NdP₅O₁₄晶体中Nd³⁺的4F_{3/2}受激态上 粒子数对荧光寿命的影响

何慧娟陆国贤 (中国科学院上海光机所)

提 要

研究了室温下 NdP₅O₁₄ 晶体中 Nd³⁺ 的 4F_{3/2} 态的荧光寿命。观察到高泵 浦强 度下影响光学增益的荧光双指数衰减曲线。从能量传递过程进行理论分析。简单描述了脉冲若丹明 6G 激光器选择泵浦的 τ 计。

一、引言

NdP₅O₁₄ 材料的特点在于其Nd³⁺ 掺杂 浓度比YAG中高30倍而荧光猝灭远弱于 YAG。在YAG,当浓度从 1.4×10^{20} 厘 χ^{-3} 上升到 4×10^{21} 厘 χ^{-3} 时,可推算出荧光 寿命从240微秒下降到7微秒。但在NdP₅O₁₄ 晶体中Nd离子浓度是 4×10^{21} 厘 χ^{-3} 时,荧 光寿命仍有120微秒。此外由于其浓度高30 倍,单位长度上的吸收系数也可大30倍,吸 收深度只有70微米(在 λ =0.58微米的吸收 峰处),很小的材料具有高的增益,因而 NdP₅O₁₄晶体确实是一种固体激光器小型化 的好材料。

在研究晶体的荧光特性方面, A. A. Ka-MRHCKH前 等曾观察到 CaF₂ 中 Nd³⁺ 的 4F_{3/2} 态荧光寿命的双指数现象^[1],他们把荧光光 谱和电子顺磁共振谱对比后,认为这是由于 Nd³⁺ 离子位于两种不同晶格场(四角和斜 方)的原因。M. Blätte^[2]也提到这种双指数 现象。

我们研究了 NdP₅O₁₄ 晶体中 Nd⁸⁺ 的 · 18 ·

 $4F_{3/2}$ 态的荧光特性,当泵浦强度很低时,荧 光寿命≈120 微秒,根据长春应化所测量的 红外吸收光谱(见图1),在2800~3700厘 米⁻¹之间有较高的透过率,没有观察到O— 日和P—O—H键,此结果与[5]报导一致。当 泵浦强度增强时,看到了双指数衰减现象,从 能量传递过程分析了产生的原因,导出双指 数衰减表示式,并计算了 NdP₅O₁₄晶体中交 叉弛豫跃迁几率比*C*,从而简化了表示式,该 式与实验曲线在10% 精度内相符。从实验 曲线得出不同泵浦强度 $\frac{N_{30}}{N_0}$ 时的复合弛豫 跃迁几率比*R*,利用实验曲线的指数率得出 不同泵浦强度下荧光寿命缩短的变化曲线。



因而可认为荧光的双指数衰减现象是由正比 于激发态上粒子数的复合弛豫产生的。并可 推理出:这类高浓度晶体作为连续激光器的 工作物质,其泵浦强度应限制在10%以下。

二、能量传递

NdP₅O₁₄ 晶体是一种高浓度材料, 当泵 浦到 Nd³⁺ 的 $4F_{3/2}$ 能级上的粒子数相当高 时,荧光寿命显著下降,荧光衰减曲线出现双 指数现象。

我们着重分析了交叉弛豫和激发态上离 子间的复合弛豫。NdP₅O₁₄ 晶体 300K 的能 级结构^[3] 不满足条件 $E_{max}(4F_{3/2} \rightarrow 4I_{15/2}) < E_{min}(4I_{9/2} \rightarrow 4I_{15/2})$,因而为交叉弛豫提供了 条件。同样 $E(4F_{3/2} \rightarrow 4I_{11/2}) \approx E(4F_{3/2} \rightarrow 2G_{9/2})$,处于 $4F_{3/2} \Rightarrow L$ 的一个激发态离子发 出 1.051 微米的辐射,被另一个相邻激发态 离子吸收,产生一个 $2G_{9/2}$ 态上的激发离子, 这个激发离子无辐射 跃迁到 $4F_{3/2}$,结果 是 $4F_{3/2}$ 态上损失了一个激发态离子。这种 过程随激发态上离子数的增长而加快,使荧 光衰减过程的起始部分快于曲线的后部,因 而出现双指数衰减现象。

