (10)$$

	为	简	化	处	理	, 令	$oldsymbol{G}_{n imes 6}$	=
							$\begin{bmatrix} A \end{bmatrix}$	
$\int x_{1}^{2}$	$x_{1}y_{1}$	${\cal Y}_1^2$	x_1	${\mathcal Y}_1$	1		B	
x_{2}^{2}	$x_{2}y_{2}$	${\cal Y}^{rac{2}{2}}$	x_2	${\mathcal Y}_2$	1	и —	C	
:	:	÷	:	:	:	, $\mathbf{n}_{6 \times 1}$ —	D	
x_{n}^{2}	$x_n y_n$	\mathcal{Y}_n^2	x_n	${\mathcal Y}_n$	1		E	
							[F]	
	此时方利	是组百	てみて	子为				

此时万桯组可改写为

$$\boldsymbol{G}_{n\times 6}\boldsymbol{H}_{6\times 1}=\boldsymbol{I},\qquad(11)$$

式中:I为单位矩阵。

通过分析可知,(11)式为超定线性方程组,将其 变换为正定线性方程组:

$$\boldsymbol{G}_{n\times 6}^{\mathrm{T}}\boldsymbol{G}_{n\times 6}\boldsymbol{H}_{6\times 1} = \boldsymbol{G}_{n\times 6}^{\mathrm{T}}\boldsymbol{I}. \qquad (12)$$

求解该正定线性方程组,可得到 6 个参数 A、 B、C、D、E 和F,即可求得椭圆方程。

3.1.2 信号相位差及周期计算

将信号 $I_s(f)$ 及其平移信号 $I_s(f+\tau)$ 分别作 为横、纵坐标轴,绘制李萨如图,采用 6 个参数的椭 圆拟合算法拟合的李萨如图如图 2 所示。图 2 的椭 圆中心位置由信号中的直流偏量 H 决定,中心坐标 为(H,H),椭圆上 P 和Q 两个极值点的坐标分别 为(x_P , y_P)和(x_Q , y_Q)。

(7)式中 $I_s(f)$ 的相位为 $\pi/2$,即($4\pi n_2 d_2 f$)/ $c = \pi/2$ 时,两路信号的数学表达式分别为





$$\begin{cases} I_{s}(f) = H \\ I_{s}(f+\tau) = 2\sqrt{R_{2}R_{3}} (1+R_{1})\sin\left(\frac{4\pi n_{2}d_{2}}{c}\tau\right) + H^{\circ} \end{cases}$$
(13)

(13)式对应图 2 中横坐标 *I*_s(*f*) = *H* 的点,即 *M* 和 *N* 两点,其坐标分别为(*x_M*,*y_M*)和(*x_N*,*y_N*)。 *T* 为 *M*、*N* 之间的距离,*S* 为 *P*、*Q* 之间的距离。利 用最小二乘法解得关于 *A*、*B*、*C*、*D*、*E* 及 *F* 的 *T* 和 *S* 的表达式分别为

$$S = \frac{4\sqrt{A^2E^2 - ABED - 4A^2CF + ACD^2 + AB^2F}}{4AC - B^2},$$
(14)

$$T = \frac{2\sqrt{4A^2C^2E^2 - 4ABC^2DE - A^2B^2C^2 - AB^2CE^2 + 4AD^2C^3 - 16A^2C^3F + B^3CDE + 8AB^2C^2F - B^4CF}{C(4AC - B^2)}$$

(15)

