

脉冲次数(n) 图 4 浓缩因子与透镜焦距关系 ▲ f=319 毫米, P=6.27 托, E=1.7 焦耳/脉冲 ④ f=170 毫米, P=6.18 托

100 200 300 400 500 600

次数不变的情况下,改变气体压力,其结果见图 3。

从图 3 可以看到, 浓缩因子随气体压力的增加 呈指数下降, 即 lgβ~p 线性下降。

4. 浓缩因子与透镜焦距的关系

在保持输出能量、反应池体积不变的情况下,分别用焦距 319 毫米、170 毫米聚焦镜进行实验,其结果见图 4。

从图 4 可以看到,在相同的脉冲次数下,焦距为 319 毫米的浓缩因子是焦距为 170 毫米的浓缩因子 的 1.3 倍左右。即随着焦距的增长,焦点附近能量 密度升高,在反应池内达到离解阈值有效体积增加。 此实验结果与文献[7]的理论推导一致。

参考文献

- [1] R. V. Ambartzumian, V. S. Ietokhov; JETP Lett., 1975, 21, 375.
- [2] J. L. Lyman, C. P. Robinson; Appl. Phys. Lett., 1975, 27, 87.
- [3] G. Hancock, J. D. Campball; Opt. Commun., 1976, 16, 177.
- [4] 中国科大, 安徽光机所协作小组; 《激光》, 1977, 4, No. 6, 35.
- [5] 蔡英时等;《激光》, 1979, 6, No. 2, 22.
- [6] S.T. Lin; Chem. Phys. Lett., 1978, 53, 53.
- [7] 马兴孝, 胡照林; 中国科大化物专业激光化学论文 集.
 - (中国科学院上海有机化学研究所 严 兆明 宋建平 顾加俍 王龙根)

棒状激光放大器增益分布的精密测量

精确地测量激光放大器的增益分布是提高增益 均匀性,改进放大器设计的前提。采用振荡阈值近 场图法和细光束扫描探测——示波法,都受原理和 技术上的种种限制,精度和分辨率并不理想。我们 在此报导全口径探测光束成象法,对任意口径的放 大器,只通过一次激光发射,就定量地获得该放大器 横截面上的增益分布,并在实验上给出了钕离子浓 度、放大器运转条件等对增益分布的影响。 图1是测量放大器增益分布的实验装置。调 Q 振荡器输出50毫微秒的激光脉冲,经空间滤波器、 激光放大器和扩孔后,构成一束探测光束通过被 测放大器(掺钕玻璃棒为 ϕ 20×520毫米,用两支 ϕ 16×550毫米氙灯泵浦),其后的两块成象透镜 (双面增透)采用共焦系统,这样既可以降低棒口 径光阑的衍射效应(见图2),又可以在移动照相机 时不会改变象的放大倍数。本实验考虑到胶片的灵





(b) 成象于棒前端面后 30 厘米处的增益分布照片 图 2

敏度和照相机口径,采用了 2:1 缩孔共焦系统。 增益分布测量的空间分辨率达到 ~0.2 毫米, 相对重复精度在 2% 内,跟已有的其它测量技术相 比,是相当精细的了。

实验结果

1. 工作电压对放大器增益分布的影响

测量了放大器工作电压为 4700 伏和 4200 伏两 种情况下的增益分布,发现增益分布基本上没有改 变。图 3 给出了两种电压下横轴上的归一化增益分 布曲线(中心为 100)。这也说明当氙灯的工作电流 密度在 2000 安培/厘米²以下时,氙灯的光谱效率不 变,跟氙灯的光谱效率测量值是一致的。

2. 钕离子浓度对增益分布的影响

54 .

