一种基于相位敏感光时域反射计的多参量振动传感器

梁可桢1,2 潘政清1 周 俊1,2 叶 青1 蔡海文1 瞿荣辉1

(¹中国科学院上海光学精密机械研究所上海市全固态激光器与应用技术重点实验室,上海 201800)²中国科学院研究生院,北京 100049

摘要 提出了一种基于数字相干检测和维纳滤波技术的相位敏感光时域反射计(*q*-OTDR)。在该技术中,实时解 调出了沿光纤链路散射回的瑞利信号电场的振幅和相位。通过分析解调出的振幅和相位,检测到了位于 3.5 km 传感光纤上的一个由压电陶瓷(PZT)所产生的正弦振动信号的位置、频率和强度。应用维纳滤波降低了由激光器 的相位噪声和探测器加性噪声引起的相位波动。系统的空间分辨率为 5 m。 关键词 传感器;相位敏感光时域反射计;光纤传感;相干检测;维纳滤波 中图分类号 TP212.14 **文献标识码** A **doi**: 10.3788/CJL201239.0805004

Multi-Parameter Vibration Detection System Based on Phase Sensitive Optical Time Domain Reflectometer

Liang Kezhen^{1,2} Pan Zhengqing¹ Zhou Jun^{1,2} Ye Qing¹ Cai Haiwen¹ Qu Ronghui¹

(¹ Shanghai Key Laboratory of All Solid-State Laser and Applied Techniques , Shanghai Institute of)

Optics and Fine Mechanics, Chinese Academy of Sciences, Shanghai 201800, China

² Graduate University of Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China

Abstract A phase sensitive optical time domain reflectometer (OTDR) technology based on the digital coherent detection and Wiener filter is proposed and analyzed, in which the phase and amplitude of the Rayleigh scatting light along the fiber link can be demodulated in real time. Using the proposed method, the vibration position, frequency and intensity for a sinusoidal disturbance signal driven by a lead zirconate titanate (PZT) on a 3.5 km single mode fiber link are obtained exactly. Wiener filter is used to reduce the laser phase noise and additive noise caused the phase fluctuation. A spatial resolution of 5 m for the system is realized.

Key words sensors; optical time domain reflectometer; fiber sensor; coherent detection; Wiener filter OCIS codes 060.2370; 120.4825; 120.7280

1 引 言

相位敏感光时域反射计(*q*-OTDR)是一种新型的分布式光纤传感技术,它能够在长距离范围内对 微小振动信号进行分布式、多点、实时检测,因此在 周界安防领域具有其他类型的振动传感器所不能比 拟的优势。

早在 1993 年 Taylor 就提出了 *q*-OTDR 技术^[1]。*q*-OTDR 采用窄线宽和极小频率漂移的激光器作为光源,通过探测脉冲宽度区域内的后向瑞利散射光干涉信号强度变化来发现振动信号,通过回

波时间对事件定位。

鉴于 φ-OTDR 在周界安防领域的巨大应用前 景,国内外的研究者们在过去的 20 年中对该技术进 行了深入的研究。然而,已经报道的基于 φ-OTDR 的振动传感器的研究大多着眼于提高它的空间分辨 率和传感距离,对扰动频率和强度的探测则鲜有报 道。外界扰动对传感光纤的作用表现为改变扰动位 置的光程,通过监测扰动区域内两点间散射光的相 位差变化,可以反映出扰动的频率和强度。但已报 道的实验方案多采用直接检测的接收,系统只能得

收稿日期: 2012-03-30; 收到修改稿日期: 2012-04-22

基金项目:国家自然科学(联合)重点基金(U0934001)和上海市科技攻关项目(11DZ1140202)资助课题。

作者简介:梁可桢(1986—),男,硕士研究生,主要从事光纤传感方面的研究。E-mail: liangkezhen2005@gmail.com 导师简介:蔡海文(1975—),男,研究员,博士生导师,主要从事光电子器件方面的研究。E-mail: hwcai@siom.ac.cn

