# Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体生长及光谱性能\*

孙贵花<sup>1)2)†</sup> 张庆礼<sup>1)2)</sup> 罗建乔<sup>1)2)</sup> 王小飞<sup>1)2)</sup> 谷长江<sup>1)2)</sup>

(中国科学院合肥物质科学研究院安徽光学精密机械研究所,安徽省光子器件与材料重点实验室,合肥 230031)
2)(先进激光技术安徽省实验室,合肥 230031)

(2023 年 8 月 21 日收到; 2023 年 12 月 2 日收到修改稿)

2.7—3.0 μm 波段激光在很多领域具有重要应用,为探索和发展该波段新型晶体材料,本文采用提拉法 生长出 Pr,Yb,Ho:GdScO<sub>3</sub>晶体,通过共掺入 Pr<sup>3+</sup>离子以达到衰减 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级寿命的目的.采用 X 射线衍射 测试得到了晶体的粉末衍射数据,测量了拉曼光谱,并对晶体的拉曼振动峰进行指认,对 Pr,Yb,Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的透过光谱、发射光谱和荧光寿命进行表征.Yb<sup>3+</sup>的最强吸收峰在 966 nm,吸收峰半峰宽为 90 nm; 2.7—3.0 μm 波段最强发射峰在 2850 nm,半峰宽为 70 nm; Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>6</sub> 和<sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级寿命分别为 1094 μs 和 56 μs. 与 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体相比,Yb<sup>3+</sup>的吸收峰和 2.7—3.0 μm 的发射峰半峰宽明显展宽,同时下能级寿命显著减小,计 算表明 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub> 与 Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>F<sub>2</sub>+<sup>3</sup>H<sub>6</sub> 能级之间能实现高效的能量传递.以上结果表明 Pr,Yb,Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体是 性能更优异的 2.7—3.0 μm 波段激光材料.

**关键词:** 2.7—3.0 μm 激光, Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体, 晶体生长, 光谱性能 **PACS:** 98.38.Jw, 71.20.Eh, 81.10.-h, 78.20.-e **DOI:** 10.7498/aps.73.20231362

## 1 引 言

2.7—3.0 μm 波段激光与水的强吸收峰重叠, 因此水对其吸收系数特别高,可以达到 10<sup>4</sup> cm<sup>-1</sup>, 其吸收系数大约比 2 μm 波段激光的高 2 个数量 级,比 1 μm 波段激光的高 4 个数量级,其在激光 医疗的组织切割、消融、辅助治疗等方面发挥着重 要的作用;而且该波段还对应着许多气体分子的振 动峰,故 2.7—3.0 μm 波段激光也被广泛应用于空 气污染物的监测;另外,2.7—3.0 μm 激光还可以用 作光参量振荡的光源,泵浦非线性光学晶体 ZnGeP<sub>2</sub> 等,实现 3—15 μm 的中远红外激光输出.与其他 方式相比,直接泵浦激光晶体实现 2.7—3.0 μm 波 段激光的方式可避免复杂的激光系统、稳定性差等 缺点,更易实现激光器的小型化、智能化和集成化. GdScO<sub>3</sub>晶体是一种新型的优质激光基质材 料,近年来越来越多的稀土离子掺杂的 GdScO<sub>3</sub> 晶 体获得研究<sup>[1-7]</sup>. 最近,研究发现 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体是一种有前景的 2.0—3.0 µm 激光晶体候选 材料<sup>[8]</sup>, 2853 nm 荧光发射对应于 Ho<sup>3+</sup>离子<sup>5</sup>I<sub>6</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级跃迁对应,上下能级寿命分别为 1.35 ms 和 5.55 ms. 由于<sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级寿命比 <sup>5</sup>I<sub>6</sub> 能级寿命大,在受 激发射过程中,跃迁下来的粒子积累在 <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级上, 不利于激光发射过程中保持足够的粒子数反转. 因 此,要实现高效率激光输出,就必须有效地释放激 光下能级<sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级的粒子 (缩短其荧光寿命). 通过掺 入 Pr<sup>3+</sup>离子作为"去激活"离子可以达到衰减 Ho<sup>3+</sup>: <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级寿命的目的<sup>[9–14]</sup>. 但是目前而言,尚未有关 于 Pr<sup>3+</sup>, Yb<sup>3+</sup>, Ho<sup>3+</sup>共掺 GdScO<sub>3</sub> 晶体与其发光性 能的相关研究报道.