信号 $I_s(f)$ 和信号 $I_s(f+\tau)$ 的相位差 φ_1 可表 示为

$$\varphi_1 = \arcsin\left(\frac{T}{S}\right). \tag{16}$$

此时信号 $I_s(f)$ 的周期 $T_s(f)$ 为

$$T_{\rm S}(f) = \frac{2\pi}{\varphi_1} \tau_{\circ} \tag{17}$$

3.2 双参数椭圆拟合算法

第3.1.1节和第3.1.2节中所提出方法的基本 过程为:首先建立椭圆方程,基于信号 Is(f)及其平 移信号 $I_s(f+\tau)$,通过椭圆拟合确定相位差 φ_1 和 信号周期 $T_s(f)$ 。利用 6 个参数的椭圆拟合算法, 通过求解逆矩阵得到椭圆方程的基本参数。目前使 用较多的求解逆矩阵的方法为正交三角(QR)分解 法、LU(lower-upper)分解法和改进型 Cholesky 分 解法^[20-23],这三种分解法的复杂度统计见表1。从 表1中可以看出分解法的复杂度与乘法和除法的次 数相关,并且随着矩阵阶数n的增大呈现指数增 长,这将引起高阶矩阵求逆存在时复杂度较高的问 题。另外,(14)~(16)式所示的相位求解方法,需要 经过多次乘法及开方计算,这进一步增加了求解算 法的复杂度。为了降低该算法的复杂度并提高执行 效率,在此提出了一种双参数椭圆拟合方法。 3.2.1 双参数椭圆拟合方程建立

由于信号 $I_s(f)$ 和信号 $I_s(f+\tau)$ 仅相位不同, 拟合后的椭圆长轴 a = 5X轴的夹角始终为 45° 。椭 圆 中心位置为(H,H)。假定原坐标系为XY坐标

表 1 QR 分解法、LU 分解法和改进型 Cholesky 分解法的复杂度统计

Table 1 Complexity statistics of QR, LU, and improved Cholesky decomposition methods

Method	QR	LU	Improved Cholesky
Multiplication	$(3n^3-n)/2$	$(n^3+2n)/3$	$n (n-1)^2/3$
Division	$(3n^2 - n)/2$	<i>n</i> (<i>n</i> -1)/2	n(n-1)/2
Addition	$3n^2(n-1)/2$	$(3n^2-4n+1)/2$	2 n(n-1)

系,变换后的坐标系为 X'Y'坐标系。令 X'Y'坐标 系相对于原坐标系逆时针旋转 45°,则 XY 坐标系 中的某一点(x,y)变换到 X'Y'坐标系的位置(x', y')的变换公式可表示为

$$\begin{cases} x' = \frac{\sqrt{2}}{2}x + \frac{\sqrt{2}}{2}y \\ y' = \frac{\sqrt{2}}{2}y - \frac{\sqrt{2}}{2}x \end{cases}$$
 (18)

令 X'Y'坐标系相对于原坐标系逆时针旋转 45° 后,X'Y'坐标系下椭圆的中心坐标为($\sqrt{2}H$,0)。将 椭圆向坐标原点水平平移 $\sqrt{2}H$ 距离(即 $x''=x'-\sqrt{2}H$),建立 X'Y'坐标系的中心在坐标原点的椭圆 方程:

$$\frac{(x'')^2}{a'^2} + \frac{(y')^2}{b'^2} = 1, \qquad (19)$$

式中:a'和b'分别表示椭圆的两个轴长。

设椭圆上观测点的坐标为 (x'_i, y'_i) ,则利用

(19)式可以建立如下方程:

$$\frac{(x''_j)^2}{a'^2} + \frac{(y'_j)^2}{b'^2} = 1, \qquad (20)$$

式中:点序号 j=1~n。矩阵形式表示如下:

$$\begin{bmatrix} (x_1''_1)^2 & (y_1')^2 \\ (x_2''_2)^2 & (y_2')^2 \\ \vdots & \vdots \\ (x_{n-1}'')^2 & (y_{n-1}')^2 \\ (x_n'')^2 & (y_n')^2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{1}{a'^2} \\ \frac{1}{b'^2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \\ \vdots \\ 1 \\ 1 \end{bmatrix}, \quad (21)$$

