

能量为10~15mJ时,效率≥13%。

我们将放大器输出激光输至 WPG-100 型平面 光栅摄谱仪,拍摄了 ASE 噪声的强度。我们用钠灯

通过三阶减光板在同一底片上感光, 作强度与黑度 的定标之用。

用上述方法我们测得在波长 λ=591 nm 处放大 器的信噪比(即 ASE 峰值强度与激光强度之比)为 0.25%,较传统的染料激光器的信噪比(百分之几的 量级)低一个数量级。这主要是采用了光栅滤色片 5的缘故(见图4)。因为振荡光从光栅滤色片上输 出,这意味着只有沿输出光方向的很小立体角内的 某一波长范围的 ASE 才对输出有贡献。

唐景庭同志参加了部分实验工作, 窦爱荣同志 对实验工作给了许多帮助,梁培辉同志提供了 F-P 标准具,袁才来同志提供了高质量反射,镜特此致谢

文 献

Hohna K L. Laser Focus, 1982; 18(6): 67 (收稿日期: 1986年8月13日)

S。=6.50m 强;对出器作的输出功率。剩合度的计算

高气压连续 CO2 激光器的输出功率

楚泽湘 徐纪华 陈丽吟 吴中祥

(中国科学院力学研究所)

Output of high pressure CW CO₂ laser

Chu Zexiang, Xu Jihua, Chen Liyin, Wu Zhongxiang (Institute of Mechanics, Academia Sinica, Beijing)

Abstract: In the pressure range of $0 \sim 1300$ Torr and at temperature of 293 K, the output power of a transversely and electrically excited CO₂ laser with certain composition of CO₂-N₂-He is investigated. The influence of output coulping on output has been calculated. The output power varies greatly with coupling, which is different from those at low pressure. The calculated results agree with the experiments.

随气体压力增加,单位时间流过激光器的激活 介质增加,可望获得较大的输出功率,并能改善器件 的封闭寿命和输出稳定性。

有效的源合更花。自作比工前—3.4 cm,时小了说明高压

》「果、写工》=3.5 cm 时类似。"但其喻出功率、效本和

图3是除于中心位置Z。=5.5cm时的计算结

待研究的装置见图 1。在此装置中,以金属板 ABCD为阳极, EFGK 为阴极(可以是管、板或针 状),极间距离 AE=H。假定电子密度 n。在正柱区



宫图.

. 49

内沿 a 方向是均匀的, 沿 a 方向不均匀, CO₂, N₂, He 混合气体从 AEKD 平面流入, 在与气流和电场都垂 直的方向上放上谐振腔镜子 OO'P'P和qq'E'R, 镜面 上的反射系数分别为 R₁和 R₂。

在文献[1]中,我们采用了上述简单的放电模型, 计算沿不同高度 z 上各层的光强,再沿高度 z 积分, 求得总输出功率。它与取半高处 $z = \frac{H}{2}$ 的光强作为 平均值再乘以镜面积求出的输出功率相差不大,为 简便计,本文采用后一种处理方法计算输出功率。

将一维流理想气体的守恒方程和三振型系统 弛 豫方程联立求解,在满足稳定振荡条件下计算出饱 和增益和输出功率。

二、计算结果

考虑放电区宽度 MN = 5.5 cm,镜长为5 cm,镜 高为3 cm 的光腔,镜子中心放在 $X_c = 3.5$ cm 与 $X_c = 5.5$ cm 处,对此器件的输出功率,耦合度的计算 结果见表1、表 2。

压力 (Torr)	最佳耦 合度 (%)	大于 90% 最大 输出功率耦合度 范围(%)	最大输 出功率 (W)	截止耦 合度 (%)
550	7.3	4~11	16500	26
760	5.5	3~8	15500	17
400	9.5	5~15	15400	36
200	14	7~22	10500	58
90	17	8~32	5500	70
40	19	10~31	2600	80
20	20	10~31	1100	84

表1 $x_c=3.5$ cm 输出功率与耦合度的关系

表2	$x_c = 5.5 \mathrm{cm}$	时输出功率与耦合度的关系
----	-------------------------	--------------

压力	最佳耦	大干 90% 最大	最大输	截止耦
(Torr)	合度 (%)	输出功率耦合度范围	出功率 (W)	合度 (%)
760	3	2.5~3	3560	8
400	7	5~12	8420	25
200	12	6~20	7760	45
90	16	8~28	5000	65
40	17	10~30	2500	75
20	18	10~30	1300	80

图 2、图 3 分别表示镜中心放在 X_c=3.5 cm 和



图 2 X_c=3.5 cm 时输出功率与耦合度的关系 *AJ*=10 A, u₀=70 m/s, ψ_{C02}:ψ_{N2}:ψ_{H0}=0.05: 0.27:0.68, *E/N*=2.2×10⁻¹⁶ V·cm²



(条件同图2)

X_c=5.5 cm 时, 输出功率与耦合度的关系。

从图2(X_o =3.5cm)看出在低压下(P_o =20Torr) 时,截止耦合度为 C_{out} =0.84。随耦合度C的改变, 输出功率W的曲线变化很平缓(C=0.05~0.36, W~1000W),但在高压下,截止耦合度随压力的增加 迅速减小,输出功率随耦合度的变化很剧烈。例如 P_o =760Torr时,输出功率的曲线起初急剧上升,其 最佳耦合度为 C_{opt} ~0.055,最大输出功率值为W~ 15500W,而后输出功率的曲线急剧下降,截止耦合 度为 C_{out} ~0.17,这与低压时相差甚大。