本工作生长了 Pr<sup>3+</sup>, Yb<sup>3+</sup>, Ho<sup>3+</sup>:GdScO<sub>3</sub> 晶体, 对晶体结构、透过、荧光及寿命进行了测试分析, 计算了吸收截面和发射截面, 分析了 Ho<sup>3+</sup>离子

<sup>\*</sup> 国家重点研发计划 (批准号: 2022YFB3605700) 和先进激光技术安徽省实验室主任基金 (批准号: AHL 20220ZR04) 资助的课题.

<sup>†</sup> 通信作者. E-mail: ghsun@aiofm.ac.cn

<sup>© 2024</sup> 中国物理学会 Chinese Physical Society

与 Pr<sup>3+</sup>离子之间的能量转移机制,并计算了能量 传递效率.

## 2 实 验

按化学计量比 0.00067:0.05:0.01:0.938:1 依 次称取 4 N 级氧化物原料  $Pr_6O_{11}$ ,  $Yb_2O_3$ ,  $Ho_2O_3$ ,  $Gd_2O_3$ 和  $Sc_2O_3$ , 将原料进行充分均匀的混合后压 成饼块, 并在 1200 °C 下预烧 24 h 以获得多晶料. 将多晶料放入内径为 60 mm 铱金坩埚中, 使用 JGD 提拉炉进行晶体生长. 所用籽晶为  $\langle 100 \rangle$  方 向的 GdScO<sub>3</sub> 晶体, 生长气氛为 N<sub>2</sub>, 待埚内原料完 全熔化后, 以 10 rad/min 的转速和 1.5 mm/h 的 拉速进行晶体生长, 生长出了体块的 Pr, Yb, Ho: GdScO<sub>3</sub> 晶体, 晶体为黄绿色, 无肉眼可见的气泡、 云层等缺陷. 图 1 是晶体及其切片的照片.



图 1 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体及切片 Fig. 1. As-grown Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal and slices sample.

使用玛瑙研钵将一小块晶体研成粉末,充分研磨后进行粉末 X 射线衍射测试,所用设备为荷兰 飞利浦公司生产的 X Pert PROX 射线衍射仪.将 Pr,Yb,Ho:GdScO<sub>3</sub>晶体进行切片抛光至厚度为 1.2 mm,用于光谱的测试.采用法国 JY 公司生产 的 LabRamHR 拉曼光谱仪测试了其拉曼光谱,使 用 PE Lambda 950 分光光度计测量了其 250— 2200 nm 的透过光谱,使用 FLSP 920 荧光光谱仪 测试了晶体的稳态荧光光谱,以光学参量振荡器 OPO(美国 OPOTEK, Opolette 355 I)作为激发 光源,在荧光光谱仪上测得荧光衰减曲线用以拟合 荧光寿命值.以上光谱测试均在室温下进行.

3 结果与讨论

## 3.1 晶体结构

图 2 是 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的 X 射线衍射 (XRD) 图谱, 衍射峰的位置与 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub>

晶体的基本一致,没有新峰出现,均为 GdScO<sub>3</sub>相. 为进一步对于探究 Pr, Yb, Ho:GdScO3 晶体的结 构状态,采用 526 nm 激光作激发光源得到的 Pr, Yb, Ho:GdScO3 晶体的拉曼光谱, 如图 3 所示. 正 交晶系的 Pr, Yb, Ho:GdScO3 具有 4 种拉曼振动模 式  $A_g$ ,  $B_{1g}$ ,  $B_{2g}$  和  $B_{3g}^{[15]}$ , 112, 130, 247, 321, 419, 451 和 501 cm<sup>-1</sup> 处的振动峰为 Ag模式, 222, 372 和 579 cm<sup>-1</sup> 处的振动峰为 B<sub>1g</sub>模式, 156, 297, 351, 462, 528 和 639 cm<sup>-1</sup> 处的振动峰为 B<sub>2g</sub> 模式, 480 和 665 cm<sup>-1</sup> 处的振动峰为 B<sub>3g</sub> 模式. 与 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 拉曼谱图相比,振动峰数量没变,位置基本一致, 但 372 nm 的振动峰强度强度增大, 451 nm 的振 动峰强度减弱. 研究表明阳离子种类会影响钪酸盐 的拉曼振动特性,而且温度、压力等因素会对钙钛 矿材料的结构造成微弱的改变<sup>[16 17]</sup>. Pr<sup>3+</sup>的掺入不 仅使得晶体的无序度增加而且由于其离子半径更 大晶格畸变也增大,这可能是拉曼振动峰强度减弱 的原因.







