4. 认为 v_B 对作用区产生直接影响, 这是否与 实际情况相符呢? 为此用(5)式和(6)式(我们的)以 及(8)式和(9)式(Hakki的)的计算结果与 Hakki的 自发发射强度分布的测量结果[2]作了比较。图2中 的圆点即测量数据。可见我们的结果与实验更加吻 合。说明我们的分析更接近实际情况。

四、结束语

综上所述,我们的分析计算结果与实验结果更 加吻合。另外,由

$$\tau_{eff} = \tau \left(1 + \frac{v_B \tau}{s}\right)^{-1}$$

看出,作用区的载流子有效寿命不仅随轰击区的非 辐射复合速度 vs 的增加而减小, 而且随条宽的减窄 而减小。这是过去的理论分析中所没有的新结果。 由此我们可以推断: ①质子轰击所产生的破坏对条 宽窄的激光器的性能影响较大[4]; ②同样条宽的深

轰击激光器比浅轰击的脉动频率高[5],条宽窄的深 轰击激光器比条宽宽的深轰击激光器脉动频率高; ③对深轰击激光器轰击后的退火对改进器件的可靠 性是重要的[1]。

文 献 老

- [1] R. J. Nelson, D. L. Rode; J. Appl. Phys., 1979, 50, 5135.
- [2] B. W. Hakki; J. Appl. Phys. 1973, 44, 5021.
- [3] H. C. Casey, Jr., M. B. Panish; "Heterostructure Laser", Part B, 1978, p246.
- [4] R. L. Hartman, R. W. Dixon; J. Appl. Phys., 1980, 51, 4041. J. C. Campbell et al.; J. Appl. Phys., 1980, 51. 4010.

(中国科学院上海光机所 吴克林 1981年2月16日收稿)

横向激励气压调谐波导 CO₂ 激光器

Abstract: A new principle for TE waveguide CO₂ laser tuning-tuning by pressure-is reported. It provides wide tuning range and easy operation.

Here, we describe in detail construction of the laser system and give experimental results. A tuning range of about 1120 MHz has been obtained and the average output is 17 mW.

一、气压调谐原理

气体激光器通常是靠控制加在压电元件上的电 压,使腔长产生微小变化而实现调谐的[1,4]。这种方 法对于低气压器件来说是比较方便易行的,但它受 到自由光谱范围的调谐上限的限制。

我们的器件能够在 30~760 托的宽广的气压范 围内工作,因而在恒定腔长的条件下,可以利用气压 的变化来实现调谐。

我们知道,在较宽的气压变化范围内,气体的折 射率n是压力P的线性函数.

$$n=1+KP$$
 (1

其中 K 为与气体有关的常数。

对于 F-P 型振荡腔, 其振荡波长与腔长及其折 射率有如下关系.

$$m\lambda = 2nL\cos\theta \tag{2}$$

通常,
$$m, L, \cos\theta$$
 均为常数, 所以
 $2L\cos\theta$, λ

$$d\lambda = \frac{1}{m} dn = \frac{1}{n} dn \qquad (3)$$

对(1)式微分便得折射率随气压的变化率为: dn = K dP

(5)

将(4)代入(3)得:

$$= \frac{K\lambda dP}{K\lambda dP}$$

若用频率表示则为:

dλ

 $\Delta v =$

$$\frac{K\nu}{n} \Delta P$$
 (6)

波导 CO2 激光器采用的是 CO2、N2、He 三种气 体的混合,所以(6)式中的常数 K 及 n 与混合气体 组分及其分压比有关:

 $n = 1 + K_1 P_1 + K_2 P_2 + K_3 P_3 = 1 + KP$ (7)对于气体混合比为 CO2:N2:He=1:1:5 的情况, 计 算可得:

$K = 1.7 \times 10^{-7}$ /托

而混合气体的总折射率 n=1.00013(当总气压 P= 760 托时)。

因此,如果气压从零变化至一个大气压时,对于 10.6 微米波长可以得到的波长变化值为

. 40

 $\Delta \lambda = \frac{K\lambda}{\Delta P} \Delta P = 13.70$ 埃

这相当于频率的变化为:

∆v=3657 兆赫

这样的调谐范围还是相当可观的。需要注意的是, 在腔内不附加任何模式限制器的情况下,为保证单 线振荡,气压调谐的范围仍然不能超过谐振腔的自 由光谱范围。但如果在腔内加标准具限模,使得在 谐振腔的自由光谱范围外仍能保持单模振荡,则只 要操作允许,气压变化量 *4P* 可以增加,从而调谐范 围也就可以增加,而不受自由光谱范围的限制^[2]。

二、器件结构

我们研制的横向激励气压调谐波导 CO₂ 激光器,其结构如图1所示。



图 1 横向激励气压调谐 CO₂ 激光系统结构示意图
1-股钢支架; 2-股钢固定板; 3-波导腔体;
4-隔热接口法兰; 5-全反射镜 m₁; 6-输出
镜 m₂; 7-石英支撑管; 8-股钢腔镜调节环;
9-NaCl 透镜; 10-光栅G; 11-光栅转
台; 12-密封〇 圖

整个激光器固定在四根直径 20 毫米 的 殷 钢 棒 和两块厚 5 毫米的殷钢板之间。平面锗介质膜全反 射镜 m₁(R=99%) 和平面锗输 出镜 m₂(R=85%), 分别由两个中空的石英支撑管用环氧树脂封固到 殷 钢腔镜调节环上; 两腔镜距波导口均约 2 毫米, 腔镜 之间距离 134 毫米。由于激光腔的固定材料是热膨 胀系数很小的殷钢(0.7×10⁻⁶/度),使整个系统因 温度变化所导致的激光器频率漂移减到最小。

波导腔的详细剖面如图 2 所示。电极由两根宽 2 毫米、长 130 毫米的黄铜块组成,内侧抛光,两端 导圆,电极间距 3 毫米。两块平板玻璃是波导腔的 另外两壁;并用 0.125 毫米厚的涤纶薄膜与主电极 隔开一个缝隙。整个腔体用有机玻璃盖板加真空橡 皮密封。工作气体采用流动的 混合 气体(CO₂:N₂: He=1:1:5),流速为 10~12 升/分。





图 3 是器件的等效 电路。采用 Blumlein 型快速脉冲放电回路及自触发充氮火花隙, 贮能电容在 1.5~3毫微法范围内可调。直流高压由霓虹灯变压器经全波整流倍压后供给。



图 3 快速放电 Blumlein 型脉冲线路示意图

图 1 中的 NaCl 透镜(f=100 毫米)放置在距波 导输出端 100 毫米处, 以便将输出激光束准直到腔 外选线光栅 G上。器件的气压调谐输出从光栅 G 的一级衍射获得。

三、器件性能

1. 输出特性

首先在非调谐状态下,对器件输出特性进行了 测试,得到了器件在给定工作电压下输出功率随气 压的变化(见图4),以及在给定气压下输出功率随器 件工作电压的变化(见图5)。图4表明,在我们的实 验范围内输出功率与气压关系的线型在不同工作电 压下是基本一致的,但最佳工作气压随电压的增加 而增加。

该器件所得到的最大平均输出功率为112毫 瓦,脉冲重复频率为500次/秒。当气体混合比为 CO₂:N₂:He=1:1:6时,所达到的最大工作气压为 一大气压,但平均输出功率降为30毫瓦。

