Vol.14, No.1

一种结构新颖的调Q注入锁定非稳

腔Nd: YAG激光器的技术研究

郭建强

蓝信矩

(西南交通大学,成都) (华中理工大学,武汉)

滴要:本文描述了一种结构新颖、简单、技术上容易实现的外注入锁定非稳腔 Nd:YAG激光器装置,在技术上大大简化了原有结构。在理论上着重分析了主副 谐振腔的匹配条件和方法。通过实验,证明了该技术装置的正确性。

The study of the technology of a new structure of an injection locked unstable resonator Q swithed Nd: VAG laser

Guo Jianqiang

Lan Xinju

(Xinan Jiaotong University) and Technology)

Abstract: A new simple structure of an injection locked unstable resonator Q switched Nd: YAG laser is described, and the mode match between the first and the second resonator is studied. A method to realize the match of Gaussian beam and sphere wave is proposed. The experiment results and conclusion are given.

一、引 盲

根据激光外注入锁定理论可知^[1],要实现激光外注入锁定,有几个关键技术需要解决。 1.主激光振荡器能输出一个稳定的单频、窄带宽的激光,不一定要高功率的脉冲激光,连续 输出同样可行^[1'2]。2.主、副振荡器能够在时间上实现匹配。目前,美国斯坦 福大学的Park 和Byer教授报道了用调Q的单纵模脉冲激光作为注入信号,注入进一台非稳腔Nd:YAG调Q 激光器中,实现了注入锁定技术^[3]。但是,由于注入信号的脉宽相当窄,要使主、副振 荡 器的调Q开关延时达到高精度,这对于毫微秒数量级来说,技术相当困难。否则,由于外注入 信号的上升前沿与副振荡器的振荡建立时间的上升沿不同步,而不能实现注入锁定。另外,由 于主振荡器采用调Q技术,激光在腔内振荡次数有限,不容易压缩线宽,实现单频运转^[4]。 3.主、副振荡器能够实现腔型匹配或准匹配。本文描述了用连续单频激光作为外注入信号, 注入进一台调Q非稳腔Nd:YAG激光器中,实现激光外注入锁定技术。通过实验得到了论证。本文的主振荡器使用快速光电二极管测量F-P标准具反射的两纵模差频信号,来控制主振荡器的腔长,稳定单频的技术。这使得主振荡器的结构和控制相当简单。本文的光路采用一种结构新颖、简单、控制容易,实现方便的结构,技术上很容易实现。

二、调Q注入锁定非稳腔Nd:YAG激光器的光路研究

如图1所示装 置是调Q外注入锁定非稳腔Nd:YAG激光器的光路图。主振荡器 由全反射 镜M₁-M₂组成,副振荡器由M₁-P₂-M₃组成。在工作时,主振荡器是一个连续激光振荡, KDP电光调制器上加半波电压,于是由P₁、KDP、P₂组成的Q开关处于高Q状态,对主振 荡器来说,只相当于一个损耗元件,无其它作用,在分析主振荡器工作状态时,可省略。副 振荡器是一个高增益的腔倒空调Q激光器。由于调Q激光器的增益相当大,因此,在处理和 分析副振荡器的工作状态时,对主振荡器连续泵浦的功率可忽略不计,以便于处理。

主振荡器由 M_1 、 M_2 组成平凹稳定谐振腔, R_1 = 3m, $L_1 = 0.65m$ 。采用透射式F-P标准具在正 入射条件下选择单纵模。如图2所示,偏振器P₂在 主振荡器中有三个作用: 1. 与四分之一波片对配合 使用,消除Nd:YAG激光棒的烧孔效应; 2.与四分 之一波片对配合使用,消除主振荡器的寄生振荡, 3.作为选频和稳频的探测分光器,从偏振器P₂输出 由于选模不彻底而产生的双模振荡的差频信号,提 供洗樟和稳频用。若采用斜倾插入F-P标准具来选 择单纵模,既增加了腔内损耗,又使调整相当困难, 还容易使选模能力下`降〔5〕。本文使用F-P标准具 正插在四分之一波片之间来选纵模,效果相当好, 使用起来很方便,如图3所示。其工作原理为:从偏 振器 P_2 向F-P标准具方向传播的线偏振光束A, 经过四分之一波片后变成圆偏振光,若从F-P标准 具反射回来的一部分光,再经过四分之一波片后, 线偏振光A的偏振态已旋转分2形 成线 偏 振 光B, 这部分光经过偏振器P₂后折射出去,这样就消除 了F-P标准具的寄生振荡。由于F-P标准具的选模 作用,只有特定频率的光能够透过 F-P 标准具, 再经过四分之一波片后形成振荡。当腔长受外界干 扰而微小变化时,频率会出现漂移。若两纵模频率