图 3 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体和 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的 拉曼谱图

Fig. 3. Raman spectra of the as-grown Pr, Yb, Ho:GdScO $_3$  and Yb, Ho:GdScO $_3$  crystals.

## 3.2 光谱性能

图 4 为室温下 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体在 250 —2500 nm 范围内的透过光谱. 最强吸收带的中心 在 966 nm, 来自于 Yb<sup>3+</sup>:<sup>2</sup>F<sub>7/2</sub> → <sup>2</sup>F<sub>5/2</sub> 能级跃迁. 中心波长位于 544, 654 和 1155 nm 处的吸收带分 别对应 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>8</sub> 到<sup>5</sup>F<sub>4</sub>+<sup>5</sup>S<sub>2</sub>, <sup>5</sup>F<sub>5</sub> 和<sup>5</sup>I<sub>6</sub> 的跃迁. 中心波 长位于 602, 1533, 1591, 2376 nm 的吸收带分别对 应于 Pr<sup>3+</sup>离子从基态<sup>3</sup>H<sub>4</sub> 到不同激发态<sup>1</sup>D<sub>2</sub>, <sup>3</sup>F<sub>4</sub>, <sup>3</sup>F<sub>3</sub> 和 <sup>3</sup>H<sub>6</sub> 的跃迁. 中心波长在 454 nm 的吸收带对应 于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>8</sub> → <sup>5</sup>G<sub>6</sub> 和 Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>H<sub>4</sub> → <sup>3</sup>P<sub>2</sub> 的跃迁, 中心 波长在 490 nm 的吸收带对应于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>8</sub> → <sup>5</sup>F<sub>3</sub> 和 Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>H<sub>4</sub> → <sup>3</sup>P<sub>0</sub> 的跃迁, 中心波长在 1962 nm 的吸收带对应于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>8</sub> → <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 和 Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>H<sub>4</sub> → <sup>3</sup>F<sub>2</sub> 的跃迁<sup>[17,18]</sup>. 由晶体的透过光谱计算可以得到吸收 系数:

$$\alpha = -\frac{1}{d} \ln \frac{-(1-R)^2 + \sqrt{(1-R)^4 + 4R^2T^2}}{2R^2T},$$

式中, *d* 是样品厚度, *T* 为透过率, *R* 为折射率指数 [(*n*-1)/(*n*+1)]<sup>2</sup>, 采用文献 [19] 中的数据拟合得 到折射率方程:

$$n(\lambda)^{2} = A + \frac{B}{\lambda^{2} - C} + D\lambda^{2},$$

拟合后的 A = 4.2363, B = 61568.88259, C = 6178.61707,  $D = 1.94312 \times 10^{-9}$ . 通过以上公式计算得到 875—1025 nm 范围内 Yb<sup>3+</sup>的吸收系数, 如图 5 所示, 吸收带的半峰宽为 90 nm, 在 966, 973, 985 nm 处的吸收系数分别为 4.95, 4.79 和 4.75 cm<sup>-1</sup>. 吸收截面的可由下面公式计算:





Fig. 4. Transmittance spectra of the as-grown  $\rm Pr, \ Yb, \ Ho:GdScO_3 \ crystal.$ 

$$\sigma_{\alpha} = \alpha/N_{\rm c},$$

其中,  $N_c$  为晶体中 Yb<sup>3+</sup>激活离子浓度. 分凝系数 为 1<sup>[20]</sup> 时 Yb<sup>3+</sup>数量  $N_c = 7.95 \times 10^{20}$  cm<sup>-3</sup>, 计算得 到 966, 973, 985 nm 处的吸收截面分别为 0.62×  $10^{-20}$ , 0.60× $10^{-20}$  和 0.58× $10^{-20}$  cm<sup>2</sup>, 稍高于 Yb, Ho: GdScO<sub>3</sub> 晶体在这些波长处的吸收截面.

