文章编号:0253-2239(2002)03-0308-05

含预反馈的激光自混合干涉型位移测量结构*

禹延光¹⁾²⁾ 姚建铨¹⁾ 叶会英²⁾

(1),天津大学精密仪器与光电子工程学院,教育部光电信息技术科学开放实验室,天津 300072× (2),郑州大学电子工程系,郑州 450052

摘要: 提出了含预反馈的激光自混合干涉型位移测量结构,建立了系统模型,经理论分析和实验验证,结果表明: 该结构具有提高温度量程、提高测量信号信噪比及获得粗糙表面的锯齿干涉信号等特点。

关键词: 半导体激光;自混合干涉;预反馈;位移测量

中图分类号 :TH744 文献标识码 : A

1 引 言

近年来,激光自混合干涉法因其结构简单、紧 凑、鲁棒而越来越引起关注。激光自混合干涉技术 是光反馈效应的研究和消除不利光反馈影响的过程 中产生的,由于在很多应用场合能取代传统的、复杂 的干涉系统而逐渐形成一个崭新的有深远应用前景 的研究领域。关于该领域的历史背景,本文作者在 其他几篇文章中曾作过介绍^{1~51}。

激光自混合干涉的基本现象早在 1968 年就有 报道 20 世纪 80 年代中期,美国、日本的一些学者 开始利用这些基本现象进行距离和速度的测量,90 年代,英国、意大利、法国的学者也步入自混合干涉 技术的研究,近几年,自混合干涉的研究已扩展到振 动测量⁶¹、探伤研究^[7,8]、模具谱分析^[9]、形貌测 量^[10,11]等,尤其是与大规模集成制造技术结合,利 用表面微机械技术,可使微光学动力系统集成在单 片半导体基片上^[12,13],向微型传感器发展。

以往的研究大多是利用基本的自混合干涉结构,问题集中在如何选择激光注入电流的调制方式、 如何确定注入激励的大小、如何改善干涉信号处理 电路、能进行何种量的测量等问题上。本文针对自 混合干涉测量结构,采用预反馈技术,通过对该系统 的理论分析和实验验证,结果表明:与一般自混合干 涉型位移测量结构相比,该结构能够获得粗糙测量 面的稳定的锯齿型自混合干涉信号,由于锯齿型干

* 国家自然科学基金(60178039)及河南省自然科学基金 (0111060200)资助课题。 涉信号含有位移的方向信息,可以直接进行方向辨 识,预反馈的最佳调整,可使激光测量系统处于降低 反馈光噪声、压窄谱线的状态,因此系统具有高信噪 比、大量程的优良性能。

本文建立了含预反馈结构的自混合干涉系统理 论模型,分析了该系统的位移干涉信号波形,然后实 验证明了理论分析结果。

2 实验结构描述

含预反馈的自混合干涉位移测量系统如图 1 所示。 与一般自混合干涉结构不同,激光器和被测目标之 间插入了一个反射率较高的光学镜,调整反馈镜位 置,有一定量的反馈光馈入激光腔,对激光器的性能 作初步改善相当于形成一个外腔激光器,其谱特性 受外反射镜的位置和反射率影响。选用具有粗糙表 面的被测物,对入射光形成散射,使反馈回激光腔的 光强很弱,不改变系统的谱性能。



Fig. 1 Self-mixing interfernce system with optical pre-feedback

3 系统模型的建立

含预反馈的自混合干涉系统和一般激光自混合 干涉系统的等效模型如图 (X a)、图 (X b)所示。



Fig.2 (a) Four-mirror effective figure with pre-feedback;(b) Three-mirror effective figure of a general self-mixing system

图 2 中 r_1 、 r_2 、 r_3 、 r_4 分别表示激光器前后腔 面、预反射镜面和被测物表面的幅值反射率。 l_D 、 l_E 、 l 分别为激光腔内腔、外腔 1、外腔 2 的几何长度。对 于图 χ a),假定初始时激光器左腔面存在一束光, 为 Eexp($\omega t + \phi_0$),该光束分别经激光器右腔面、预 反射镜和被物体反射后,汇聚在激光器左腔面。为分 析方便,将光束分解为三束光进行描述,系统稳定 时,三束光在腔面的叠加应与初始光束相同,才能形 成稳定的激光。三束光各自经历一次往返传播后为:

第一束光波透过激光器右腔面、预反射镜后,被 被测物反馈回激光腔,至激光器左腔面反射后向右 的光波为

$$r_{1}t_{1}t_{2}r_{4}f_{1}f_{2}Eexf[(\omega t + 2kl_{D}n_{c} + 2k(l + l_{E}) + \varphi_{0}]],$$

式中 ,*t*₁、*t*₂ 分别为激光器右腔面和反射镜的透射 率 ;*f*₁、*f*₂ 分别为外腔1 到激光器内腔和外腔2 到激 光器外腔1 的反馈光耦合系数 ;*k* 为波矢 ;*n*_c 为激光 媒质复折射率。第二束光波透过激光器右腔面、被预 反射镜反馈回激光腔 ,至激光器左腔面反射后向右 的光波为

 $r_1 t_1 r_3 f_1 E \exp[(\omega t + 2k l_D n_c + 2k l_E + \varphi_0)];$ 第三束光波被激光器右腔面反射,至激光器左腔面 再反射后向右的光波为

 $r_1 r_2 E \exp[(\omega t + 2k l_D n_c + \varphi_0)].$

三束光叠加后与初始光束相同 ,才能满足激光激发 条件 ,即

$$E \exp \left[\left(\omega t + \varphi_0 \right) \right] = r_1^2 E \exp \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right) \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right] \right] + r_1^2 \left[\left(\omega t + 2n_c k l_D + \varphi_0 \right]$$

 $f_{1}r_{1}t_{1}r_{3}E\exp[(\omega t + 2n_{c}kl_{D} + 2kl_{E} + \varphi_{0})] + r_{1}f_{1}f_{2}t_{1}t_{2}r_{4}E\exp[((2n_{c}l_{D} + 2kl_{E} + 2kl + \varphi_{0})]],$ (1)

(1)式化简后得

 $1 = r_1^2 \exp[((2n_c k l_D))] | Z | \exp[\arg(Z)], (2)$ 其中

$$Z = 1 + C_{1} \exp(i\omega\tau_{E}) + C_{2} \exp(i\omega\tau), \quad (3)$$
$$C_{1} = f_{1}t_{1}r_{3}/r_{1}, \quad C_{2} = f_{2}t_{2}C, \quad C = f_{1}t_{1}r_{4}/r_{1},$$
$$\omega\tau_{E} = 2kl_{E}, \quad \omega\tau = 2kl.$$

由于

$$n_{\rm c} = n - {\rm i}g , \qquad (4)$$

将(4) 武代入(2) 武则

 $1 = r_1^2 |Z| \exp(2gkl_D) \exp[iarg(Z)],$ (5) 将(5)式的实部和虚部分离,可得系统激发条件为

$$gk = \frac{1}{2l_{\rm D}} (\ln |r_1|^2 + \ln |Z|)$$
, (6a)

$$2nkl_{\rm D} + \arg(Z) = 2\pi M$$
, (6b)

M 为正整数。当反馈光不存在时 (6) 式简化为

$$g_0 k_0 = \frac{1}{2l_D} \ln |r_1|^2$$
, (7a)

$$2n_0k_0l_{\rm D} + \arg(Z) = 2\pi M$$
 , (7b)

(7)式是单激光管激发条件。

当外部反馈光存在时,腔内载流子的密度 *N* 将 发生改变,同时折射率 n_c 也将改变,因此引起波矢 的变化($k \rightarrow k_0 + \Delta k$)。在反馈光为0处线性化 n,g。 令 N_0 为对应的载流子密度, n_0,g_0 为对应的复数折 射率的实部和虚部,记为 $n_0 = n(N_0),g_0 = g(N_0)$ 。反馈光存在时,作一级近似展开 n(N),g(N),有:

$$n(N_{0} + \Delta N) = n_{0} + (dn/dN_{0})\Delta N =$$

$$n_{0} + \chi\Delta N,$$

$$g(N_{0} + \Delta N) = g_{0} + (dg/dN_{0})\Delta N =$$

$$g_{0} + \rho\Delta N.$$

$$g(N_{0} + \Delta N) = g_{0} + \rho\Delta N.$$

(8)式中 χ, ρ 分别为复数折射率 n_c 的实部和虚部随 载流子密度 N 的变化率。将(8)式代入(6)式,并以 ($k_0 + \Delta k$)代替 k ,有

$$(g_0 + \rho \Delta N) (k_0 + \Delta k) =$$

- $\frac{1}{l_D} (\ln |r_1|^2 + \ln |Z|),$

 $\mathcal{X} n_0 + \chi \Delta N \mathbf{I} k_0 + \Delta k \mathbf{J}_D + \arg \mathbf{Z} \mathbf{J} = 2\pi M.$