图 3 是镜子中心位置 X_o=5.5 cm 时的 计算 结 果, 与 X_o=3.5 cm 时类似。 但其输出功率、效率和 有效的耦合度范围都比 X_o=3.5 cm 时小,说明高压 时,镜中心的位置放在气流的上游一些效果较好。

比较图 2、图 3,还可看出高压下镜面位置的放置是很重要的。不同的镜面位置将使器件的输出功率、最佳耦合度和截止耦合度发生显著的改变。对照小信号增益随气压变化的曲线(图 4),小信号增益 在流动的下游逐渐下降,到一定距离后成为负值,而 随着气压的增加,这种下降过程愈加迅速。在低气 压时,小信号增益变化平缓,镜面位置的改变对输出 功率的影响不显著;高压时,小信号增益随流动方向 变化较大,镜面位置对输出功率的影响较显著,当镜 中心放在近小信号增益峰值处,输出功率较大。图 5 为最佳输出功率与最佳耦合度随气压变化的曲线, 此曲线与以往许多文献^[2,3]所报道的不同。从图 5 中看出在我们所取较大的压力范围内,随气压的变 化,输出功率先是上升而后下降,中间都有一个最佳 值,这最佳值的位置还随镜中心位置 X_e 的不同而变 化。当 X_e =5.5 cm 时,最佳输出功率的压力值约在 P_0 =400 Torr; 当 X_e =3.5 cm 时,最佳输出功率的 压力值约在 P_0 =550 Torr。



随着流速、介质组分、放电条件等因素的改变, 这个最佳值的位置也会改变。输出功率随气压变化 出现最佳值,而后急骤下降直至不能连续输出。这一 结果表明器件在固定的运转条件下允许的气压极限 值,对研制高气压 CO2 激光器有重要的意义。

三、与实际器件的比较

为了检验本文计算的正确性,我们引用文献[2, 4]实际条件,用我们的模型进行了计算,结果见图 6、



图 6 不同放电电流下输出功率实验值 与计算值的比较

一计算值。 $P_0=180$ Torr, $E/N=2.15 \times 10^{-16}$ V·cm², u=35 m/s, C=25%

G0(m-1)



(a) P₀=780 Torr。实线为实验值, E/N=1.7×
10⁻¹⁶ V ⋅ cm²; 虚线为计算值。E/N=2.0×
10⁻¹⁶ V ⋅ cm², MN=0.5 cm



(b) P₀=200 Torr。实线为实验值, E/N=1.7×
10⁻¹⁶ ∇·cm²; 虚线为计算值, E/N=2.0×
10⁻¹⁶ ∇·cm², MN=0.75 cm

图7 小信号增益实验值和计算值的比较

图7。

图 6 为我们理论计算的高压下 CO2 激光器的输 出功率,与文献[4]比较,符合较好,证明我们的计算 与实际符合很好。

图7为我们的理论计算与文献[2]实测的小信号 增益曲线的比较。从图中看出,两条小信号增益曲 线基本相似。必须指出,为了得到与实验基本相同 的小信号增益曲线的峰值,计算时采用了稍高的 *E/N*值;而且在曲线的下降部分,理论计算的曲线

. 51 .

下降得稍陡些,这是由于我们所取的电子密度曲线 在电激励区出口处突降为零引起的,这些应在今后 的工作中继续探索。

文 献

1 陈丽吟 et al..光学学报, 1985; 5(2): 135

cm3. u=25 m/s, 0=25%

 Akida Toshimitsu. IEEE J. Quant. Electr., 1979; QE-15(3): 162
Foster H. Opt. and Laser Technology, 1972; (6): 121

4 Nagai Haruhiko. IEEE J. Quant. Electr., 1982; QE-18(3): 416

(收稿日期: 1986年10月6日)

一种检测蛙卵卵裂卵表面运动的荧光图像漂白法

张孔华 徐成汤 吴直江 吴立丹

(中国科学院上海细胞生物学研究所)

A fluorescence pattern photobleaching method for mesuring movement of frog egg surface during egg cleavage

Zhang Konghua, Xu Chengtang, Wu Zhijiang, Wu Lidan (Shanghai Institute of Cell Biology, Academia Sinica, Shanghai)

Abstract: This paper describes the principle of fluorescence pattern photobleaching technique and the experimental method, which has been applied to measure the movement of frog egg surface during the first cleavage.

荧光漂白恢复 (Fluorescence Photobleaching Recovery, FPR)技术是采用强激光瞬时漂白荧光 标记的细胞膜微区,然后用弱激光记录被漂白区域 中荧光恢复的过程,获得荧光漂白恢复动力学曲线, 由此计算扩散系数或流动速度[1]。我们曾于1981年 研制了 FPR 装置,并用于测定了林蛙卵表面受体的 运动,以了解膜运动与细胞分裂的关系[2,3]。由于 FPR 测量范围小于 10 µm² 的微区而难于了解卵表 面大区域的流动变化。鉴于上述原因,我们在原有 的 FPR 技术基础上,扩大测量区域,采用了图像漂 白技术。Smith 等人曾用荧光图像漂白恢复法测定 了膜表面分子的扩散运动[4,5]。根据我们的实际情 况,结合微光电视(Low Light Level TV,),初步研 制成激光漂白荧光图像检测的实验装置, 为观察和 记录林蛙卵裂时卵表面的运动提供了一种新的方 法。即南京书公职、会调朝了的公理争业

. 31

荧光图像漂白方法的原理如图1所示。平行激 光束照射掩膜,使掩膜的像经过显微镜的光学系统

原

理



图1 荧光图像漂白的原理图