采用 973 nm 激光器作为激发光测量了 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的荧光发射光谱, 如图 6 所 示, 对应于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>6</sub> → <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 能级跃迁, 最强发射峰 在 2850 nm 处, 半峰宽为 70 nm. Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的半峰宽为 32 nm, Pr<sup>3+</sup>掺杂后由于晶格的无 序度更高导致光谱进一步展宽.



图 5 Pr, Yb, Ho:GdScO3 晶体吸收光谱





图 6 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的荧光光谱 Fig. 6. Emission spectra of the as-grown Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal.

图 7(a), (b) 分别记录了在 975 nm 脉冲激光 下 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体在 2013 和 1200 nm 处荧光的衰减曲线, 衰减曲线均呈明显的单指数 衰减特征, 前者对应于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>6</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> 的能级跃迁, 后者对应于 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> 的能级跃迁. 拟合值分别 为1094 和 56 μs, 与 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体<sup>[11]</sup> 对比, 可以发现 Pr<sup>3+</sup>掺杂后晶体的激光下能级寿命明显 下降, 而激光上能级寿命仅有轻微下降, 这主要是 因为 Pr<sup>3+</sup>离子具有与激活离子 Ho<sup>3+</sup>的激光下能级 <sup>5</sup>I<sub>7</sub> 相近的能级, 其可作为能级耦合离子, 使得 Ho<sup>3+</sup> 离子与 Pr<sup>3+</sup>离子之间发生有效的能量传递.



图 7 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体中 Ho<sup>3+:5</sup>I<sub>6</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (a) 和<sup>5</sup>I<sub>7</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (b) 跃迁的能级衰减曲线

Fig. 7. Fluorescence decay curves of Ho<sup>3+,5</sup>I<sub>6</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (a) and <sup>5</sup>I<sub>7</sub>  $\rightarrow$  <sup>5</sup>I<sub>8</sub> (b) in Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal.

<sup>2</sup>F<sub>7/2</sub> 能级的 Yb<sup>3+</sup>吸收 975 nm 波长的泵浦光 跃迁到<sup>2</sup>F<sub>5/2</sub> 能级,由于高能态不稳定,一部分离子 无辐射跃迁回基态时,通过 ET 过程将其能量传递 给临近的处于基态<sup>5</sup>I<sub>8</sub> 的 Ho<sup>3+</sup>离子,使其跃迁到<sup>5</sup>I<sub>6</sub> 能级,另一部分粒子则可能通过交叉弛豫到 Ho<sup>3+</sup> 离子的<sup>5</sup>S<sub>2</sub> 或<sup>5</sup>F<sub>4</sub> 能级<sup>[10,21]</sup>.同时随着<sup>5</sup>I<sub>6</sub> 能级上的 粒子数逐渐增多,少数粒子接收来自 Yb<sup>3+</sup>离子的激 发态能量跃迁至  ${}^{5}S_{2}$  或  ${}^{5}F_{4}$  能级,此过程为能量上 转换过程;另一部分粒子通过能量传递跃迁到 Pr<sup>3+</sup> 的<sup>3</sup>F<sub>4</sub>+<sup>3</sup>F<sub>3</sub> 能级,其余大部分粒子从  ${}^{5}I_{6}$  能级传递到  ${}^{5}I_{7}$  或  ${}^{5}I_{8}$  能级,由于 Ho<sup>3+</sup>的 ${}^{5}I_{7}$  能级与 Pr<sup>3+</sup>的 ${}^{3}F_{2}+{}^{3}H_{6}$ 能级间的能量传递,可有效抑制自终止效应,促使 Ho<sup>3+</sup>的  ${}^{5}I_{6}$  能级与  ${}^{5}I_{7}$  能级之间的粒子数反转,最终 实现 2.7—3.0 µm 激光输出. 在激光系统运行过程中, 交叉弛豫和激发态的上转换效应都会导致<sup>5</sup>I<sub>6</sub>能级 粒子数量的减少,限制了向下跃迁的粒子数,从而 导致激光阈值增大且转换效率降低.