位于F-P标准具的透过率中心频率之间时, 会形成双模振荡。如图4所示,只有当振荡频率v,位于2ômax之中,才能形成单模 振荡,否则形成双模振荡。由于F-P标准 具的反射率随频率变化,在单纵模振荡时,



a—标准具的中心频率 与纵模频率重合,最佳 状态 b—两纵模对称 于标准具中心频率之间,最坏状态 c—阴影 部分是双模振荡区域, 只有在阴影外面,才能 选出单纵模



 $(\mathbb{C}$

a--最佳运行状态 b--最 坏运行状态 G--表示增益 R--表示标准具的反射率 反射率R最低,而双模振荡时,反射率剧增,如图5所示。因此能够从光电探测器A上测量出由频率v_n和v_{n+1}所形成的差频信号的脉动,用该信号经处理后控制压电陶瓷,实现选频和稳频。

副振荡器由M₁-P₂-M₃组成。偏振器P₁、电光调制器 KDP和偏振器P₂组成调Q开关。它有两个作用:一方面在副 振荡器中作为调Q开关,另一方面作为主、副振荡器联接用的 注入信号控制开关。Nd:YAG 棒 两端的四分之一波片对仍 然是消除激光棒的烧孔效应。谐振腔M₁-M₃采用凸凹非稳腔, 激光输出使用环形窗从侧面输出。

当主振荡器工作时,光电探测器A接收到从偏振器P₂反 射的差频信号,经过交流放大、整形、滤波后,取交流电压 的有效值,根据该值的大小来使主振荡器的压电 陶瓷PZT₁ 伸缩,以稳定频率。当频率稳定后,光电探测器A测量的电 压为直流信号。该信号使副振荡器开始泵浦,经过延时,使 粒子数反转最大时,调Q开关原来加的半波电压突然退下, 并略加反压,使调Q开关建立时间缩短。此时,主振荡器中 的全部能量注入进副振荡器。副振荡器还没有振荡已 使 注入 信号放大,在放大的同时,经过受激辐射和反复谐振激发起 与注入信号最邻近的纵模振荡。此时由光电探测器B测 量 出 纵模的差频信号,以控制压电陶瓷PZT₂的伸 缩,使 之差 频 信号最小,形成单纵模振荡。

三、主、副谐振腔的匹配

如图6所示,是主、副谐振腔的光路简图。本文采用 Siegman⁽¹⁾的方法,即使用几何光学原理来处理非稳腔的 问题。所用各参数均在图6中标明,其中*f* = *R*₂/2。

由于稳定谐振腔中传播的是高斯光束,而非稳腔中存在 的是球面波。因此,即使在副腔中某一位置等相位面彼此相 等,但由于传输过程中,高斯光束的等相位面不满足球面波 传输规律,所以,传输一段距离后,等相位面不再相等。因 此,在原则上,实现高斯光束与球面波的匹配是不可能的。 但是,根据高斯光束等相位面的公式:

$$R(z) = z + f^2/z^2$$

若 经 过 透镜变换,使 $f \rightarrow 0$,即高斯光束的束腰 $\omega_0' \rightarrow 0$,则 $R(z) \rightarrow z$,可认为是一个球面波。从而可以实现模式匹配。

高斯光束经过透镜变换后,得:

$$\frac{1}{f'} = -\frac{1}{f} \left(1 - \frac{l}{F}\right)^2 + \frac{f}{F^2}$$
(2)

3

(1)



图6 主、副谐振腔匹配图

式中,F是匹配透镜的焦距;f是匹配前的高斯光 束的共焦参数;f'是经过透镜变换后的共焦参数。 从(2)式分析可知,当*l*一定时,F越小,f'越小。 但当F在R(*l*)/2附近时,会聚作用明显减弱。因 此,为了减小f',必须使F<R(*l*)/2。另外对 于一定的F,随着*l*的增大,会聚作用越大。

为实现高斯光束和球面波的匹配。我们从数量上作三点规定:

1. 根据高斯光束的等相位面 $R(z) = z + f^2/z^2$ | ≪1时,为高斯光束与球面波 匹配的必要条件;

2. 高斯光束的等相位面和球面波的等相位面在镜面M₃上相等。或者说,高斯光束的束 腰位置与球面波的共轭象点的位置重合;

