出超过 20 毫瓦也未发生扭折,这说明这些器件的水 平横模比较稳定。



图 2 函数记录仪记录的器件的 V-I 和 L-I 曲线

另外,我们用红外透射显微镜和电视显示观察 了掩蔽扩Zn情况,并且同时观察了器件的发光情况,如照片1、2所示。因为扩Zn区空穴浓度高,光 吸收大,并且由于带尾效应使吸收限移向低能边。 所以扩Zn区在视场中是暗的,如照片1所示。照片 2是当器件同时用脉冲电流驱动时摄取的。很清楚, 发光区和扩Zn区是对应的。这说明扩Zn掩蔽和电 流的横向限制很好。



照片1 平面条形激光器(D田80-71\*) 的红外透射情况



照片2 平面条形激光器(DH80-71#) 红外透射和脉冲受激时的情况

我们试制的这种器件在环境温度25°C时的寿 命已经超过3×10<sup>3</sup>小时。

## 参考文献

- [1] 段树坤; «GaAs 及其他 Ⅲ-V 族化合物半导体会议 文集»,上海科技出版社,1977年,510.
- [2] 吴克林;《平面条形激光器中选择扩 Zn 的掩蔽》,上 海光机所第四届科学报告会,1981年,1405.
- [3] 川上刚司等;《科技专题参考资料—激光》,1979年, 第十二集,90.

(中国科学院上海光机所半导体激光 研究室砷化镓激光器组 吴克林执笔 1981年4月1日收稿)

## Nd:YAG 腔内倍频漏泄补偿激光稳定输出

Abstract: YAG laser output at 1.06  $\mu$ m is stabilized with intracavity frequency doubling Ba<sub>2</sub>Na(NbO<sub>3</sub>)<sub>5</sub> as a leakage compensation component. Controlled experiments have been performed on two CW-pumping sources with different accuracies. It is observed that all the amplitude of output noise spectrum have been notably improved.

连续工作或锁模、腔倒空型 Nd:YAG 激光器, 由于输出不稳定、信噪比低,给应用带来很多困难。 对此问题的解决,以往侧重连续泵浦源的稳定性,减 小纹波比,并采用棒冷却液缓冲等措施来增大嗓音 振荡衰减系数。

W. Koechner<sup>[1]</sup> 曾对输出噪音谱作出评述,认为噪音谱是伴随有特征峰的宽谱带(0~1兆赫)。因

此,改善激光输出可有两条途径:一是激光器采用 伺服系统或漏泄补偿元件抑制噪音幅度;二是提高 泵浦源精度,要求激光系统在整个噪音谱范围内有 较小扰动。仅从泵浦源看,若输出功率稳定到 10<sup>-2</sup>, 则要求泵浦强度至少需有 10<sup>-4</sup> 的稳定性,显然前者 做法更可取。

稳定方案中,除采用电光或声光调制器作隔离

.107 .

器外, C. J. Kennedy 和 J. D. Barry<sup>[2,3]</sup> 提出的腔 内倍频漏泄补偿不失为一种简易可取办法。当倍频 器置于激光腔内时,相应于腔内基波功率最大处将 优先发生二次谐波功率的转换,使基波功率被衰减, 而低基波功率处倍频转换很小, 这就造成腔内基波 功率趋于平稳,并使输出噪音谱获得改善。因此倍频 器在稳定过程中只是作为一种可变的非线性损耗引 入腔内,由于并不要有大的非线性耦合,故倍频器在 腔内的位置可任意安置。本文就不同精度的泵浦源 用此方案作了对比测试,获得了整个噪音谱幅度都 有明显降低的结果。所用倍频材料系 Ba2NaNb5O15 (BNN)晶体,由中国科学院上海硅酸盐所生长,尺 寸为 9.5×5.8×10.5(毫米), 双折射梯度 4n=4× 10-4, 消光比 a: 20:1, b: 30:1。实验在简易工作台 光具座上进行,无隔振消振装置(图1)。图中虚线所 示为倒空腔结构, 腔长均为1米, 并用棒冷却液缓 冲。Nd:YAG 棒尺寸为 φ4.5×72 毫米, 效率斜率 0.8%, 单程损耗 0.8%, 消光比 22.8~24.8 分贝 (长脉冲下数据)。所用预由离调整管连续泵浦源性 能指标为: 电压漂移 0.8×10-2, 电流漂移 0.2× 10-2, 纹波系数优于 10-3。



图1 实验装置简图

1,10—光电二极管;2—1.06 微米窄带干涉滤光 片;3—R<sub>1.06</sub>=97.5%,R<sub>0.58</sub>=27%;4—BNN 恒温炉;5—可变光阑;6—Nd:YAG 棒;7—会 聚透镜;8—R<sub>1.06</sub>=99.2%;9—1.06 微米滤色 片;11—XWD1 电子电位差计;12—JWF702 温度调谐控制;13—SBM-14-1 示波器;14— 2010 外差频谱分析仪

