中国海党

第12卷 第2期

染料超荧光的ps研究

孟绍贤 张伟清 康玉英

(中国科学院上海光机所)

提要:用超短光脉冲激励染料溶液,进行超荧光的研究:1.超荧光光谱峰移动 和光谱宽度;2.辐射谱精细结构的产生机理。

Investigation of amplified spontaneous emission in dye solutions with picosecond light pulses

Meng Shaoxian, Zhang Weiqing, Kang Yuying

(Shanghai Institute of Optics and Fine Mechanics, Academia Sinica)

Abstract: The amplified spontaneous emission in dye solutions excited with powerpul picosecond light pulses is studied in two respects: 1. spectral peak shift and the emission width; 2. physical mechanism for producing a periodic fine structure in the emission spectrum.

一、引言

我们知道,若丹明类有机染料的荧光寿 命在毫微秒量级,因而其自发辐射是非常强 的,自发辐射放大(超荧光)对染料激光器的 振荡和放大都有着重大的影响。而在强的超 短光脉冲泵浦下,超荧光的脉宽可和泵浦光 脉冲宽度有相同量级,因而它也是波长可调 的超短光脉冲源之一。

二、 实验方法与结果

实验装置如图 1。由锁模振荡器输出的 激光脉冲列经过放大,KDP 倍频为绿光脉 冲列,然后经 5300 Å 全反射镜,使 1.06 µm 光和 5300 Å 光分开,由透镜 *f*₁ 聚焦于装染 料的样品盒,实验采用的染料有若丹明6G、 若丹明 B 和若丹明101,均溶于乙醇溶液。



图1 超荧光测量装置

当用 Nd:YAG 锁 模 激 光 器 做 泵 浦 源 时,其脉冲宽度为 20~30 ps, 倍频后测得 光 谱为 5321 Å。

将 5321 Å 绿光超短脉冲聚焦于1 cm 厚的染料盒, 测得若丹明 6G 乙醇溶 液的 超荧 光光谱及其测微光度计扫描轨迹如图 2。

超荧光峰值 5598 Å 相对于自发荧光向

收稿日期: 1983年10月24日; 修改稿收到期: 1984 年5月8日。





图 3 若丹明 B 乙醇溶液的超荧光

紫端移动 100 Å,这是由于强光泵浦下,超荧 光短波吸收减少所造成。超 荧 光 半 宽 度 为 287 Å,比自发荧光半宽度也大为减少。

若丹明 B 乙醇溶液的超荧光光谱及其 测微光度计扫描轨迹如图 3。峰值为 5650 Å 的超荧光相对于自发荧光向紫端移动了 •100• 150Å,这也是由于强光泵浦下,超荧光短波 长吸收减少所造成。超荧光半宽度为 336Å, 比自发荧光半宽度也大为减少。

从图 2 和图 3 看出,超荧光的方向性是 不太好的,且有周期性结构,为 10 Å。

当用 Nd: 玻璃锁模激光器做泵浦源时, 其脉冲宽度为 5~10 ps, 倍频后测得光谱为 5304Å。

将 5304 Å 绿光脉冲聚焦于不同 厚度的 若丹明 6G 乙醇溶液的染料盒中。当用 1 mm 厚的染料盒时,其超荧光光谱如图 4。





图 4 盒厚 1 mm 时若丹明 6G 乙醇溶液的超荧光

若用1cm 厘米厚染料盒时,若丹明6G 乙醇溶液的超荧光如图5。将图5与图4比 较,厚染料盒由于荧光自吸收,荧光谱向长波 移动。将5304Å绿光泵浦1cm厚若丹明 B的乙醇溶液时,其超荧光光谱如图6。

在用 5304 Å 绿光脉冲泵 浦若丹明 101 乙醇溶液时,同样看到上述现象。而且还观 察到超荧光光谱,不但有精细结构,还有超精 细结构。精细结构周期为 15 Å,超精细结构 周期为 1.2 Å。



三、分析与讨论

从我们实验看到,在超短脉冲光泵浦下, 形成了自发辐射的荧光放大(超荧光),其荧 光半宽度比自发荧光窄;在泵浦光强时,超荧 光峰值向短波移动,并出现光谱的周期性结 构;染料盒薄,超荧光峰值移向紫端,染料盒 厚移向红端。

下面就其结果加以讨论。根据文献[1], 对某一波长超荧光强度有公式:

$$\psi_{\lambda}(L) = \psi_{\lambda}(0) \exp\left[\frac{r_{0}}{\sigma_{e}(\lambda_{0})}\sigma_{e}(\lambda)\right] \\ \times \exp\left(-NL\sigma_{a}(\lambda)\right)$$
(1)

式中 L 为盒长; r_0 为超荧光的对数增益, $r_0 = \ln \frac{\psi_{\lambda_0}(L)}{\psi_{\lambda_0}(0)}$; $\sigma_e(\lambda_0)$ 为在波长 λ_0 的发射 截面; $\sigma_e(\lambda)$ 为在波长 λ 的发射截面; σ_a (λ)为在波长 λ 的吸收截面; N 为染料分 子单位体积粒子数。从方程(1)第一个指数 可以看出超荧光随增益 r_0 增加(泵浦强度增 加) 而光谱变窄。从第二个指数可以看出随 着染料密度数或盒长增加,向长波方向移动。 理论与实验结果相一致。由于染料荧光寿命 在 5 ns 左右⁽²³⁾,自发辐射非常强,为高增益介 质。染料盒窗的平行平板会形成腔⁽³³⁾。

$$R_1 R_2 \exp 2\alpha l = 1 \tag{2}$$

R₁、R₂为盒窗反射系数, α为放大系数, l为 盒长。两个盒窗的厚度差形成了超荧光的精 细结构

$$\Delta \lambda = \frac{\lambda^2}{2n(t_2 - t_1)} \tag{3}$$

其中 λ 为超荧光的峰值波长。 n 为玻璃折射 系数, $t_2 - t_1$ 为两个盒窗的厚度差。我们求 出 $t_2 - t_1$ 为 0.08 mm。

而盒窗的厚度决定了超精细结构

$$1\lambda_{a} = \frac{\lambda^2}{2nt}$$
 (4)

与测量结果相一致。因此在用染料做振荡或 放大介质时,不应用平面平行的窗口。

最后,我们感谢吴正亮、舒菊坪同志为我 们提供若丹明 101 染料。

参考文献

- [1] A. Migus et al.; IEEE, J. Quant. Electr., 1982,
- QE-18, No. 1, 101.
- [2] 孟绍贤等;《应用激光》,1983, 3, No. 1, 27.

[3] Л. А. Агеев; Опт. и спектр., 1981, 51, №5, 930.

• 101 •