只考虑基模 M = 0。将 ΔN 、 Δk 作为独立变量 并消去 $\Delta N \Delta \omega$ 项 A

$$\Delta k = -\frac{\arg(Z) + (\chi/\rho) \ln |Z|}{2n_0 l_0 [1 - g_0 \chi/(n_0 \rho)]}.$$
 (9)

令线宽展宽因数 $\alpha = \chi/\rho$, $\tau_{\rm D} = 2n_0 l_{\rm D}/c$ 为激光在 内腔往返时间 ,c 为光束, $\tau = 2l/c$ 为激光在外腔 2 往返时间,当 $g_0 \chi/(n_0 \rho)$ 远小于 1 时 (9)式变为

$$\omega \tau - \omega_0 \tau = \frac{\tau}{\tau_{\rm D}} (\alpha \ln |Z| - \arg |Z|), \quad (10)$$

(10) 式为激光自混合干涉系统的方程。

将(7a) 武代入(6a) 武 得

$$gk = g_0 k - \frac{1}{2l_D} \ln |Z|$$
,

则阈值增益变化量 $\Delta G'$ 为

$$\Delta G' = gk - g_0 k_0 = -\frac{1}{l_D} \ln |Z| , \quad (11)$$

(11) 式为激光系统的阈值条件。为方便使用,将系统的相位方程和阈值方程写在一起,

$$\omega \tau - \omega_0 \tau = A[\alpha \ln |Z| - \arg(Z)],$$

$$\Delta G = -\ln |Z|,$$
(12)

其中

式

 $A = \tau / \tau_{\rm D}$, $\Delta G = l_{\rm D} \Delta G'$.

为便于同一般自混合结构对比,同理,可以推导 出图 (½ b)中一般自混合干涉模型仍为(12)式,记作

$$\omega\tau - \omega_0 \tau = A[\alpha \ln |Z'| - \arg(Z')],$$

$$\Delta G = -\ln |Z'|,$$

$$\Phi \qquad Z' = 1 + c_3 \exp(i\omega\tau).$$
(13)

该模型的一级近似便是一般自混合干涉模型^{14]}。

4 模型的数值分析

当测量面位移与初始外腔之比远小于 1 时,近 似认为 A 为常数,对预反馈模型(12)式和一般自混 合模型(13)式进行数值解分析。图 3 是预反射镜的 反馈光相位为 $\omega \tau_{\rm E} = (2K + 1)_{\rm e}(K$ 为正整数), $C_3 = 0.001$ 时,对应不同预反馈参数 C_1 ,阈值变化 的波动成分峰-峰 $G_{\rm P,P}$ 随反馈光相位变化的特性 图,即位移干涉条纹仿真波形图,图中 $G_{\rm P,P}$ 分别对 应0.13、0.075、0.048。可以得到以下结论:随着反 馈参数 C_1 的增加,位移干涉条纹幅值增加,且逐渐 发生倾斜。

图 4 是预反射镜的反馈光相位为 $\omega \tau_{\rm E} = 2K\pi$ (*K* 为正整数), $C_3 = 0.001$ 时,对应不同预反馈参数 C_1 的位移干涉条纹仿真波形,对应 $G_{\rm PP}$ 分别为0.021、 0.024、0.032。显然 随着反馈参数 C_1 的增加,位移干 涉条纹幅值减小,且基本为正弦波形,没有倾斜现象, 初相位发生改变。图 3 和图 4 相比较 后者的最大幅值 也小于前者的最小幅值。因此 $\omega \tau_{\rm E} = (2K + 1) \pi$ 时 预 反馈结构的干涉信号波动深度最大。



Fig. 3 Simulating waves of the structure with pre-feedback, when $\omega \tau_E = (2K + 1)\pi$. (a) $C_1 = 0.7$; (b) $C_1 = 0.5$; (c) $C_1 = 0.2$