式中: x''_{j} 为在X'Y'坐标系下将椭圆向坐标原点水 平平移 $\sqrt{2}$ H 距离后得到的坐标值。

令
$$G'_{n \times 2} = \begin{bmatrix} (x''_1)^2 & (y'_1)^2 \\ (x''_2)^2 & (y'_2)^2 \\ \vdots & \vdots \\ (x''_{n-1})^2 & (y'_{n-1})^2 \\ (x''_n)^2 & (y'_n)^2 \end{bmatrix}$$
,
 $H'_{2 \times 1} = \begin{bmatrix} \frac{1}{a'^2} \\ \frac{1}{b'^2} \end{bmatrix}$,则(21)式可表示为

$$\boldsymbol{G}_{n\times 2}^{\prime}\boldsymbol{H}_{2\times 1}^{\prime}=\boldsymbol{I}_{\circ} \qquad (22)$$

分析可知,(22)式为超定线性方程组。对(22) 式进行变换可得到正定线性方程组:

$$(\boldsymbol{G}_{n\times 2}')^{\mathrm{T}}\boldsymbol{G}_{n\times 2}'\boldsymbol{H}_{2\times 1}' = (\boldsymbol{G}_{n\times 2}')^{\mathrm{T}}\boldsymbol{I}_{\circ}$$
(23)

求解(23)式的正定线性方程组,即可求得双参数 $a' \pi b'$ 。

3.2.2 双参数椭圆拟合信号相位差及周期计算

信号 $I_s(f)$ 和信号 $I_s(f+\tau)$ 的相位差 φ_2 由椭圆的长轴 b'与短轴 a'之比确定,其表达式为

$$\varphi_2 = 2 \arctan\left(\frac{b'}{a'}\right)$$
. (24)

信号 $I_s(f)$ 的周期 $T_s(f)$ 为

$$T_{\rm S}(f) = \frac{2\pi}{\varphi_2} \tau_{\circ} \tag{25}$$

由(6)式得到法布里-珀罗腔空气腔的腔长为

$$d_2 = \frac{c}{2T_{\rm s}(f)} \,. \tag{26}$$

4 双参数椭圆拟合算法仿真

对双参数椭圆拟合算法进行仿真。采用石英玻 璃制备传感器芯片,其折射率为 1.45。基底厚度设 为 650 μm,空气腔长度设为 30 μm。解调系统的光 源为 ASE,光谱范围为 1524~1570 nm。根据复合 腔反射光谱模型,计算传感器的反射光谱信号。滤 除光谱信号中的高频成分,即基底腔的干涉信号,从 而提取出空气腔的干涉信号。短腔长复合式法布 里-珀罗传感器的反射光谱及提取出的空气腔的干 涉信号如图 3 所示。



图 3 短腔长复合式法布里-珀罗传感器的反射光谱 及提取出的空气腔的干涉信号

Fig. 3 Reflection spectrum of compound FP sensor with short cavity and interferometric signal for cavity filling with air

令空气腔的干涉信号沿频率轴平移 $\tau =$ 1.238 THz,绘制李萨如图。对该李萨如图进行双参数椭圆拟合得到其拟合椭圆,拟合度 R^2 为 0.984, 如图 4 所示。



图 4 令空气腔的干涉信号沿频率轴平移 τ=1.238 THz 后得到的李萨如图



图 4 中拟合椭圆的长短轴分别为 a = 5829.72和 b = 5747.58。根据(26)式得到光谱包络平移 $\tau(\tau = 1.238 \text{ THz})对应的相位变化 \varphi = 89°11′,光谱$ 包络的周期为 5.000 THz,将其代人(26)式可得空 $气腔的腔长 <math>d_2$ 为 29.989 μ m,其误差为 0.011 μ m。 当空气腔的腔长为 26~30 μ m 时,采用双参数椭圆 拟合算法计算的空气腔腔长如表 2 所示,其误差最 大为 0.05 μ m。