图 8 是 Yb, Ho 和 Pr 之间的能量传递示意图. 其中 ET<sub>1</sub> 表示 Ho<sup>3+</sup>离子的激光上能级  ${}^{5}I_{6}$  与 Pr<sup>3+</sup> 离子的  ${}^{3}F_{4}$  和  ${}^{3}F_{3}$  能级之间的能量传递过程, ET<sub>2</sub> 表示 Ho<sup>3+</sup>离子的激光下能级  ${}^{5}I_{7}$  与 Pr<sup>3+</sup>离子的  ${}^{3}F_{2}$  和  ${}^{3}H_{6}$  能级之间的能量传递过程. Ho<sup>3+</sup>离子与 Pr<sup>3+</sup>离 子之间的能量传递效率可由下式求得:

## $\eta = 1 - \tau_{\rm DA} / \tau_{\rm D},$

式中,  $\tau_D$ 和  $\tau_{DA}$ 分别为退激活  $Pr^{3+}$ 离子掺入前后 的荧光寿命值.结合 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub>和 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub>晶体的荧光寿命值,我们计算得到能 量传递 ET<sub>1</sub>和 ET<sub>2</sub>过程的效率分别为 18.9%和 99.0%.表1列出了不同材料中 Ho<sup>3+</sup>离子与 Pr<sup>3+</sup> 离子之间的能量传递效率,对比可以发现 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub>晶体中 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub>  $\rightarrow$  Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>F<sub>2</sub>+<sup>3</sup>H<sub>6</sub>之间 的能量传递效率最高.以上结果再一次表明, Pr<sup>3+</sup> 离子可作为退激活离子,使得激活离子 Ho<sup>3+</sup>的激 光下能级寿命有较明显下降,这有利于降低晶体的 激光泵浦阈值,提高激光输出效率.



图 8 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体中 Yb<sup>3+</sup>, Ho<sup>3+</sup>与 Pr<sup>3+</sup>离子间 的能量传递示意图

Fig. 8. Diagram of energy transfer processes among Yb<sup>3+</sup>, Ho<sup>3+</sup> and Pr<sup>3+</sup> ions in the Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal.

荧光发射截面  $\sigma_{em}$ 可由 Füchtbauer-Ladenburg (F-L) 公式进行计算:

$$\sigma_{\rm em} = \frac{\beta \lambda^5}{8\pi c n^2 \tau} \cdot \frac{I\left(\lambda\right)}{\int \lambda I\left(\lambda\right) \, \mathrm{d}\lambda},$$

式中,  $\lambda$  为荧光发射波长;  $\beta$  为荧光分支比, 此处 取  $\beta = 20.7\%^{[8]}$ ; c 为光速 (3×10<sup>8</sup> m/s); n 为晶体

材料	能量传递效率/%	
	$\mathrm{Ho^{3+}:}^{5}\mathrm{I}_{6} \rightarrow \mathrm{Pr^{3+}:}^{3}\mathrm{F}_{4}\mathrm{+}^{3}\mathrm{F}_{3}$	$\mathrm{Ho^{3+}:}^{5}\mathrm{I}_{7} \rightarrow \mathrm{Pr^{3+}:}^{3}\mathrm{F}_{2}\mathrm{+}^{3}\mathrm{H}_{6}$
0.2%Pr, 5%Yb, 1%Ho:GdScO <sub>3</sub> 晶体 <sup>*</sup>	18.9	99.0
0.2%Pr, 5%Yb, 1%Ho:GYTO晶体 <sup>[9]</sup>	10.26	87.13
0.2%Pr, 10%Yb, 1%Ho:YAP晶体 <sup>[10]</sup>	7.1	85.8
2%Cr, 0.1%Pr, 50%Yb, 0.42%Ho:GYSGG晶体 <sup>[11]</sup>	13.3	36.3
1.03%Pr, $2.06%$ Ho:YLF晶体 <sup>[12]</sup>	27.0	92.5
2%Pr, 1%Ho:Ge-Ga-Se玻璃 <sup>[13]</sup>	_	82
15%Yb, 2%Ho, 1%Pr:YAG晶体 <sup>[14]</sup>	_	86.4

表 1 不同材料中 Ho<sup>3+</sup>离子与 Pr<sup>3+</sup>离子之间的能量传递效率 Table 1. The energy transfer efficiencies between Ho<sup>3+</sup> and Pr<sup>3+</sup> in different materials.

