

能同时振荡,因此常常有双支同时出现的现象,例 如:在同样的光栅角度,可同时选出 $P_{1\to0}(10)$ 和 $P_{2\to1}(7)$ 分支; $P_{1\to0}(11)$ 和 $P_{2\to1}(8)$ 分支。当改变器件的气体比份、总气压或放电电压时,其谱特性相应 有所变化。例如:将总气压降低至80Torr甚至更低时,各支线之间的相对能量分布将随之变化。当主 放电电压降低时,除相对分布改变之外,一些增益较低的支线不再发生激光振荡。

三、DF 激光器的选频

DF 分子的振动能级间隔较 HF 分子窄, 其辐射 波长在较长波长 (3.3~4.2 μ m)下振荡, 为满足在 该波长范围内的自准光栅方程, 需使光栅平面调至 He-Ne 激光的 6 级衍射光与光轴平行,构成 DF 激 光器的光栅谐振腔。器件气体参数和工作条件为: 总 气压 120Torr, SF₆/D₂=5/1, 主放电电压 30 kV,转 动光栅轴, 依次选出 12 条 DF 振-转谱线, 即 $P_{1>0}(J)$



和 $P_{2+1}(J)$ 分支的跃迁,各支线的相对能量分布由图 3 示出,最强的支线是 $P_{1+0}(8)$ 分支,单线输出能量 为 84 mJ,是在同样的工作条件下多线输出能量的 42%,没有选出高振动能级的跃迁,可能与储能不 高、气体比份不是最佳等情况有关。

DF激光器由于其波长较长,相对光栅平面的入 射角θ°比较大,各支线距离较远,且增益低于 HF 激光器,因此,由光栅选频的 DF 激光辐射,绝大多 数是单支线振荡,这给实际应用带来很大方便。

参考文献

[1] 徐 捷等; 《中国激光》, 1983, 10, No. 5, 286.

(中国科学院上海光机所 徐 捷 陈钰明 何国珍 1984年8月23日收稿)

在紫外光预电离放电泵浦的 KrCl 激光振荡 一放大系统中激光脉宽的展宽

Abstract: In KrCl laser oscillator-amplifier system pumped by UV preionization discharge, KrCl laser pulse duration has been broadened with a factor of 2 by amplifying the signal bouncing back and forth in the amplifier.

稀有气体卤化物准分子激光器的应用日益广 泛。由于许多应用需要激光脉宽可调,而过去拉长 •504• 激光脉宽的方法大都是在电子学网路上努力,或者 采用适当的泵浦方式获得。压窄激光脉宽,通常是 利用调Q技术和锁模技术。但尚未得到大幅度的时 间调谐。 最近 T. Varghese 报道了 XeCl 激光脉宽 的时间调谐仅为5~0.5ns^[1],且需要更换染料来实 现。

我们在紫外光预电离放电泵浦的 KrCl 激光振 荡-放大系统上,得到了脉宽的展宽。初步实验表 明,在较宽的时间范围内实现调谐是可能的。

一、实验装置与测量系统

图1是 KrCl 准分子激光振荡-放大系统的实 验装置和测量系统方框图。图2为获得激光脉宽展 宽的实际光路简略图。 M_{01-04} 为未镀膜的 CaF2 平 板光学窗片, Mog-M1 间距为 120 cm; Mog-Mo3 间距 为180 cm; Mog-Mod 间距为100 cm。M1-3 为镀铝平 面全反镜, CaF2光学片的反射率约为10%。两器件 内部结构基本相同, 电极间距为2cm, 两台器件同 步和充放电网路电原理图以前已详细描述过。在[2, 3] 的实验中已经证明,激光器充放电网路性能比较 稳定, 抖动时间较小。所有实验都是在2mb/HCl、 140 mb/Kr、~2b/He、总气压为2 atm、充电电压 30kV条件下进行的。

准分子激光振荡器

MI

Mr.