5 短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力 传感器腔长解调实验

针对短腔长复合式光纤法布里-珀罗传感器腔 长的解调,搭建了如图 5 所示的光纤法布里-珀罗传 感器解调系统。该解调系统由 ASE 光源、光纤环行 器、高速光谱仪模块、解调电路与上位机构成。其 中,ASE 光源的光谱范围为 1524~1570 nm,谱宽 为 46 nm。光谱仪模块为 Ibsen Photonics 公司的 高速光谱仪模块 I-MON 256 OEM,解调电路采用 FPGA 芯片作为微控制器,通过串口发送反射光谱 及解调腔长。该解调系统采用双参数椭圆拟合解调 法对法布里-珀罗腔传感器进行腔长解调,解调速度 达到了 20 kHz, 而如果采用 6 个参数的椭圆拟合算法, 其解调速度仅能达到 1.5 kHz 左右。

为验证该基于双参数椭圆拟合算法的光纤法布 里-珀罗传感器解调系统的实际解调效果,以腔长为 30 µm 的空气腔的短腔长复合式光纤法布里-珀罗 压力传感器为解调对象,进行压力传感实验。该短 腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传感器如图 6 所 示,其基底腔厚度为 650 µm,整个结构通过高温阳 极键合方法制备而成。压力传感实验装置如图 7 所 示,由气瓶、压力控制器、压力密闭箱、压力传感器、 解调仪和检测上位机组成。传感器的传感头完全放 进压力密闭箱内,由气瓶提供气体加压,并通过压力 控制器来控制箱体内的压力。

表 2 当空气腔的腔长为 26~30 µm 时,采用双参数椭圆拟合算法计算的空气腔腔长仿真结果

Table 2 Calculation results of length of cavity filling with air obtained by two-parameter ellipse-fitting algorithm for cavity length in range of 26-30 μ m

Simulated cavity length $/\mu m$	Demodulation cavity length $/\mu m$	Period /THz	Error $/\mu m$	R^{2}
30	29.989	5.000	-0.011	0.984
29	28.995	5.173	-0.005	0.998
28	28.024	5.352	0.024	0.986
27	27.050	5.545	0.050	0.998
26	25.972	5,775	-0.028	0.996



图 5 光纤法布里-珀罗传感器解调系统。(a)原理图;(b)实物 Fig. 5 Demodulation system for fiber-optic Fabry-Perot sensor. (a) Schematic; (b) physical map



图 6 短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传感器。(a)实物图;(b)扫描式电子显微镜(SEM)图 Fig. 6 Compound fiber-optic Fabry-Perot pressure sensor with short cavity. (a) Physical map; (b) SEM image

使用压力传感实验装置对短腔长复合式光纤法 布里-珀罗压力传感器进行压力加载实验。实验在 室温 25℃的条件下进行,压力以步长为 0.2 MPa 的 间隔从 0.1 MPa 升压到 3 MPa,在每升压 0.2 MPa 稳定 5 min 后记录空气腔的腔长值。图 8(a)为0.1, 0.3,0.5 MPa 三种压力条件下空气腔的反射光谱包 络曲线。图 8(b)是传感器空气腔的腔长-压力特性 响应曲线。实验结果表明:传感器在 0.1~3 MPa 压力范围内的灵敏度为 0.7 nm/kPa,腔长-压力特 性曲线的非线性误差为 0.5%。由以上实验及结果 可知,双参数椭圆拟合解调算法可用于短腔长复合 式光纤法布里-珀罗压力传感器的准确解调,且具有 较好的实时性。





图 7 压力传感实验装置





图 8 压力传感实验结果。(a)分别在 0.1,0.3,0.5 MPa 三种压力条件下空气腔的反射光谱包络曲线; (b)传感器空气腔的腔长-压力特性响应曲线

Fig. 8 Experimental results of pressure sensing. (a) Reflection spectra for cavity filling with air under three kinds of pressure-loading conditions of 0.1, 0.3, and 0.5 MPa; (b) sensor cavity length versus pressure

