高钕浓度的玻璃态四磷酸盐的光谱特性

祁长鸿 干福熹

(中国科学院上海光机所)

提要:本文报道 Nd³⁺离子浓度从 0.13×10²¹(厘米⁻³) 到 4×10²¹(厘米⁻³) 玻璃 态四磷酸盐激光材料,并给出这类激光玻璃的一些光谱特性数据。着重讨论了这类 材料中 Nd³⁺离子的浓度猝灭机理。

Spectral properties in glassy tetraphosphate with high neodymium (Nd³⁺) concentration

Qi Changhong, Gan Fuxi

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

Abstract: In this paper, laser materials of glassy tetraphosphate with $Nd^{3+}ion$ concentrations of 0.13×10^{21} (cm⁻³) to 4×10^{21} (cm⁻³) are reported and the data of spectral properties for this kind of laser glass are given. Concentration quenching mechanism of $Nd^{3+}ions$ in these materials is discussed in particular.

一般掺钕的激光材料(包括晶态和玻璃态),由于钕离子(Nd³⁺)之间的相互作用引起的浓度猝灭产生强烈的无辐射损耗。近年来发现在某些掺钕的磷酸盐晶体中Nd³⁺离子之间的交叉弛豫(${}^{4}F_{3/2} - {}^{4}I_{15/2} = {}^{4}I_{9/2} - {}^{4}I_{15/2}$)作用较弱,在高钕浓度下发光量子效率没有显著下降,这类掺钕的磷酸盐晶体在微型固体激光器的发展中获得了应用前景,并得到人们普遍重视。首先是五磷酸盐,如La(Nd)P₅O₁₄、NdP₅O₁₄等。近来人们注意到四磷酸盐如LiNdP₄O₁₂、KNdP₄O₁₂等。

为了克服单晶材料制备上诸如晶体生长 速率慢,尺寸小和光学质量差等困难,先研制 高钕浓度的磷酸盐玻璃。根据不同制备条 件,四磷酸盐可以形成晶态,也可以形成玻璃 态,系统地研究掺钕四磷酸盐玻璃的光谱特性,对发展高钕浓度激光钕玻璃是有实际意义和理论意义的。

本实验中所使用的基质玻璃成分和 Nd³⁺离子浓度在表1中给出,其中包括两种 系统:一种为在四磷酸锂镧中以钕逐渐代替 镧(LiNd_xLa_{(1-x})P₄O₁₂),另一种为不同的 掺钕四磷酸盐($R_mO_n \cdot 0.5Nd_2O_3 \cdot 0.5La_2O_3 \cdot$ 4P₂O₁₄,其中 R_mO_n 为Li₂O, BaO, Al₂O₃)。

在 SP-700 分光光度计上测定了不同的 掺钕玻璃态四磷酸盐的吸收光谱,见图 1。这 些玻璃态的四磷酸盐的光谱结构都是十分相 似的。应用 Judd 和 Ofelt 模型^[1] 和吸收光 谱数据,通过计算各谱线的电偶极跃迁强度

收稿日期: 1982年2月12日

编号	玻璃成分	La ₂ O ₃ :Nd ₂ O ₃	折射率 na	密度 (克/厘米 ³)	Nd 浓度 (×10 ²¹ 厘 米 ⁻³)	
1	Li ₂ O · (Nd, La) ₂ O ₃ · 4P ₂ O ₅	30:1	1.578	3.09	0.13	
2	Li ₂ O• (Nd, La) ₂ O ₃ •4P ₂ O ₅	4:1	S. Col. Ma	3.16	0.82	
3	Li ₂ O• (Nd, La) ₂ O ₃ •4P ₂ O ₅	2:1		3.07	1.33	
4	Li ₂ O• (Nd, La) ₂ O ₃ •4P ₂ O ₅	1:1	1.583	3.17	2.01	
5	Li ₂ O•(Nd, La) ₂ O ₃ •4P ₂ O ₅	1:2	and the second	3.07	2.65	
6	$\mathrm{Li}_{2}\mathrm{O}\cdot\mathrm{Nd}_{2}\mathrm{O}_{3}\cdot\mathrm{4P}_{2}\mathrm{O}_{5}$	-	1.580	3.17	4.09	
7	BaO•(Nd, La) ₂ O ₃ •4P ₂ O ₅	1:1.0	1.580	3.14	1.41	
8	$Al_2O_3 \cdot (Nd, La)_2O_3 \cdot 4P_2O_5$	1:1	1.550	2.95	1.38	

表1 基质玻璃成分及性质



图 1 7 号样品的吸收光谱 (厚度为 0.35 毫米)

S,可以拟合得到强度参数 Ω_{t=2,4,6},这种计 算已广泛应用于稀土掺杂的晶体和玻璃的辐 射跃迁几率的计算^[2,3].