注: \*表示本文的结果. 表中材料的各元素含量均为原子分数.

在某一波长处对应的折射率;  $\tau$ 为实验测得的激 光晶体的上能级寿命;  $I(\lambda)$  为对应波长处的荧 光强度. 根据荧光发射光谱的数据可得, 在 2850 和 2935 nm 处的  $\sigma_{\rm em}$  分别为  $3.6 \times 10^{-20}$  和  $1.21 \times 10^{-20}$  cm<sup>2</sup>, 与 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体的发射截面 相当.

## 4 结 论

本文采用提拉法生长了 Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体, 测量了 XRD 图谱和拉曼光谱, 对其光学性 能进行了测试表征. Pr, Yb, Ho:GdScO3 晶体最强吸 收带的中心在 966 nm, 来自于 Yb<sup>3+</sup>: ${}^{2}F_{7/2} \rightarrow {}^{2}F_{5/2}$  能 级跃迁; 计算了 Yb3+的吸收系数和截面, 在966, 973, 985 nm 处的吸收截面分别为 0.62×10-20, 0.60× 10<sup>-20</sup>和 0.58×10<sup>-20</sup> cm<sup>2</sup>, 稍高于 Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> 晶体在这些波长处的吸收截面;最强发射峰在 2850 nm 处, 半峰宽为 70 nm; 测量得到的 Ho<sup>3+</sup>: <sup>5</sup>I<sub>6</sub>和 Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub>能级寿命分别为 1094 μs 和 56 μs; 与Yb, Ho:GdScO3 晶体的光谱参数相比, Yb3+的 吸收峰和 2.7-3.0 μm 的发射峰半峰宽明显展宽, 与晶体无序度增加有关;下能级寿命显著缩短,且 Ho3+:5I7与 Pr3+:3F2+3H6 能级之间的能量传递效率 高达 99%,则再一次印证了 Ho3+离子与 Pr3+离子 之间可以进行有效的能量传递.综上, Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub>晶体的发光性能良好,是一种有前景 的 2.7-3.0 µm 激光晶体候选材料.

### 参考文献

- Hu D, Dong J, Tian J, Wang W D, Wang Q G, Xue Y Y, Xu X D, Xu J 2021 *J. Lumin.* 238 118243
- [2] Arsrnev P, Binert K, Svirridova R 1972 Phys. Status Solidi 9