6 结 论

从复合腔的原理上分析了复合式光纤法布里-珀 罗压力传感器反射光谱的形成机理,建立了法布里-珀罗腔反射光谱的数学模型,推导出法布里-珀罗空 气腔的腔长与其干涉信号周期的关系,采用双参数椭 圆拟合算法对其光谱数据进行仿真。仿真结果表明, 该双参数椭圆拟合算法对于短腔长复合式光纤法布 里-珀罗压力传感器的最大空气腔的腔长解调误差仅 为 0.05 μm。另外,基于双参数椭圆拟合算法搭建了 光纤法布里-珀罗传感器解调系统,在加压条件下,对 短腔长复合式光纤法布里-珀罗压力传感器进行了空 气腔的腔长解调实验,其解调速率可达 20 kHz,验证 了所提的双参数椭圆拟合算法的有效性与实时性。

参考文献

[1] Lee C E, Taylor H F. Fiber-optic Fabry-Perot temperature sensor using a low-coherence light source [J]. Journal of Lightwave Technology, 1991, 9(1): 129-134.

- [2] Kao T W, Taylor H F. High-sensitivity intrinsic fiber-optic Fabry-Perot pressure sensor [J]. Optics Letters, 1996, 21(8): 615-617.
- [3] Jiang M Z, Gerhard E. A simple strain sensor using a thin film as a low-finesse fiber-optic Fabry-Perot interferometer[J]. Sensors and Actuators A: Physical, 2001, 88(1): 41-46.
- [4] Chen Q Q, Tang Y, Wang K N, et al. Characteristic analysis of correlation interference signals in optical wedge type fiber Fabry-Perot sensors [J]. Laser &. Optoelectronics Progress, 2018, 55(11): 110603.
 陈青青,唐瑛,王可宁,等.光楔式光纤法布里-珀罗 传感器相关干涉信号特性分析[J].激光与光电子学 进展, 2018, 55(11): 110603.
- [5] Guo Z H, Li Y H, Yang H, et al. Tunable Fabry-Perot optical filter based on micro-electro mechanical system[J]. Chinese Journal of Lasers, 2017, 44(6): 0604007.

郭智慧,李拥华,杨恒,等.基于微机电系统的法布 里-珀罗可调光滤波器[J].中国激光,2017,44(6): 0604007.

- [6] Li M, Wang M, Li H P. Optical MEMS pressure sensor based on Fabry-Perot interferometry [J]. Optics Express, 2006, 14(4): 1497-1504.
- [7] Zhang J F, Zhuang X Y, Wang W M, et al. Structure design and analysis of a new type MEMS Fabry-Perot filter[J]. Acta Optica Sinica, 2012, 32 (8): 0822005.
 张建飞,庄须叶,汪为民,等.一种新型微机电系统 站在用 的思述演器的设计与公托[J] 来受受帮
 - 法布里-珀罗滤波器的设计与分析[J].光学学报, 2012,32(8):0822005.
- [8] Zheng Z X, Huang Y Q. Diaphragm type optical fiber MEMS pressure sensors based on F-P cavity interference[J]. Acta Photonica Sinica, 2012, 41 (12): 1488-1492.
 郑志霞,黄元庆.基于 F-P 腔干涉的膜片式光纤微机 电系统压力传感器[J].光子学报, 2012, 41(12): 1488-1492.
- [9] Jiang Y. Fourier transform white-light interferometry for the measurement of fiber-optic extrinsic Fabry-Perot interferometric sensors[J]. IEEE Photonics Technology Letters, 2008, 20(2): 75-77.
- [10] Han M, Zhang Y, Shen F B, et al. Signalprocessing algorithm for white-light optical fiber extrinsic Fabry-Perot interferometric sensors[J]. Optics Letters, 2004, 29(15): 1736-1738.
- [11] Xie J H, Wang F Y, Pan Y, et al. High resolution signal-processing method for extrinsic Fabry-Perot interferometric sensors[J]. Optical Fiber Technology, 2015, 22: 1-6.
- [12] Sun X Z, Chen H X, Gu P F. Characteristic analysis of multi-cavities Fabry-Perot filters with attenuation
 [J]. Acta Optica Sinica, 2005, 25(7): 970-975.
 孙雪铮,陈海星,顾培夫.引入衰减的多腔法布里-珀罗滤波器的特性分析[J].光学学报, 2005, 25
 (7): 970-975.
- [13] Chen M R, Bi S W, Dou X B. Transmission characteristics of two-cavity Fabry-Perot structure
 [J]. High Power Laser and Particle Beams, 2010, 22
 (8): 1870-1874.
 陈明睿,毕思文,豆西博.双腔法布里-珀罗腔透射
 特性[J].强激光与粒子束, 2010, 22(8): 1870-1874.
- [14] Gao H C, Jiang Y, Zhang L C, et al. Five-step phase-shifting white-light interferometry for the measurement of fiber optic extrinsic Fabry-Perot interferometers[J]. Applied Optics, 2018, 57(5): 1168-1173.