到探测到散射光的功率,无法进一步得到散射光的 相位信息,因此不能准确测量扰动的频率和强度信 息^[1~4]。

随着电子技术的发展,高速数据采集卡的成本 降低,利用数字相干检测方案对散射光的相位进行 解调成为了可能。Lu 等^[5]在 2010 年提出利用 *q*-OTDR 相干检测的方法来测量外界声场的扰动频 率。但他们采用对原始数据进行快速傅里叶变换 (FFT)的方法来获得扰动的频率,这种方法避开了 对瑞利光相位进行解调,所以无法测得扰动信号的 强度。此外他们通过移动平均的方法来降低噪声, 系统的测量带宽也将被降低。

本文提出了基于数字相干检测技术和维纳滤波 技术^[6,7]的 *q*-OTDR。该技术将 *q*-OTDR分布式多 点实时测量振动的优点和相干检测可实现相位解调 的优点结合起来,实现了对长距离范围内扰动信号 的位置、频率和强度同时测量。应用维纳滤波技术 降低了激光器相位噪声和探测器引入的加性噪声所 造成的解调相位波动。通过分析解调出的瑞利信号 电场的幅度和相位,实现了对加载在 3.5 km 传感光 纤上一个由压电陶瓷(PZT)所产生的频率为200 Hz 的正弦振动信号位置、频率和强度的探测。

2 理论分析

2.1 数字相干检测

在相干检测(图 1)中,首先将接收到的瑞利光 信号与本地光进行拍频。平衡探测器对拍频信号进 行光电转换,输出交流部分。数据采集卡(DAQ)将 交流信号转换为数字信号送入计算机中进行处理。



图 1 数字相干检测 Fig. 1 Digital coherent detection

在 φ-OTDR 中,某一时刻接收到的瑞利信号是 脉冲宽度内所有散射光干涉的结果,表示为^[1]

 $E_{R}(t)\exp\{j[(\omega + \Delta\omega)t + \Phi_{R}(t)]\}, \quad (1)$ 式中 E_{R} 是干涉场的振幅, $\Phi_{R}(t)$ 是干涉场的相位, ω

是种子光的频率, Δω 是声光调制器引入的频移量。 本地光表示为

$$E_{\rm LO}(t)\exp\{j[\omega t + \Phi_{\rm LO}(t)]\},\qquad(2)$$

式中 E_{LO} 是本地光的振幅, $\Phi_{LO}(t)$ 是本地光的初始

相位。

平衡探测器探测的输出电流为[8]

$$C(t) = 4E_{\rm R}E_{\rm LO}\cos[\Delta\omega t + \varphi(t)], \qquad (3)$$

式中

$$\varphi(t) = \Phi_{\rm LO}(t) - \Phi_{\rm R}(t). \tag{4}$$

数据采集卡将交流信号 C(t)转换为数字信号 之后送入计算机进行幅度和相位解调。

2.2 信号解调方案

对送入计算机中的数字信号,采用正交解调方 案获得瑞利信号的振幅和相位^[9]。如图 2 所示,对 *C*(*t*)分别乘以一个频率为 Δω 的正余弦信号,然后 对结果进行低通滤波(LPF),*I*,*Q* 两路的输出结果为

$$I = E_{\rm R} E_{\rm LO} \cos \varphi(t) \,, \tag{5}$$

$$Q = E_{\rm R} E_{\rm LO} \sin \varphi(t). \tag{6}$$

具体的幅度,相位解调算法为

$$\begin{cases} E_{\rm R} E_{\rm LO}(t) \propto \sqrt{I^2 + Q^2} \\ \varphi(t) \propto \arctan\left(\frac{Q}{I}\right) + 2k\pi \end{cases}, \tag{7}$$

式中 k 为整数。(7)式首先通过反正切函数得到位 于[$-\pi/2,\pi/2$]区间的相位,再根据已知 I,Q的符 号,得到位于[$-\pi,\pi$]区间的相位。最后通过相位 解卷绕算法对该相位进行处理,得到最终的瑞利光 相位^[8]。