二、实验结果与讨论

图 3 是 KrCl 激光脉冲波 形示波图。首先把 Mo4 换成镀铝全反镜并与 Mo3 构成谐振腔, 将 M3 换 成部分透过的反射镜 M'3 与 M2 平行。在图 2 A 处 放强流管或示波器观察振荡器和放大器之间的初始 激光振荡自然相互延迟时间, 然后拍摄了两器件 输 出激光的示波图,见图3(a)。图中左边为放大器(似 为振荡器运转)输出的波形,右边为振荡器波形。两 波峰差约 4ns。 Mo2 到 Mo3 距离为 60 cm, 所以放大 器(作振荡器时)较振荡器提前2ns振荡,然后把实 验装置恢复成振荡-放大系统形式。振荡器来的光 信号经 M2、M3 反射后进入放大器单程放大,示波图 见图 3(b), 激光脉宽约 10 ns。



(a) 两台器件同时作振荡器运转时的激光输出波 形, 左边为放大器输出, 10 ns/大格



图 2 脉宽展宽光路示意图

图 3 HATO HE DAY

为了扩展激光脉宽,将 Mos 和 Mos 完全调到与 器件同轴,两镜片平行。由于 KrCl 激光增益甚低, 即使是这样,放大器本身也无激光振荡输出。值得指 出的是Mo3和Mo4之间的光程要适宜,确保放大的光 部分重迭。这个光程的大小由信号光脉宽大小而定, 我们取为100 cm。当第一次放大的光束经 Mo4 部 分反射回时,获得第二次放大。到 Mos 时一部分输 出,另一部分又被 Mo3 反射再经放大。二次光程差 约200 cm, 传播时间约为6.6 ns, 这样激光持续 时间就得到了展宽,如图3(c)所示。由于Mo3的 部分输出,所以展宽了的激光强度实际上也是降低 了。图3(c)所给出的示波图是光信号在放大器中 往返二次获得的。这种光放大时间展宽的实验我们 用示意图描述于图 4。经 Mo4 第三次反射的光没有 获得放大,主要原因是: 第一放大器增益已接近终 止,上能态粒子数被前两次放大拉下很多,因此在上 述实验中第三次的信号光未能得到放大。其二是由 于第三次的反射光(图4中4)虽然在时间上尚能得 到放大,但比较弱,经 Mo3 反射,又经腔内介质的吸 收损耗,光已经衰减得很弱,不能够被强流管所响 应。图 3(c) 的结果也表明了只要信号光在放大器 的增益时间内,都可以获得激光放大。激光的脉宽 可展宽到接近放大器的增益脉宽时间尺度。

经 M_{04} 反回的单程放大信号通过 M_{03} 到 M_{02} 和 M_{1} ,由 M_{02} 反回的光时间约 18.7 ns,时间上是允许 放大的,但由于损耗较大,信号光弱,也没能得到放





大。而到 M1 的信号再折回到放大器光程为 760cm, 显然时间上已经来不及了,不可能有放大现象。

在这样的装置中,对 KrCl 激光脉冲持续时间 已拉长至约 30 ns。只要适当拉长 M_{03} 与 M_{04} 之间 的光程,如果适当改变 M_{02} 和 M_{03} 的光程,激光脉冲 的时间调谐是可以实现的。

参考文献

- T. Varghese; Appl. Phys. Lett., 1982, 41, No. 684.
- [2] 马树森等; 《中国激光》, 1984, 11, No. 7, 389.
- [3] 姚永邦等;《应用激光》,1984,4, No. 6, 265.

(中国科学院安徽光机所 马树森 姚永邦 李承奇 秦玉英 王广昌 蔡连新 善新新 1984 年 8 月 15 日收稿)

高压氢石英管喇曼池中受激喇曼散射的研究

Abstract: The stimulated Raman scattering in quartz tube containing H_2 was observed. The conversion efficiency is about 8%.

引言

近来由于染料激光器的出现,人们希望借助于 受激喇曼散射技术获得可调谐的紫外光源^[1,2],将可 调谐范围扩展到紫外波段。特别是高压氢中的受激 喇曼散射,位移大,效率高,但是使用时必须附加真 空及充高压氢系统,因此使用时不很方便。本文报 道石英管式喇曼散射管,充一次气可以长久使用。

实验装置和结果

实验装置如图1所示。 泵浦光是用倍频 Nd: YAG 激光(波长为5300Å, 功率约2 MW)。 泵浦 光经匹配透镜进入喇曼池。样品池是 $\phi 20 \times 300$ 的 石英管,端面是石英玻璃片。先在 200° C下抽真空 至 10^{-6} Torr 保持32小时,然后自然冷却。待完全 冷却后浸泡在液氮池内用毛细管充入1.0 atm 氢然 后封结取下。这样在室温下石英管内氢的压力约为 4 atm。只要调节充入气压就可以方便得到小于4atm 的其他任何气压的氢的喇曼散射管。我们的实验是 在3.5 atm 氢的喇曼散射管上做的,4 atm 氢的 石英喇曼管也进行了实验,除效率较高外,其余与 3.5 atm 氢受激喇曼散射相似。实验测得的各级喇曼

. 506 .