阈值电流为 10.5 安,在 16 安工作条件下 1.06 微米激光输出如图 2 所示。图 3 为倍频晶体最佳温 度匹配(79°C)时相应输出。可见无倍频时输出起伏 为 ±20~±30%,经倍频后下降为 ±4.5~±8%, 且具有长期稳定性。在谐振腔镜合适反射率下,二 次谐波功率很小,对 1.06 微米有用输出功率无显著 降低。自然,腔内倍频晶体应有低的插入损耗,否 则插入损耗大或激光腔调整欠佳影响阈值电流增大 时,均会引起输出噪音的增大。此外,随着工作电流 的加大,可以预期噪音起伏会减小(图 4)。 倍频晶体温控偏离匹配温度时,抑制噪音谱能 力有所降低,但只要偏离不大,还是能看到嗓音有所 改善(图 5)。

我们对图 2 和图 3 两种情况,用频谱仪分别对 噪音谱进行了读测(图 6)。显然,采用倍频后对嗓



音谱均方根幅值均有成倍的抑制作用。 谱在极低频 率处有极大值, 高于 100 千赫时幅度迅速接近量子 噪音极限。此外弛豫振荡衰减常数α为<sup>[1]</sup>:

$$a = \frac{1}{2} \left( \frac{1}{\tau} + \frac{1}{\tau_s} \right)$$

式中 7 为自发衰减率, 7.为受激衰减率。在我 们要 求的多模输出工作范围内,估算的弛豫振荡频率约 82~51 千赫。实测噪音谱的弛豫峰跟估算相符。经 测试可知,造成输出扰动的物理因素虽然众多,但影 响起伏的主要因素还是小于 10 赫的极低频率 以及 弛豫振荡频率。特别是虽然弛豫振荡是可线性化的 小扰动,但当激光器受到外界冲击振动时,衰减弛豫 振荡会以尖峰方式输出,这种大扰动具有高度 非线 性特征。实验中并对泵浦氪灯进行监控,泵浦源剩 余纹波引起的扰动不明显,因此氪灯中等离子体不 稳定性对起伏影响不大。



我们进一步用无反馈控制高压触发连续电源作 了对比试验。该电源性能指标为:电压漂移2× 10<sup>-2</sup>;电流漂移3×10<sup>-2</sup>;纹波系数10<sup>-3</sup>。激光器装 置同前,测试是在高于阈值电流3安时进行的。无 倍频时嗓音起伏为±42~±45%,温度匹配时降为 ≲±10%。工作40分钟,连续电源慢漂移电流下降 0.5 安以及电压下降5 伏时,嗓音起伏随时间变化 如图**7**所示。同时,温度控制偏离也类似于图5的 曲线。



图7 无反馈控制时高压触发源噪音的变化

综上所述,我们看到无倍频器高于阈值工作时, 虽然短期平均起伏量也许不大,但长期情况就很差, 单纯提高泵浦源精度难以克服其它物理原因造成的 激光扰动。可见,若简易泵浦源采取电流反馈控制, 而工作台采用隔震垫避免机械振动引起低频损耗起 伏,就很有希望采取倍频稳定方案达到输出起伏为 百分之几的精度。

本文曾蒙<u>张绶庆</u>先生悉心指导并审阅,提出了 许多重要意见,衷怀铭刻。



Ż

尌

- [2] C. J. Kennedy; USP, No. 4044316.
- [3] C. J. Kennedy, J. D. Barry; IEEE J. Quant. Electr., 1974, QE-10, 596.

(上海市激光技术研究所 吕建华 蒋家麟 刘 伟 程关铝 魏洁云 朱三又 上海市硅酸盐所 吴惠法 徐惠德 1981年7月7日 收稿)

## Ga1-xAlxAs-GaAs DH 激光器的质子轰击研究

Abstract: New technologies using proton bombardment to form  $Ga_{1-x}Al_x AsGaAs DH$ lasers of stripe-geometry are described and our experimental results regiven.

质子轰击条形 DH 激光器,通常我们采用常规 的液相外延方法来制造。一般在 n-GaAs 衬底材料 上生长 Ga1-,Al,As-GaAs 五层 DH 结构。 n 面衬 底上的接触电极用 AuGeNi 合 金 化 形成; p-GaAs 顶层上则先扩散锌,蒸发 Cr-Au。对质子束的掩蔽 用和外延片紧贴的钨丝网作15 微米、12 微米条宽 或光刻方法形成6 微米窄条电镀 Au 作为 掩蔽。我 们用低能质子轰击来形成隔离条形。激光器谐振腔 两侧便由轰击形成的高阻层来限定;激光器上、下面 则由 Ga1-\_xAl\_\*As 限定。器件结构如图 1。