4. 发散截面较大,量子效率高。

色心吸收带在 370 毫微米, 荧光发射带在 404 毫微米, 带宽都是 2000 厘米 $^{-1}$ 左右。斯托克斯位移 2100 厘米 $^{-1}$ 。

荧光寿命 10^{-8} 秒,量子效率 0.8。这些参数说明 YAG 晶体中的色心发光可与最优秀的色心发光(如卤化物 F 心和 CaO:F+ 心)相比拟,而这些过去是不知道的。

大家知道,材料的光学性质取决于材料本身和它里面的光学中心(激活离子或色心)。 色心的吸收和发射是 YAG 光学性质的一个方面。发光的发现使我们能够进一步讨论 YAG 晶体的光学性质。

文中估计了发射几率、辐射寿命、振子强度、色心浓度和发射截面,讨论了色心的能级和模型。 最后我们谈到了"YAG 色心激光器",其理由如下:

一个光谱特性好的色心发光可以做成色心激光器。主要要求是:发光带宽在1000~2000厘米⁻¹范围之内,并且宽一些好;振动弛豫足够快。量子效率和发射截面越高越好,而荧光寿命越短越好;最好没有别的损耗性吸收和可在室温下工作。

YAG 色心发光, 带宽 2000 厘米 $^{-1}$, 荧光寿命 10^{-8} 秒, 量子效率接近 1。这三个值是最合适的。当然寿命再短一些(如 10^{-9} 秒)更好, 不过泵浦脉宽多半是 10^{-8} 秒量级。

关键在于振动子能级间的弛豫是否足够快。理论上晶格弛豫在 $10^{-18} \sim 10^{-10}$ 秒, 所以似乎没有问题。文中分析了这些问题,讨论了 YAG 色心发光受激振荡的可能性。

YAP:Nd 晶体的激光跃迁截面的性质和 在激光器中的一些新应用

中国科学院上海光机所 林福成 张珊珊 林 荷

YALO₈ 中 Nd⁸⁺ 的格位对称群为 mc_{1n} , 所有的 Kramers 双态构成点群 mc_{1n} 的 Γ_8 和 Γ_4 不可约表示。矢径的分量 X、Y 构成 Γ_1 不可约表示,Z 构成 Γ_2 不可约表示。利用点群不可约表示的乘法表,算出电偶极跃迁中不等于零的矩阵元,在每个单胞中 4 个 Nd⁸⁺ 格位进行平均。对于空间椭圆偏振光 $E=Re(Eee^{iwt})$ (其中 $e=e_1+ie_2\cdot e_1$ 、 $e_2=0$, $|e|^2=1$, 代表自 e_1 向 $-e_2$ 旋转)。其对应的跃迁截面为 $A(e_{1a}^2+e_{2a}^2)+B(e_{1b}^2+e_{2b}^2)+C(e_{1a}^2+e_{2a}^2)$,式中 A、B、C 是常数,可由实验测出, e_{1a} 代表 e_1 在 a 轴上投影,对 b 轴取向和 c 轴取向的 YAP:Nd 激光棒进行了计算。实验上,在激光器内插入起偏元件,测出的阈值对偏振方向的关系和计算相符,用光栅光谱仪拍到的激光光谱也和计算所预计的相同。用 b 轴取向的激光棒,得到 1.064 微米、1.072微米和 1.079 微米的不连续可调频输出。

用 Jones 的传输矩阵讨论了在 YAP: Nd 激光器中插入各向异性元件的偏振模式。对应于各向同性谐振腔的每一个纵模,都分裂成两个纵模,频率稍有不同,偏振椭圆的长短轴互易位置,旋转方向相反。

由于本征模式是椭圆偏振,可以大大减轻空间烧孔的效应,单纵模的输出能量比线偏振的情况为大。对于没有选纵模装置的器件,同样工作条件下椭圆偏振模的线宽比线偏振模为窄。实验上用 K_0 玻璃全反射棱镜作为偏振元件,得到偏振情况和计算机计算结果相符,棒的温度每改变 $3\sim4^{\circ}C$,偏振的方向改变一个周期。用 F-P 标准具拍出的线宽也比线偏振的情况为窄。

在腔內用电光晶体 LiNbO₈ 作偏振元件时,用计算机算出本征模式的偏振状态和频率特性。对 LiNbO₈ 进行电光调制,可以获得调频、调偏和调增益的工作方式。分析了调制的高效率区域和线性区域,初步的实验表明,脉冲工作时在激光棒内没有大的径向温度梯度时,理论和实验符合,偏振面随棒的温度变化而作周期性的变化。在连续工作时有大的径向温度梯度。传输矩阵的理论不能很好描述实验,只能观察到多纵模工作时的新型电光调增益效应,不能观察到单频的调偏振效应。