Fig.4 Simulating waves of the structure with pre-feedback, when $\omega \tau_{\rm E} = 2K\pi$. (a) $C_1 = 0.7$; (b) $C_1 = 0.5$; (c) $C_1 = 0.2$

对应预反馈结构的相同参数 对不含预反馈的一般自混合模型(13) 武进行位移干涉条纹的仿真 ,其无反馈结构的仿真波形如图 5 所示 , $c_3 = 0.001$ 。由图可知 ,1) 其干涉信号近似为正弦波形 ;2) 干涉信号幅值小于预反馈结构的信号幅值(图 3 和图 5 比较)。



Fig. 5 Simulating wave of the structure without pre-feedback $C_3 = 0.001$

5 实验观察

实验系统如图 ,用粗糙白纸作反射面 ,将其粘贴

在扬声器表面,扬声器施加 22.45 Hz、937.5 mV 的 正弦激励信号,分别用一般自混合干涉结构和预反 馈结构测量扬声器振动信号,如图 6 和图 7 中波形 A₁ 所示。波形 A₂ 是场声器振动激励信号曲线。显 然,含预反馈结构的干涉信号幅值远大于一般自混 合干涉结构的信号幅值。



Fig. 6 Displacement interference signal without pre-feedback using paper measurement surface



Fig. 7 Displacement interference signal with pre-feedback using paper measurement surface

调整预反射镜的位置,使系统获得最佳状态,示 波器所记录扬声器的振动干涉信号如图 8 中波形 A₁ 所示,波形 A₂ 是扬声器振动激励信号曲线。显 然,此时场声器的振动干涉信号倾斜的类锯齿波形, 倾斜方向对应振动方向。

由文献 2,13 的研究结论可知,激光管激励电 流设在阈值附近时,干涉信号的调制深度最大,易获 得自混合干涉现象。但此时激光管工作在多模状 态,谱线很宽,相干长度非常小,且光能量极低。用



Fig. 8 Sawtoothlike interference signal

粗糙的白纸作测量面,实验表明初始外腔只能限定 5 cm以内,否则将很难观察到自混合干涉现象。而 采用预反馈结构,通过对预反射镜的位置调整,系统 性能大为提高。实验表明,同样的激励电流下,不必 改变光点大小,初始外腔的距离提高到 30 cm 处,仍 可获得较佳的自混合干涉效果。文献 14 关于谱线 宽研究的理论支持该实验结果。

图 9 记录了 50.2 mA 的激励电流(I_{th} = 49 mA)下不同初始距离时对应的干涉条纹波形, 图中波形 1、2、3、4 分别对应初始外腔为 8 cm、 12 cm、20 cm、30 cm。显然,初始外腔距离越大,干 涉信号幅值越小,这与光点的大小有关,20 cm 处对 应的光点直径约为 1.5 nm,30 cm 处光点直径更 大,当调整自聚焦透镜,使此处的光点直径很小时, 仍可获得较大幅值的干涉信号。因此,采用预反馈 结构极大地提高了量程范围。



Fig. 9 Interference signals with different initial external cavity

结论 利用预反馈结构,通过预反射镜的初始位置 的调整,可以使测量系统获得良好的测量性能。通 过以上分析,得出预反馈结构特点如下:

1) 当预反射镜的反馈光相位为 $\omega \tau = (2K + 1)_{\pi}$ 时,预反馈参数 C_1 越大,位移干涉信号波形倾斜的程 度越大;

2)利用预反射镜对激光管进行谱线压窄,则系统相干长度大于单管激光的相干长度,从而获得更大的测量范围;

3)用粗糙面作被测表面,对入射光形成散射, 不必要求对系统进行精细调整,易保证反馈光进入 激光管内腔,反馈光水平低,对系统影响小,通过预 反馈设计,仍可获得较大信噪比的锯齿型位移干涉 信号,从而实现位移的适时测量。

而不含预反馈的结构 根据文献 15 研究结果, 若用粗糙面作测量面 ,测干涉信号为正弦信号 ,不包 含位移信息 ,且信号幅值较小。要获得锯齿波形的 干涉信号,必须用反射率较高的测量面,如镜面,但 需要精细调整反馈光,保证馈回激光腔内部,否则, 自混合干涉将不存在。此外镜面的位置对系统谱特 性有较大的影响,如谱线的周期压窄和展宽,当镜面 作动态的测量面时,势必造成测量误差。