 $S = \sum_{t=2,4,6} \Omega_t |\langle (S, L)J \| U^{(t)} \| \langle (S', L') \rangle|^2$

其中〈||U^(*)||〉是居间耦合近似中算出的二次 约化矩阵元,是由稀土离子的4f^{*}电子组态 决定的,而与稀土离子的配位场基本无关。 在玻璃中由于 Nd³⁺离子的不少光谱能级是 重迭的,||U^(*)||值就取重迭能级的||U^(*)||之 和,其值见文献[3]中的表2。Ω₂、Ω₄和Ω₆ 表示配位场与屏蔽的4f^{*}电子组态相互作用 的强度参量,隐含了奇对称配位场项,径向积 分和微扰分母,而与稀土离子的4f^{*}的电子

. 692 .

组态无关。

在自制的1米光栅单色光计(色散 12Å/ 毫米)上测定荧光光谱,见图2。各种玻璃的 发光寿命 τ₁是在荧光衰减仪上测得的。实 验中所获得的各种掺钕玻璃的光谱和发光特 性都在表2和表3中列出。



图 2 4 号样品已修正过的荧光光谱

从表 2 列出的四磷酸盐玻璃中 Nd³⁺离 子的一些辐射跃迁特性可明显地看出,不论 在四磷酸锂镧中(LiNd₂La₍₁₋₂)P₄O₁₂) 钕代替 镧,还是在掺钕的四磷酸盐(R_mO_n•0.5Nd₂O₃• 0.5La₂O₃•4P₂O₄)中以钡或者铝代替锂以后, 辐射跃迁特性变化都不明显。辐射跃迁特性 主要不是由网络结构外的阳离子决定的,而 是决定于磷氧基团的结构,即由 [PO₄]四面 体组成的链结构决定。在这些玻璃中[PO₄]的 结构基本上是相同的,都属于链状结构,Nd³⁺

编号	τ _f (微秒)	τ, (微秒)	Δλ _{eff} (埃)	Ω·10 ⁻²⁰ (厘米 ²)		跃迁几率(秒⁻¹)			分支比(4F3/2→4I5)				σ		
				Ω_2	Ω4	Ω ₆	A1.8	A1. 35	A1.05	A 0. 88	β1.8	β1.35	β1.05	β _{0.88}	(厘米2)
1	300	334	290	4.32	4.42	5.24	14	288	1508	1195	0.005	0.096	0.501	0.398	3.45
2	90	310	290	4.60	4.72	5.60	15	309	1618	1276	0.005	0.096	0.502	0.396	3.56
3	85	365	282	3.81	4.03	4.74	13	262	1374	1092	0.005	0.095	0.501	0.398	3.18
4	70	370	290	3.21	3.81	4.20	11	233	1350	1026	0.004	0.090	0.500	0.420	3.00
6	50	394	290	3.26	3.82	4.10	11	226	1290	1010	0.004	0.090	0.490	0.400	2.91
7.7	80	425	307	3.37	3.45	4.08	11	225	1181	936	0.004	0.095	0.500	0.400	2.57
8	80	474	299	3.21	3.30	3.89	10	202	1058	839	0.005	0.095	0.502	0.398	2.40
LNP ^[4]	120[5]	318	22[5]	2.0	4.3	5.9	9	360	1520	1260	0.003	0.120	0.480	0.400	32[6]

表2 四磷酸盐基质中 Nd³⁺ 离子的辐射跃迁特性

表 3 不同磷酸盐基质中 Nd³⁺ 离子的无辐射跃迁特性

编号	N ₀ ·10 ²¹ (厘米 ⁻³)	τ _f (微秒)	r ₀ (埃)	$A_{nr}(1)$
田国圣丽」中区。周	0.13	300	12.0	热价能量和多数
2	0.82	90	6.6	7900
3	1.33	85	5.6	9020
4	2.06	70	4.9	11580
5	2.65	60	4.5	13600
6	4.09	50	3.9	the story that when
LiNdP4O12 晶体 ^[6]	4.42	135	5.620	5160
NdP5O14晶体[6]	3.88	115	5.192	