Fig. 2 Quadrature phase/amplitude demodulation scheme

不同光脉冲所产生的瑞利光差异,反映了在不同时间光纤沿路状态的差异。当某一扰动造成了扰动位置处光纤折射率的变化,则光脉冲在该位置处所产生的瑞利光的幅度和相位都将随之变化。由(7)式可见,解调出来的振幅与干涉场的振幅具有线性的关系,因此通过振幅曲线的时间差分,即可确定扰动所在空间位置。通过监测扰动区域内两点间的相位差,即 $\varphi(t) - \varphi(t - \Delta T)$,随时间变化情况,即可得到扰动的频率和强度信息。

2.3 噪声模型和维纳滤波方法

在 φ-OTDR 中,主要考虑两类噪声的影响。第 一类是加性噪声,主要是探测器、射频放大器的热噪 声。第二类是激光器的相位噪声^[5~8]。噪声的存在 会降低系统的信噪比,影响相位解调精度。这里采 用维纳滤波的方式来降低这两种噪声的影响。

维纳滤波的作用可以表述为:在已知信号和噪 声的功率谱特性的情况下,给出信号在均方误差最 小意义下的最佳估计。

在 φ-OTDR 中,考虑加性噪声时,接收到的瑞 利信号可表示为

 $E_{\rm R}(t)\exp\{j[(\omega + \Delta \omega)t + \Phi_{\rm R}(t)]\} + n(t), (8)$ 式中,加性噪声n(t)是一个有幅度和相位的矢量, 服从高斯分布。将其在极坐标下分解为正交的相位 矢量和幅度矢量。容易理解,噪声幅度矢量将引起 接收到瑞利光信号振幅的波动,噪声相位矢量将引 起瑞利光信号的相位波动,如图 3 所示。*x* 是传输 的光信号,*y* 是最终接收到的信号。虚线表示两个 正交的噪声分量。



图 3 加性噪声的影响示意图

Fig. 3 Effect of the additive noise vector

激光器相位噪声使本地光的初相位 Φ_{LO}(t)包含了随时间随机变化的量。当光源具有洛伦兹线型时,本地光的初相位是一个维纳过程^[10],即

 $\Phi_{\rm LO}(t) = \Phi_{\rm LO}(t-\tau) + w(t), \qquad (9)$

式中w(t)是一个实的高斯噪声,它的方差可以表示 为 $\sigma_w^2 = 2\pi\tau\Delta\nu$, $\Delta\nu$ 是激光器的线宽, τ 是种子光脉冲 时间间隔。

对不同的脉冲所产生的瑞利光信号进行相干检 测解调相位时,由于本地光初相位的波动,解调得到 的相位存在由激光器相位噪声引起的波动。

综合考虑加性噪声和激光器相位噪声的影响, 解调出来的相位可以表示为

$$\widetilde{\varphi(t)} = \varphi(t) + n', \qquad (10)$$

式中 n' 是加性噪声相位矢量经过解调后的值,仍然 为高斯分布,其方差为 $\sigma_n^2 \circ \varphi(t)$ 由(4)和(9)式确定, 是一个维纳过程。将维纳滤波器作用于 $\widetilde{\varphi(t)}$ 获得对 瑞利光相位最小均方误差下的估计。

通过一套标准的计算流程可以得到该维纳滤波器的传递函数,为简明起见,直接给出无延迟的维纳滤波器传递函数为^[6~8]

$$\varphi_{\text{estimation}}(z) = \frac{1-\alpha}{1-\alpha z^{-1}} \widetilde{\varphi(z)},$$
(11)

式中α由加性噪声和相位噪声的方差决定,可表示 为

$$\alpha = \frac{\sigma_{\rm w}^2 + 2\sigma_{\rm n}^2 - \sigma_{\rm w} \sqrt{\sigma_{\rm w}^2 + 4\sigma_{\rm n}^2}}{2\sigma_{\rm n}^2}.$$
 (12)