交叉弛豫出现在 4*I*_{9/2}→4*I*_{15/2} 和 4*F*_{3/2} →4*I*_{15/2} 能级对之间





$$\frac{dN_3}{dt} = -\frac{C}{N_0\tau}N_3N_1 \tag{1}$$

其中 $\omega_{CR} = C\omega_o$

复合弛豫出现在4F3/2→2G9/2能级之间

$$\frac{dN_3}{dt} = -\frac{R}{N_0\tau} N_3^2 \tag{2}$$

其中 $\omega_R = R\omega_0$

自发辐射跃迁产生 N3 上粒子数的变化

$$\frac{dN_3}{dt} = -\frac{1}{\tau} N_3 \tag{3}$$

集合式(1)、(2)、(3)得到 4F_{3/2} 态上总的粒子数变化方程

$$\frac{dN_3}{dt} = -\frac{1}{\tau} N_3 - \frac{C}{N_0 \tau} N_3 N_1 - \frac{R}{N_0 \tau} N_3^2$$
(4)

其中 N₁、N₃分别是 4I_{9/2} 和 4F_{3/2} 态上的粒子数。

τ 是泵浦强度较低时不出现双指数衰减
时的荧光寿命;

 $R = \omega_R / \omega_0$ 是复合弛豫跃迁几率与自发 辐射跃迁几率之比;

 $C = \omega_{CR} / \omega_0$ 是交叉弛豫跃迁几率与自发 辐射跃迁几率之比;

No 是晶体中 Nd³⁺ 离子浓度。 式(4)的解

$$N_{3} = \frac{N_{30}}{\left\{ \left[1 + \left(\frac{R-C}{1+C}\right) \frac{N_{30}}{N_{0}} \right] e^{\frac{(1+C)t}{\tau}} - \left(\frac{R-C}{1+C}\right) \frac{N_{30}}{N_{0}} \right\}}$$
(5)

其中 N₃ 是 4F_{3/2} 态上的粒子数;

N₃₀ 是一个激光脉冲光泵 后 4F_{3/2} 态上的起始粒子数;

 $\frac{N_{30}}{N_0}$ 是泵浦强度。

根据 Forster 近场电偶极子相互作用可以估算交叉弛豫跃迁几率比 C

$$W_{CR} = \frac{2\pi\gamma\sigma_2 N_0^2}{3\left(\frac{2\pi\eta}{\lambda}\right)^4} \omega_0^{[4]} \tag{6}$$

其中

是产生交叉弛豫的两对能级间的重迭系数。

 $\gamma = \left[1 + \left(\frac{\delta \nu}{A\nu}\right)^2\right]^{-1}$

• 19 •

 Δv 是线宽, δv 是二对跃迁线之间的频率差;

 $\sigma_2 是 4I_{9/2} \rightarrow 4I_{15/2}$ 的吸收截面;

- No 是钕离子浓度;
- n是晶体折射率;
- λ 是二个跃迁线的平均波长;
- ω。是自发辐射跃迁几率。
- 根据 NdP₅O₁₄ 晶体的能级结构可得到

$$\omega_{CR} = 6 \times 10^{-45} N_0^2 \omega_0 \tag{7}$$

 NdP_5O_{14} 晶体中钕离子浓度 $N_0 = 3.96 \times 10^{21}$ 厘米⁻³,因而

$$\omega_{CR} = 0.1\omega_0 \tag{8}$$

即式(5)中*C*=0.1。可认为 NdP₅O₁₄ 中交叉 弛豫引起的荧光猝灭是弱的。从而式(5)简 化为

$$N_{3} = \frac{N_{30}}{\left\{ \left[1 + R \, \frac{N_{30}}{N_{0}} \right] e^{\frac{t}{T}} - R \, \frac{N_{30}}{N_{0}} \right\}} \tag{9}$$

三、实验研究

采用脉冲激光选择泵浦的荧光 τ 计观察 4 $F_{3/2}$ 态荧光寿命随泵浦强度的变化。实验装 置示于图 5。脉冲泵浦源是直管氙灯泵浦的 若丹明 6G 染料激光器,其输出波长用色散棱 镜调谐在和 NdP₅O₁₄ 吸收峰相匹 配的 5810 埃,半强度全宽 1 微秒,输出能量几个毫焦耳, 泵浦光经焦距 10 厘米的透镜聚在晶体上,调 整光斑尺寸以获得适当泵浦强度。采用横向 接收,用 GDB-28 光电倍增管检测,示波器 记录。光电倍增管前面必须加 30 分贝的 5810 埃滤光片,调整 GDB-28 的工作电压, 保证荧光衰减曲线不失真,测量精度优于 10%。