离子是被 -O-P-O- 键所分离的。由 Ba²⁺、 Al³⁺ 代替 Li⁺ 后,荧光线宽增高,因此反 映在受激发射截面 σ_L 上是下降的。所测得 的 σ_L 值与文献 [7] 报导的四磷酸盐玻璃 NaNd P₄O₁₂、KNdP₄O₁₂和 BaNdP₄O₁₂相 似。

从表 2 中比较晶态(LNP:四磷酸钕锂) 和非晶态的辐射跃迁特性还可以看到,晶态 的受激发射截面比玻璃态约高一个数量级, 这主要是由于 Nd³⁺ 离子在晶态材料中的有 效线宽 $\Delta \lambda_{eff}$ 比较窄造成的,而晶态和非晶态 的总辐射跃迁几率 ΣA ,则相差不大。就 Ω_{1} 参量而言,从表 2 中可看出,晶态的 Ω_{2} 比玻 璃态的小,而 Ω_{4} 和 Ω_{6} 两参量比玻 璃态的 大。 Ω_2 的大小标志着 钕 离子 Nd³⁺ 处 4f 轨 道与阴离子外层电子轨道混杂程度,从晶态 到玻璃态是上升的,而 Ω_4 和 Ω_6 之值是与 Nd³⁺离子格位对称性有关的。

如图 3 所示, Nd³⁺ 离子的浓度 N_0 对荧 光寿命 τ_1 和荧光强度 I/I_0 的影响是显著 的。当1号样品中 Nd³⁺ 离子的浓度为 0.13 ×10²¹(厘米⁻³)时,其荧光寿命 τ_1 值达到 300 (微秒),而 I/I_0 值呈现本实验中的最大值。 随着 N_0 值加大, τ_1 和 I/I_0 都相应降低。这 种 Nd³⁺ 离子之间的相互作用过程可理解为 一个被激活的 Nd³⁺ 离子(1)与另一个未被激 活的邻近 Nd³⁺ 离子(2) 的相互作用,可能产 生一个从亚稳态 ${}^4F_{3/2}$ 到 ${}^4I_{15/2}$ 跃迁与另一



A f 和相对荧光强度 *I*/*I*₀(1.05 微米) 的影响。I—τ_f(微秒); II—*I*/*I*₀

个从基态 ⁴I_{9/2} 到 ⁴I_{15/2} 跃迁,两者能量截距 相仿[5730(厘米⁻¹)和 5750(厘米⁻¹)],产生 了无辐射共振能量转移过程^[33]。经过钕亚稳 态的能量转移速度极快^[83]。根据 Dexter 的 理论计算^[93],在两中心均为电偶跃迁时,共振 能量转移几率是与两中心距离 r 的六次方成 反比的;如果两中心是四极跃迁,能量转移 几率则与 r 的更高次项成反比。图 4 表明,



图 4 掺钕四磷酸盐玻璃的浓度(N²)与 无辐射跃迁几率 *Anr* 的关系

. 694 .

LiNd_aLa_(1-x)P₄O₁₂ 四磷酸 盐 玻 璃 中 Nd-Nd 离子的无辐射跃迁几率 $A_{nr} = Nd^{3+}$ 离子 浓 度 N_0^2 成线性关系,即 $A_{nr} = Nd^{3+} - Nd^{3+} 之$ 间距离 r 六次方成反比($1/N_0 = 4\pi r^3/3$),这 就从实验上证明了 在高 Nd³⁺ 浓度 情况下 Nd³⁺-Nd³⁺ 之间相互作用还是电偶极共振能 量转移过程为主。在表 3 中列出了掺 Nd 磷 酸盐的 N_0 、 τ_f 、r(Å)和 A_{nr} 的一些数值。

图 5 中示出各种掺钕磷酸盐的量子效率 η 与掺 Nd 浓度 N_0 的关系。从图 5 可以看 到, YAG 晶体和 Ba(PO₈)₂ 偏磷酸盐玻璃, 在 Nd³⁺ 离子的浓度大于 10³⁰/厘米³ 时量子 效率就明显下降,这说明在这些基质中 Nd³⁺ -Nd³⁺ 的相互作用是比较强的。在磷酸盐玻 璃和晶体中随着 P₂O₅ 含量的下降, Nd³⁺ 离 子的浓度淬灭趋向加剧。这可能是因由 [PO₄] 四面体组成的结构链逐渐裂断, 对 Nd³⁺ 离子间的隔离作用减弱所造成的。