3 实验结果和讨论

3.1 实验装置

实验装置如图 4 所示。系统的光源是一个自制的光纤激光器,激光器的线宽为 2 kHz,输出功率为 100 mW。通过一个 1:99 的耦合器将光源输出的光 分为两部分,其中 99%的光用作种子光,1%的光用 作本地光。种子光经过声光调制器调制为脉冲光。 该脉冲光的脉宽为50 ns,重复频率为20 kHz,声光



图 4 实验装置图 Fig. 4 Experimental setup

调制器引入的频移为 160 MHz。光脉冲经过一个 环形器连续地注入到传感光纤中。由于脉冲重复频 率限制,实验中传感光纤的长度不得超过 5 km,因 此取 3.5 km。

返回接收端的瑞利光采用相干检测接收。瑞利 散射光与本地光经过一个 1:1耦合器拍频,得到频 率为 160 MHz 的拍频信号,该信号被平衡探测器转 换为电信号。采集速率为 3 Gb/s 的数据采集卡将 电信号转换为数字信号,送入计算机处理。

为了证明系统的探测能力,在实验中使用了一个被正弦电压所驱动的 PZT 作为振动源,加载在光

纤 640 m 的位置处。正弦驱动信号由信号发生器 产生,频率为 200 Hz,驱动信号的直流偏置为80 V, 峰-峰值为 25 V。

3.2 对扰动位置的探测

采用振幅时间差分的方式来确定扰动位置。在 相干探测系统中,进入计算机的数字信号是频率为 160 MHz的拍频信号。因此,首先采用正交解调算 法从拍频信号中解调出瑞利信号的幅度,然后再进 行振幅差分。图 5(a)是解调出的 400 条瑞利光振 幅曲线叠加的结果。





由扰动所造成的相邻脉冲所产生的瑞利信号在 幅度上的差别非常小,在实验中选取相邻 10 个脉冲 的振幅曲线做差分。第 1 个脉冲所得振幅曲线与第 11 个脉冲所得振幅曲线差分,依次类推,通过移动时 间窗口,得到 390 个差分结果。做差的结果叠加显示 在图 5(b)中,可以明显看到,扰动位置在 640~645 m 之间。由于采用 50 ns 的脉冲,空间分辨率为 5 m。

3.3 对扰动强度和频率的探测

振幅时间差分确定了扰动的位置,对该位置附 近的相位进行分析,便可得到扰动的频率和强度信 息。利用正交解调算法从拍频信号中解调出的 400 条瑞利光相位曲线如图 6(a)所示。取所有脉冲产 生的瑞利光信号在扰动位置处的相位进行分析,可 得到该位置处两点间的相位差 $\varphi(t) - \varphi(t - \Delta T)$ 随 时间改变情况,如图 6(b)所示。可以看出,相位差 的改变表现出近似正弦曲线的形式。这是因为所用 的 PZT 驱动信号是一个正弦信号。显然,相位差的 改变是随着扰动的强度改变而改变。

从图 6(b)中可见,扰动位置处的相位差随时间 周期变化。实验中探测时间为 400 个脉冲的持续时 os[(b)



图 6 (a) 400 条瑞利信号相位曲线叠加图;(b) 扰动位置处相位差随时间变化曲线

Fig. 6 (a) 400 superimposed phase trace of the Rayleigh light; (b) phase changing at the vibration point

按公式确定其方差,公式为

 $\sigma_{n}^{2}=\frac{3B}{\tau^{2}}S_{n}(f),$

式中 B 是系统的带宽为 160 MHz, $S_n(f)$ 是说明书

给出的噪声的功率谱,为 40 pW · Hz^{-1/2}, τ 为5×

的相位差随时间改变曲线如图 7(a)、(b)所示。可

以看到,相比于图 6(a),相位曲线发散降低了一半,

扰动位置处的相位差随时间变化曲线也得到了

使用维纳滤波器之后的相位曲线和扰动位置处

 10^{-5} s。最终确定的参数 α 为 0.9999。

(13)