#### 103

- [3] Yamaji A, Kochurikhin V, Fujimoto Y, Futami Y, Yanagida T, Yokota Y, Kurosawa S, Yoshikawa A 2012 *Phys. Status Solidi C* 9 2267
- [4] Peng F, Liu W P, Luo J Q, Sun D L, Sun G H, Zhang D M, Wang X 2018 CrystEngComm 20 6291
- [5] Hou W T, Zhao H Y, Qin Z P, et al. 2020 Opt. Mater. Express 10 2730
- [6] Li S M, Fang Q N, Zhang Y H, et al. 2021 Opt. Laser Technol. 143 107345
- [7] Li J H, Sun G H, Zhang Q L, Wang X F, Zhang D M, Liu W P, Gao J Y, Zheng L L, Han S, Chen Z, Yin S T 2022 Acta Phys. Sin. 71 164206 (in Chinese) [李加红, 孙贵花, 张庆礼, 王 小飞, 张德明, 刘文鹏, 高进云, 郑丽丽, 韩松, 陈照, 殷绍唐 2022 物理学报 71 164206]
- [8] Sun G H, Zhang Q L, Li J H, Luo J Q, Wang X F, Gao J Y 2023 J. Synth. Cryst. 52 104 (in Chinese) [孙贵花, 张庆礼, 李 加红, 罗建乔, 王小飞, 高进云 2023 人工晶体学报 52 104]
- [9] He Y, Dou R Q, Zhang H T, et al. 2020 Infrared Laser Engineer. 49 20201067
- [10] Zhang H L, Sun X J, Luo J Q, Fang Z Q, Zhao X Y, Cheng M J, Zhang Q L, Sun D L 2016 J. Alloy. Compod. 672 223
- [11] Zhang H L, Sun D L, Luo J Q, et al. 2018 J. Lumin. 194 636
- [12] Peng J T, Xia H P, Wang P Y, Hu H Y, Tang L, Zhang Y P, Jiang H C, Chen B J 2013 Optoelectron. Lett. 9 362
- [13] Zhu J, Dai S X, Wang X S, Shen X, Xu T F, Nie Q H 2010 *Acta Phys. Sin.* 59 5803 (in Chinese) [朱军, 戴世勋, 王训四, 沈祥, 徐铁峰, 聂秋华 2010 物理学报 59 5803]
- [14] Ronald W S, Thomas R H 2016 Proc. of SPIE 9726 97261O-1
- [15] Chaix-Pluchery O, Sauer Dand Kreisel J 2010 J. Phys.: Condens. Mat. 22 165901
- [16] Chaix-Pluchery O, Sauer Dand Kreisel J 2010 J. Phys. Condens. Matter 22 165901
- [17] Wang Y, Li J F, You Z Y, Zhu Z J, Tu C Y 2010 J. Alloy. Compod. 502 184
- [18] Zhang Y, Huang F F, Liu L W, Liu X Q, Zheng S P, Chen D P 2016 Mater. Lett. 167 1
- [19] Amanyan S N, Arsen'ev P A, Bagdasarov Kh S 1983 Plenum Publishing Corporation 38 344
- [20] Li J H, Zhang Q L, Sun G H, Gao J Y, Wang X F, Dou R Q, Ding S J, Zhang D M, Liu W P, Luo J Q, Sun Y 2022 *Chin. J. Lumin.* **43** 1779 [李加红, 张庆礼, 孙贵花, 高进云, 王小飞, 窦仁勤, 丁守军, 张德明, 刘文鹏, 罗建乔, 孙 彧 2022 发光学报 **43** 1779]
- [21] Yan W L, Sun Y J, Wang Z Y, Wang W, Fang S S, Huang Y X, Wang Y Q, Tu C Y, Wen H R 2021 J. Lumin. 236 118067

## Growth and spectral properties of Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal<sup>\*</sup>

1) (Anhui Provincial Key Laboratory of Photonics Devices and Materials, Anhui Institute of

Optics and Fine Mechanics, Hefei Institutes of Physical Science, Chinese Academy of Sciences, Hefei 230031, China)

2) (Advanced Laser Technology Laboratory of Anhui Province, Hefei 230031, China)

( Received 21 August 2023; revised manuscript received 2 December 2023 )

#### Abstract

In order to explore and develop new crystal materials in the 2.7–3.0 µm band, Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal are successfully grown by the Czochralski method for the first time. X-ray diffraction measurement is performed to obtain powder diffraction data. Raman spectra aree measured and the vibration peaks are identified. The transmission spectrum, emission spectrum and fluorescence lifetime of Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal are also characterized. The center of the strongest absorption band is at 966 nm with a half-peak width of 90 nm, which comes from the transition of Yb<sup>3+</sup>:<sup>2</sup>F<sub>7/2</sub>  $\rightarrow$  <sup>2</sup>F<sub>5/2</sub>. The absorption cross section of Yb<sup>3+</sup> is calculated and the values at 966, 973, 985 nm are  $0.62 \times 10^{-20}$ ,  $0.60 \times 10^{-20}$  and  $0.58 \times 10^{-20}$  cm<sup>2</sup> respectively. The maximum emission peak is at 2850 nm and the half-peak width is 70 nm, the lifetimes of Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>6</sub> and <sup>5</sup>I<sub>7</sub> are measured to be 1094 and 56 µs respectively, and the emission cross section at 2850 and 2935 nm are calculated to be  $3.6 \times 10^{-20}$  cm<sup>2</sup> and  $1.21 \times 10^{-20}$  cm<sup>2</sup>, respectively. Comparing with Yb, Ho: GdScO<sub>3</sub> crystal, the absorption peak of Yb<sup>3+</sup> and the emission peak are both broadened, which are related to the increase of crystal disorder. The lifetime of the lower energy level decreases significantly. Furthermore, the energy transfer mechanism between Ho<sup>3+</sup> and Pr<sup>3+</sup> is analyzed, and the energy transfer efficiency between Ho<sup>3+</sup>:<sup>5</sup>I<sub>7</sub> and Pr<sup>3+</sup>:<sup>3</sup>F<sub>2</sub>+<sup>3</sup>H<sub>6</sub> is calculated to be 99%, which is higher than those in other materials. All the results show that Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal is an excellent 2.7–3 µm laser material, and is easier to achieve laser output than Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal.