3. 根据光的相干原理,若注入信号的波阵面与腔内自再现球面波的波阵面,在有效孔 径内,误差不得大于λ/2,否则,由于相干减弱,将抑制激光振荡。

若满足以上条件,则高斯光束和球面波可以相匹配。在激光注入锁定过程中,首先应该 考虑主振荡器的模式与副振荡器的模式匹配,若不能实现匹配,应计算由此产生的误差。

设在镜面 M_s 上,注入信号的等相位面为 R_s 副腔内的自再现球面波的等相位面的曲率 半 径为 R_s ,在有效孔径r范围内,误差 δ 为:

$$\delta = |R_{0} - R_{i}| \tag{3}$$

在副腔内往返一次后,误差为δ',根据条件3,它应小于λ/2。

 $设R_i = R_0 + \delta,
 并且<math>r/R \ll 1$, 则等相位面在腔内往返传播一次到达 M_0 时, 所产生的误差 δ' 为:

$$\delta' = \frac{r^2}{2} \left(\frac{1}{R_0} - \frac{1}{R_0} \right)$$
(4)

式中, $R_i' = R_0 + \delta''$, δ'' 经计算后由下式表示^[7]:

$$\delta'' = -\frac{\delta \left(1 - (R_0/2L_2)\right)^2}{(R_0/2L_2)^2 + \delta/2L_2}$$
(5)

在一般情况下,
$$\delta \ll R_0^2/2L_2$$
,上式变为:
 $\delta'' = \delta/m^2$ (6)

$$R_{,'} = R_{0} + \frac{R_{,} - R_{0}}{m^{2}}$$
(7)

式中, $m = m_1 \cdot m_2 = (1 + \sqrt{1 + R_3/L_2})/(-1 + \sqrt{1 + R_3/L_2})$ 。

由(7)式可知, R:和R。之间的误差每往返一次, 按m²衰减。因此, 对于放大倍率较大的非稳 腔, 由于注入信号的等相位面产生的偏差δ, 是随着往返次数增加而逐渐减小的。

为了求出R;误差的最大范围,根据条件3得到:

$$\frac{\lambda}{4} > |\delta'| = \frac{r^2}{2} \frac{|R_i - R_0|}{R_0 ((m^2 - 1)R_0 + R_1)}$$
(8)

解上式得到:

$$-\frac{\lambda R_0^2 m^2}{2r^2 + \lambda R_0} \leqslant R_i - R_0 \leqslant \frac{\lambda R_0^2 m^2}{2r^2 - \lambda R_0}$$
(9)

在实验中,使用 $R_2 = 3m$, $L_1 = 0.65m$, $R_3 = 9m$, $L_2 = 0.7m$, $R_0 = 2.68m$, 计算得到:

4

$-7.3m \leq R_{i} - R_{0} \leq 32.7m$

由此可见,在注入锁定技术中,对于谐振腔型的要求不很严格,因此,注入锁定的关键仍然 是如何实现注入信号激发副振荡器振荡和保持注入信号与振荡信号相干放大。

四、实验结果及分析

本文根据上述光学系统,做了实验。主振荡器使用F-P标准具和四分之一波片对配合选择单纵模,实验测得连续输出单纵模功率为6mW。副振荡器是一个双凸的非稳腔,采用腔倒空调Q技术。实验测量采用100MHz的美国军用示波器,测量出脉冲波形平滑无任何拍频效应及毛刺,如图7所示。测量单纵模采用长度为30mm,反射率在90%以上的F-P标准具,拍摄出如图8所示的干涉圆环。由于峰值功率极大,使得测量标准具的介质膜层部分损坏,使干涉环质量变差。从图7中,经过测量得到脉冲能量为50mJ,脉宽为40ns,重复频率为1pps。由此可知,注入锁定后所输出的激光,其振荡频率是单频,而且实现了调Q。实验分析表明:

1. 连续单纵模激光器作为高增益调Q激光器注入锁定的主振荡器是可行的。

2. 调Q非稳腔注入锁定激光器能压缩频率线宽,实现单频、高峰值功率、大能量运转。

3. 本文的光学系统设计简单,在技术上较易实现激光注入锁定。



- (1) IEEE J.Q.E., 1984, Vol.QE-20, P.117~125.
- [2] 蓝信矩, 郭建强, YAG固体激光注入锁定技术的研究, 华中工学院硕士生毕业 论文, 1987年。
- (3) Opt.Commun., 1981, Vol.37, P.411~416.
- [4] Opt.Commun., 1982, Vol.43, P.414~418.
- (5) Appl.Phys., 1975, Vol.6, P.267~276.
 - (6) Proc.IEEE, March 1965, P.277~287.
 - (7) IEEE J.Q.E., 1980, Vol.QE-16, No.2, P.235~241.

作者简介:郭建强,男,1957年3月出生。教师,硕士。现从事光电子技术专业。

蓝信矩,男,1932年出生。教授。YAG光纤激光手术刀获国家发明二等奖。现从事电 子技术专业。

收稿日期: 1989年7月14日。

5

(10)