从以上得到的一些结果来看,高 Nd 浓 度晶体和高 Nd 浓度玻璃态四磷酸盐玻璃 中 的 Nd³⁺ 离子在其结构上是被磷氧链所 隔 离 的。因而这种高浓度四磷酸盐玻璃的浓度淬 (下转第 719 页)



图 8 Ga1-gAlgAs 材料的热阻率与 Al 克分子数 x 的关系曲线

剂[4]。在可见光 GaAlAs 激光器中, P型 Ga1-xAxAs 层由于 x 值很高, 同样用 Ge 作掺 杂剂,反复试验测量,只能获得 P=6.85× 1015~9.4×1016 厘米-3 的载流子浓度, 这样 低浓度的外延层, 使器件的串联电阻和热阻 较大,器件难于室温连续工作。如果希望器 件获得大功率输出而置于/液氮(77K)工作 [4] 郑广富等:《半导体光电》,1982, No. 1, 6.

(上接第694页)

灭效应是与四磷酸盐晶体相似的。掺钕玻璃 态四磷酸盐的受激发射截面虽低于晶态,但 在玻璃中 Nd3+ 的吸收谱带较宽, 有利于吸收 和储存能量, 能成为高功率的小型激光器的 固体材料。

但值得注意的是在制备这种激光玻璃过 程中,要特别采取除水工艺技术,为的是进一 步消除羟基OH与Nd3+离子相互作用所引 起的无辐射跃迁过程,以便提高量子效率。对 样品 4 和样品 7 在近红外区 3000 (厘米-1) 附 近测出 OH 基的吸收系数分别为 $\delta_4 = 17$ (厘 $*^{-1}$), $\delta_7 = 14({ 厘 } { * }^{-1})$ 。 这两个数值都超过 高 Nd 浓度的四磷酸盐晶体的数值。只要进 一步改进制备过程中的工艺技术,获得比晶 体显示出更大优越性的大尺寸高质量激光材 料是完全可能的。

作者向提供玻璃样品的林凤英、毛涵芬 同志表示感谢。

时, 掺 Ge 材料的载流子还会被冻析, 就更增 大了串联电阳。我们在含高Al量的P型 GaAlAs 限制层中用掺 Zn 代替掺 Ge, 载流 子浓度可提高2个数量级以上,这就大大降 低了器件的串联电阻和热阻,容易获得室温 连续工作的可见光 GaAlAs 激光器。

研制过程中,我们得到上海复旦大学、北 京有色金属研究院、长春物理所等单位的大 力支援和本所内有关同志的积极协作,在此 表示衷心的感谢!

考 文 献

- [1] H. C. CaSey Jr., M. B. Panish; Heterostructure Lasers Parts, 1978, p45, p193~194.
- [2] 《日经エレクトロニクス》编辑部, 1980, 2~18, p 96~107.
- [3] M. A. Afromowitz; J. Appl. Phys., 1973, 44, 1292.



- [1] B. R. Judd; Phys. Rev., 1962, 127, No. 3, 730. G. S. Ofelt: J. Chem. Phys., 1962, 37, 258.
- [2] L. A. Riseferg, M. J. Weber; Progress in Optics, 14, E. Wolf. Ed. Amsterdam, The Netherlands: Nerth Halland, 1975.
- [3] 干福熹; 《科学通报》, 1978, No. 12, 724; 1979, No. 1. 59.
- [4] 吴光照,张秀荣;《激光》, 1981, 8, No. 5, 12~14.
- [5] K. Otsuka et al.; IEEE J. Quant. Electr., 1975. QE-11, 330.
- [6] H. Y-P. Hong; Mat. Res. Bull., 1975, 10, 635 ~640.
- [7] Н. Е. Алексеев и др.; Известия АН ССС Р, Сер. неорганические материалы, 1980, 16, 1056.
- [8] Ю. К. Воронько и др.; ЖЭТФ, 1976, 71, 478.
- [9] P. L. Dexter; J. Chem. Phys., 1963, 21, 876.
- [10] S. Singh et al.; J. Appl. Phys., 1975, 46, 1191.
- [11] H. G. Danielmeyer; "Advances in Lasers Vol. IV", Editors Levine, N. Y., 1975.
- [12] H. P. Weber: Optical and Quantum Electronics. 1975, 7, 431. 10

• 719 •