当泵浦脉冲宽度≪荧光寿命时,光泵强

 $\frac{N_{30}}{N_0} = \frac{4E}{\pi N_0 h \nu_P d^2 l}$ (10)

E 是光泵脉冲能量;

hvp 是泵浦光一个量子的能量;



图 5 脉冲激光光泵的 r 计简图 1-染料激光器; 2、3-5810 埃 45°全 反镜; 4-焦距 100 毫米的聚焦 透镜; 5-NdP₅O₁₄晶体; 6-滤 5810 埃的滤光 片; 7-光电倍增管; 8-示波器

d 是晶体上泵浦光斑直径,现d=125微米;

l 是 NdP₅O₁₄ 晶体 对 λ=5810 埃激光的有效吸收深度,现 *l*≈70 微米。

在泵浦光路中插入不同透过率的衰减片 以得到不同泵浦强度。

图 6 是七种不同泵浦强度下的荧光衰减 曲线。图 6 中的每张照片分别相当于

$$\frac{N_{30}}{N_0}$$

=0.45、0.32、0.25、0.15、0.10、0.07、0.045。 从图中看出当

$$\frac{N_{30}}{N_0} = 10 \sim 15\%$$

时已处于弱双指数范围,当

$$\frac{N_{30}}{N_0} < 10\%$$

后处在纯单指数范围。前三张的起始双曲部 分在10% 精度内可用式(9)描述。由此可得 到 R 值,见表1。可以认为在泵浦强度超过 10% 时出现的双指数衰减是由上述复合弛 豫引起的。

从曲线4的双指数率获得荧光寿命值,

表1 复合跃迁几率比随泵浦强度的变化

N_{30}/N_{0}	0.45	0.32	0.25
R	5.8	3.4	2.5

. 20 .

度



四、结 论

(1)用复合弛豫解释这种双指数现象是 满意的。

(2) 在高浓度材料中测量荧光寿命应注 意泵浦强度,不然易造成测量错误。

(3) 在连续光泵运转时泵浦强度应限制 在 10% No 以下, 超过 10% No 时光学增益不 会提高, 器件效率将显著下降。

参考文献

- [1] А. А. Каминский, Л. С. Корниенкоидр.,; ЖЭТФ, 1965, 48, 1262.
- [2] M. Blätte, H. G. Danielmeyer, Appl. Phys. Lett., 1973, 21, 275.
- [3] S. Singh, D. C. Miller, J. R. Potopowicz, L. K. Shick; J. Appl. Phys., 1975, 46, No. 3, 1191.
- [4] Lasers. A series of advances, V4, Edited by Aplert K. Levine, AN Fhang J. Demaria, 1976.
- [5] B. C. Tofield, H. P. Weber, T. C. Damer; Mat. Res. Bull., 1974, 9, 435.

Effect of population of $4F_{3/2}$ excited state Nd³⁺ on fluorescence lifetime in NdP₅O₁₄ crystals

He Huijuan Lu Guoxian

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

Abstract

Fluorescence lifetime of $Nd^{3+}4F_{3/2}$ state in NdP_5O_{14} crystals at room temperature was investigated. Fluorescence two-exponential decay which limits the optical gain of NdP_5O_{14} at high excitation intensity was observed. The phenomenon is analyzed theoretically with energy transfer process. A τ -meter for selected pumping of a pulsed rh-6G laser is briefly described.

欢迎订阅《核技术》

《核技术》报导原子核科学技术的研究及其在各 个领域中应用的成果,介绍国内外最新学术动态,举 办核科学技术方面的知识讲座,刊登国内外各类产 品广告,在国内外公开发行。读者对象为从事原子 核科学技术研究与应用的科技工作者、大专院校师 生、干部及对此感兴趣的广大读者。

主要內容:核物理方法的研究与应用;同位素和 射线在各工业部门、医学卫生、农业、生物、地质地 理、石油、水产、水利及各种科学研究领域中的应用; 核测量仪器和方法;放射化学和辐射化学;辐射防护 和放射性三废处理等。

《核技术》由上海科学技术出版社出版,双月刊 (逢双月出版),每期定价0.56元,全国各地邮局均 可订阅(刊号4-243)。凡脱期未订到者可直接与编 辑部联系(地址:上海市8204信箱《核技术》编辑部, 邮政编码201849)。

> 《核技术》编辑部 一九七九年十二月九日