参考文献

- [1]Yu Yanguang, Cheng Ming, Qiang Xifu. Self-mixing interference effects in a laser diode with multiple optical feedback. Acta Optica Sinica(光学学报), 2001, 21 (10):1093~109& in Chinese)
- [2]Yu Yanguang, Sun Xiaoming, Qiang Xifu. The selfmixing interference phenomenon inside semiconductor laser operating below threshold:Experimental and theoretical analysis. Optical Technology(光学技术),2000,26(2): 115~117(in Chinese)
- [3] Su Xiaoming, Yu Yanguang, Qiang Xifu. Condition for the sawtooth-like waveform of self-mixing interference signal. Optical Technology(光学技术), 1999, 25(2):68 ~70(in Chinese)
- [4]Yu Yanguang, Qiang Xifu. The correct interpretation about a phenomenon of the self-mixing interference in semiconductor laser. *Chinese J. Lasers* (B), 2000, B9 (1) 24~29
- [5]Yu Yanguang, Qiang Xifu, Wei Zhenlu et al.. A differential displacement system using laser self-mixing interference effect. Acta Optica Sinica(光学学报),1999, 19(9):1269~1273(in Chinese)
- [6] Roos P A, Stephens M, Wieman C E. Laser vibrometer based on optical feedback-induced frequency modulation of a single-mode laser diode. *Appl. Opt.*, 1996, 35(34): 6754~6761

- [7] Servagent N, Bosch T, Lescure M. A laser displacement sensor using the self-mixing effect for modal analysis and defect detection. *IEEE Trans. Instru. and Meas.*, 1997, 46(4) 847~850
- [8] Bosch T, Servagent N. A displacement sensor for spectrum analysis using the optical feedback in a single-mode laser diode. *IEEE Instr. and Meas. Tech. Conference*, 1997, May. 870~873
- [9] Suzuki T, Sasaki O, Maruyama T. Phase-locked laser diode interferometer for surface profile measurement. *Appl. Opt.*, 1989, 28(20):4407~4410
- [10] Bosch T, Servagent N, Chellali R et al.. Threedimensional object construction using a self-mixing type scanning laser range finder. *IEEE Trans. Instrum. and Meas.*, 1998, 47(5):1326~1329
- [11] Hauptmann M A , Grattan K T V , Palmer A W et al... Silicon resonator sensor systems using self-mixing interferometry. Sensors & Actuators (A) , 1996 , 55 .71 \sim 77
- [12] Ukira H , Uenishi Y , Tanaka H. A photomicrodynamic system with a mechnical resonator monolithicalintergratet with laser diode on gallim arsenide. *Science*, 1993, 260 (5109):786~788
- [13] de Groot P J. Range depended optical feedback effects on the multi-mode spectrum of laser. Diode. J. Mod. Opt., 1990, 37(7):1199~1214
- [14] Yu Yanguang. Study on the Theory and Displacement Measurment Method of Self-Mixing Interference in Laser. [Eng. D. dissertation] Harbin : Harbin Institute of Technology, 2000 62~65(in Chinese)
- [15] Wang W M , Boyle W J O , Grattan K T V. Self-mixing interference in a diode laser : Experimental observations and theoretical analysis. *Appl. Opt.*, 1993, 32(9): 1551~1558

A Self-Mixing Infterference Structure with Pre-Feedback Used for Measuring Displacement

Yu Yanguang¹⁾²⁾ Yao Jianquan¹⁾ Ye Huiying²⁾

(1), College of Precision Instrument and Opto-Electronics Engineering, Optoelectronic Information

Science and Technology Laboratory, Tianjin University, Tianjin 300072

2), Electronic Engineering Department, Zhengzhou University, Zhengzhou 450052

(Received 26 December 2000; revised 9 April 2001)

Abstract: A new self-mixing interference structure including the pre-feedback is proposed and its model is established. It is confirmed by computer simulating and experiment that the pre-feedback one can extend the measuring range and increase the signal-to-noise ratio and obtain the sawtooth interference signal from a rough surface.

Key words : semiconductor laser ; self-mixing interference ; pre-feedback ; displacement measurement