2. 选线及调谐

在通常的情况下,一个调谐激光器的选线元件 几乎总是光栅,并且将其作为腔镜的一端。 如果将

• 41 •



这样的设计方案用于波导 CO₂ 激光器,这就势必要 求作成外腔式结构,因而也就要求波导口线度与反 射镜的曲率半径 r 之比有一个最佳值^[3],否则,尽管 全反射镜和输出镜均置于距波导口 r 处或 r/2 处, 耦合损耗还是要大大增加;而且,相应地也增加了对 光栅衍射效率的要求(一般应在 90% 以上)。 我们采用了平-平腔方案(腔镜离波导口2毫 米),并在腔外放置一块100线/毫米的光栅,利用光 栅的色散性能,将激光器输出的多根谱线分别选出。 如图1,一块焦点位于波导输出端的NaCl透镜将输 出激光束准直到光栅G上,用一个1转/分钟的低速 马达带动光栅转台,于是输出激光束中的不同谱线 就通过光栅的一级衍射顺次进入检测元件。当光栅 固定在某一位置时,就可选出输出光束中的某条谱 线。所用光栅的一级衍射效率为87%,所接收到的 最强谱线 CO₂P(8)的平均功率是17毫瓦。图6示 出由光栅选线的器件输出谱线(用 He-Ne 激光器 6328Å的波长定标)。



我们对图1所描述的系统进行了气压调谐实 验。将光栅固定在某一方位上,使它选出工作需要



. 42 .

的中心频率为 vo 的谱线,然后调节气压即可在 vo 附 近实现连续调频。操作过程中保持泵速恒定,三种 气体分别由流量计控制在一定的分压比上,使在混 合气室内的气体混合比保持恒定。激光器腔内的工 作气压则可根据激光器气压指示表控制在所需的 气 压之下。实验证明,该系统因气压起伏所导致的频 率漂移小于 0.01 Å。

图7是在混合气压比为CO₂:N₂:He=1:1:5, 总气压变化从50~660 托时,对CO₂P(8)线的实 验结果。从图中可以看到,有效调谐范围大约 是1120 兆赫(在这个范围内,器件是单线工作 的)。

参考文献

- [1] R. L. Abrams; Appl. Phys. Lett., 1974, 25, No. 5, 304.
- [2] W. R. Leeb; Appl. Opt., 1975, 14, No. 7, 1706.
- [3] J. J. Degnan; Appl. Phys., 1976, 11, No. 1, 1~ 33.
- [4] A. V. Lerberghe et al., IEEE J. Quant. Electr., 1978, QE-14, No. 7, 481.

(中国科学院物理研究所 陈正豪 崔大复 吕惠英 周云亮 1981年1月26日收稿)

r & & & & p	8					
う 简 讯 🤅		油作	<u> - 14</u>	母年	r≠=	
****		历入	ノロ	现此	ν	

氦-氖管端面的加工是重要的基础工艺。 我厂 对管端面加工,由最初的手工研磨过渡到车床加工。

对平凹腔端面加工要满足三点:平行度、垂直度 和同心度。

$$\theta \leqslant \frac{0.3\omega}{R}$$
 (1)

垂直度

平行度

$$\varphi \leqslant \frac{0.3\omega}{L} \tag{2}$$

(3)

同心度

以腔长 L=250 毫米、曲率半径 R=1000 毫米、波长 $\lambda=6328$ Å 为例,算得 $\theta \leq 21$ ", $\varphi \leq 84$ ", $t \leq 0.102$ 毫米。

t≤0.3ω

由于镟床的精度要求高,普通轴承不能满足要求。为了提高车头精度,我们在换用 D 级轴承基础 上,又改进了结构,采用非普通轴承固定法,如右图 所示。

每个轴承的位置用调整螺钉2调节,另外在轴 承座8的上面增加固定板,使装配好后不易变形。经 过这样的改进,轴向窜动和径向跳动都小于0.002。 车出的管子质量合乎要求。用此法又制造第二台, 行之有效。这种结构的优点是,对加工件精度要求 低,特别是轴承座孔,孔为直孔,与轴承外圈滑配合, 容易加工。又因可调,能使轴承外圈滚子导轨调节 到理论的垂直位置上,从而达到高精度。另外,如果 精度下降,可调节外圈轴承位置,即调节图中所标2



1-皮带轮; 2-调整螺钉; 3-轴承盖; 4-锁紧螺
 母; 5-调整螺钉; 6-主轴; 7-键; 8-轴承座;
 9-底板 10---φ6 锥销; 11---固定板

的 12 个调节螺钉, 使镟床恢复精度。它克服了零件 变形等多种因素的影响。

> (国营景光电工厂 李树果 1981年3月30日收稿)

> > • 43 •