- [15] Ahn S J, Rauh W, Warnecke H J. Least-squares orthogonal distances fitting of circle, sphere, ellipse, hyperbola, and parabola [J]. Pattern Recognition, 2001, 34(12): 2283-2303.
- [16] Xu A P, Wang Z Y, Kong D L, et al. A new ellipse fitting method of the minimum differential-mode noise in the atom interference gravimeter[J]. Chinese Physics B, 2018, 27(7): 070203.
- [17] Jiang L J, Jiang J F, Liu T G, et al. Demodulation of cascade optical fiber Fabry-Perot pressure sensor
 [J]. Acta Photonica Sinica, 2012, 41(3): 283-287.
 姜丽娟,江俊峰,刘铁根,等.具有复合式法珀腔的 光纤压力传感器的解调[J].光子学报, 2012, 41 (3): 283-287.
- [18] Liu F W, Wu Y Q, Wu F. Correction of random phase-shifts errors based on Lissajous calibration[J]. Opto-Electronic Engineering, 2015(2): 89-94.
 刘锋伟,吴永前,伍凡.随机相移误差的 Lissajous 标定与校正[J].光电工程, 2015(2): 89-94.
- [19] Guo R H, Li J X, Zhu R H, et al. Wavelengthtuned phase-shifting calibration based on the Lissajous figures technique [J]. Optical Technique, 2010, 36(2): 200-204.
 郭仁慧,李建欣,朱日宏,等.基于 Lissajous 图技术 的波长移相标定方法[J].光学技术, 2010, 36(2): 200-204.
- [20] Feng S S. Reseach on matrix inversion in massive MIMO systems[D]. Chengdu: University of Electronic Science and Technology of China, 2016.
 冯双双. 基于 Massive MIMO 的矩阵求逆算法研究 [D]. 成都:电子科技大学, 2016.
- [21] Li Y Q. Research and implementation of matrix inversion in Massive MIMO[D]. Chengdu: University of Electronic Science and Technology of China, 2016.
 李应谦. Massive MIMO 中矩阵求逆算法的研究与 实现[D]. 成都: 电子科技大学, 2016.
- [22] Xia J. A comparative study of ellipses fitting methods
 [D]. Guangzhou: Jinan University, 2007.
 夏菁. 椭圆拟合方法的比较研究[D]. 广州: 暨南大学, 2007.
- [23] Shen B, Hua Q, Wang Q, et al. Linear signal detection based on simplified matrix inversion in massive MIMO systems[J]. Journal of Beijing University of Posts and Telecommunications, 2016, 39(6): 77-81.

申滨,华权,王倩,等.基于矩阵求逆化简的大规模 MIMO系统线性信号检测[J].北京邮电大学学报, 2016,39(6):77-81.