Keywords: 2.7–3.0 µm laser, Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal, crystal growth, optical properties

**PACS:** 98.38.Jw, 71.20.Eh, 81.10.-h, 78.20.-e

**DOI:** 10.7498/aps.73.20231362

<sup>\*</sup> Project supported by the National Key Research and Development Program of China (Grant No. 2022YFB3605700) and the Open Project of Advanced Laser Technology Laboratory of Anhui Province, China (Grant No. AHL 20220ZR04).

<sup>†</sup> Corresponding author. E-mail: ghsun@aiofm.ac.cn





Institute of Physics, CAS

## Pr, Yb, Ho:GdSc03晶体生长及光谱性能

孙贵花 张庆礼 罗建乔 王小飞 谷长江

## Growth and spectral properties of Pr, Yb, Ho:GdScO<sub>3</sub> crystal

Sun Gui-Hua Zhang Qing-Li Luo Jian-Qiao Wang Xiao-Fei Gu Chang-Jiang 引用信息 Citation: Acta Physica Sinica, 73, 059801 (2024) DOI: 10.7498/aps.73.20231362 在线阅读 View online: https://doi.org/10.7498/aps.73.20231362 当期内容 View table of contents: http://wulixb.iphy.ac.cn

## 您可能感兴趣的其他文章

## Articles you may be interested in

退火气氛对GdScO3和Yb:GdScO3晶体的结构和光谱性质的影响

Effect of annealing atmosphere on the structure and spectral properties of GdScO3 and Yb:GdScO3 crystals

物理学报. 2022, 71(16): 164206 https://doi.org/10.7498/aps.71.20220196

Ti:MgAl<sub>2</sub>O<sub>4</sub>激光晶体的提拉法生长及性能表征

Growth and characterization of Ti:MgAl\_2O\_4 laser crystal by Czochralski method

物理学报. 2020, 69(1): 014210 https://doi.org/10.7498/aps.69.20191150

直拉硅单晶生长过程中工艺参数对相变界面形态的影响

Effects of process parameters on melt-crystal interface in Czochralski silicon crystal growth 物理学报. 2018, 67(21): 218701 https://doi.org/10.7498/aps.67.20180305

构建NaYF<sub>4</sub>:Yb<sup>3+</sup>/Ho<sup>3+</sup>/Ce<sup>3+</sup>@NaYF<sub>4</sub>:Yb<sup>3+</sup>/Nd<sup>3+</sup>纳米核壳结构增强Ho<sup>3+</sup>离子的上转换红光发射

 $\begin{array}{l} {\rm Enhancing\ red\ upconversion\ emission\ of\ Ho}^{3+}\ ions\ through\ constructing\ NaYF_4: Yb}^{3+}/Ho}^{3+}/Ce}^{3+}@NaYF_4: Yb}^{3+}/Nd}^{3+}\ core-shell\ structures \end{array}$ 

物理学报. 2021, 70(15): 154208 https://doi.org/10.7498/aps.70.20210118

基于蒙特卡罗方法的4H-SiC(0001)面聚并台阶形貌演化机理

Formation of step bunching on 4H-SiC (0001) surfaces based on kinetic Monte Carlo method 物理学报. 2019, 68(7): 078101 https://doi.org/10.7498/aps.68.20182067

构建核壳结构增强Ho<sup>3+</sup>离子在镥基纳米晶中的红光上转换发射 Enhanced red upconversion fluorescence emission of Ho<sup>3+</sup> ions in NaLuF<sub>4</sub> nanocrystals through building core-shell structure 物理学报. 2019, 68(17): 174204 https://doi.org/10.7498/aps.68.20190441