放大器棒中钕离子的浓度直接决定了工作物质



(b) 钕离子浓度 3% 图 3 不同工作电压下放大器的增益分布

对氙灯光的吸收系数,因此,改变钕离子浓度,对放 大器的增益分布将有明显的影响。我们测量了钕离 子浓度为 3% 和 1.2%,工作 电压 同为 4700 伏时 的放大器的增益分布,发现增益分布形态明显改变。 图 4 示出了两种浓度下横 轴上的 增益分布 曲线。 曲线表明,棒边缘的高增益区变成了低增益区,3% 浓度的棒增益分布存在三个峰,而 1.2% 浓度时只 有一个峰,在中心区域最大。



3. 放大器装校对增益分布的影响

放大器结构(如灯的尺寸和数目,灯-棒距、聚光 腔形式等)对增益分布将有严重的影响。而对于已 设计好的放大器,灯和聚光腔的装校调整对增益分 布也有明显的作用。图5示出了其它参数不变,只 在灯-棒之间的相对位置改变2毫米时的输出场图,



图5 放大器中调整灯-棒间距离对增益分布的影响 增益分布形态明显不同,纵轴顶上的强区变成了弱 区。同时,从图3、图4横轴上的增益分布曲线看到, 由于灯和聚光腔的加工,装校调整的不对称性,左半 边的最大光强度不均匀性约为13%,而右边的则可 达到55%。这些实验结果证明,聚光腔的加工精 度,灯的直度、聚光腔与灯-棒之间的调整和对称性 等对增益均匀性的影响是值得十分重视的问题。

> (中国科学院上海光机所 黄镇江 高脐媛 杨义)

稳定单模连续 YAG 激光器

一、器件设计

理论分析与实验结果表明:激活介质的热效应 不仅降低振荡模体积,而且严重影响输出的稳定性。 合理选择腔镜曲率以及采用不对称腔长,可以提高 基模体积及其热稳定性(热稳定性是指振荡模体积 对于泵浦功率起伏引起的介质热效应扰动是不灵敏 的)。

一根中等质量 ϕ 5×90 YAG 棒,其热焦距 f_n 随 泵浦功率 P_{in} 的变化由图 1 曲线(I)给出。为提高 基模体积及其热稳定性,对棒的一端面修磨 R=-600 毫米的凹面,补偿介质的热效应;为消除"耦合 腔"引起的弛豫噪音,将棒的另一端面 磨 一斜角 θ =3.85 毫弧度。 经上述修磨后的热焦距由图 1 曲 线(II)给出。





为使光泵均匀辐照 YAG 晶体,使用双氮灯泵 浦的双椭圆柱聚光腔(e=0.5, 2a=30 毫米)。采用 双灯泵浦,对于高功率泵浦下提高氪灯的使用寿命 也是有利的。

为获得输出光束有一平面相前,又避免复杂的 腔镜加工,采用 $B_1 = \infty$ 的平板输出镜,透过率为 6%。全反射镜采用 $B_2 = -300$ 毫米的凸镜,增大 基模体积。选择不对称的腔长,输出镜、全反射镜与 棒中心的距离分别是 145 毫米、330 毫米。在离全 反射镜 90 毫米处插入 ϕ 1.5 毫米的内腔小孔,进一 步抑制高阶模振荡。

二、器件性能

激光器输出功率用 JGK-3 型功率计测量, PZ8 直流数字电压表显示。

实验测定的光束发散角为:

$\alpha = (\phi_2 - \phi_1)/2D$

其中 ϕ_1 、 ϕ_2 分别为输出镜处与之相距 D=2 米处的 光斑直径,用红外变频器显示测量。测量结果表明: 上述方法测定的束散角与采用透镜聚焦测量焦斑直 径求得的束散角是比较一致的。输出光束的横模结 构,用两种方法进行测量比较。一种方法是输出光 束经焦距为 860 毫米的透镜聚焦,在焦平面上用增 感的红外胶卷拍摄焦斑。曝光量严格控制在胶卷乳 剂特性曲线的线性区。由焦斑的黑度曲线求得光束 的强度分布;第二种方法,采用通常使用的马达转 镜扫描,外加光阑的光电倍增管置于离开马达一定 距离处接收,SBM-14 型示波器显示 光束 强度分 布。

当不加内腔小孔时,激光器多模振荡的束散角 随热焦距变化如图2所示。结果表明:热焦距在 500~600毫米时(相位泵浦功率为6.9~7.5千瓦),