间 2×10⁻² s,在此时间内,扰动位置处相位差改变了 4 个周期。由此可以计算相位改变频率为200 Hz,与 所使用的驱动信号的频率一致。

从图 6(a),(b)可以看到,由于噪声的影响,从 不同脉冲所产生的瑞利光中解调得到的相位发散非 常严重。

3.4 维纳滤波技术对相位解调结果的改进

在计算滤波器传输函数参数 α 时,激光器相位 噪声的方差按照 $\sigma_w^2 = 2\pi \tau \Delta \nu$ 确定,其中 τ 为 5× 10⁻⁵ s, $\Delta \nu$ 为 2 kHz。对于加性噪声,仅考虑了平衡 探测器的噪声,采用说明书中给定的噪声功率谱,



改善。

图 7 (a)维纳滤波后 400 条瑞利信号相位曲线叠加图;(b)维纳滤波后扰动位置处相位随时间变化曲线 Fig. 7 (a) 400 superimposed phase trace of the Rayleigh light after Wiener filter being applied; (b) phase changing at the vibration point after wiener filter being applied

4 结 论

本文提出了一种基于数字相干检测和维纳滤波 技术的 φ -OTDR,提高了基于 φ -OTDR 分布式光纤 传感器的探测性能。通过数字相干检测技术,解调 出了瑞利信号的振幅和相位。通过对振幅和相位的 分析,探测到了加载在传感光纤上,位于 640 ~ 645 m处的振动信号,并且得到了该振动信号的频 率和强度。通过比较使用维纳滤波前后的相位解调 结果,证明了维纳滤波能够降低激光器的相位噪声 和探测器加性噪对系统的影响,使相位解调精度得 到了提高。

参考 文 献

- 1 J. Park, W. Lee, H. F. Taylor. A fiber optic intrusion sensor with the configuration of an optical time domain reflectometer using coherent interference of Rayleigh backscattering [C]. SPIE, 1998, **3555**: $49 \sim 56$
- 2 J. C. Juarez. Distributed fiber-optic intrusion sensor system[J].
 J. Lightwave Technol., 2005, 23(6): 2081~2087
- 3 J. C. Juarez. Field test of a distributed fiber-optic intrusion

sensor system for long perimeters [J]. Appl. Opt., 2007, 46(11): 1986~1971

4 Peng Long, Zou Qilin, Zhang Min *et al.*. Developments in and applications of fiber perimeter detection sensors[J]. *Journal of Lasers*, 2007, **28**(4): $1 \sim 3$

彭 龙, 邹琪琳, 张 敏等. 光纤周界探测技术原理及研究现状 [J]. 激光杂志, 2007, **28**(4): 1~3

- 5 Y. Lu, T. Zhu, L. Chen et al.. Distributed vibration sensor based on coherent detection of phase-OTDR[J]. J. Lightwave Technol., 2010, 28(22): 3243~3248
- 6 M. G. Taylor. Accurate digital phase estimation process for coherent detection using a parallel digital processor[C]. European Conference of Optical Communication, 2005, **2**(3): 263~264
- 7 E. Ip, A. P. T. Lau, D. J. F. Barros *et al.*. Coherent detection in optical fiber systems [J]. *Opt. Express*, 2008, **16** (2): 753~791
- 8 M. G. Taylor. Phase estimation methods for optical coherent detection using digital signal processing [J]. J. Lightwave Technol., 2009, 27(7): 901~914
- 9 K. C. Ho, Y. T. Chan, R. Inkol. A digital quadrature demodulation system[J]. IEEE Trans. Aerospace & Electron. Syst., 1996, 32(4): 1218~1227
- 10 M. Tur, B. Moslehi, J. W. Goodman. Theory of laser phase noise in recirculating fiber-optic delay lines [J]. J. Lightwave Technol., 1985, 3(1): 20~31