文章编号: 1001-3806(2007)04-0431-04

# 光纤参数对双包层 Er<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤激光器的影响

何 凤,赵尚弘,夏 鸣<sup>\*</sup> (空军工程大学 电讯工程学院,西安 710077)

摘要:为了研究掺杂浓度、包层尺寸对双包层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器的影响,根据双包层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器产生激光的机理,基于速率方程,采用改变  $Er^{3+}$ , Y  $b^{3+}$  掺杂浓度、内包层尺寸等光纤参数的方法,得到了双包层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器随光纤参数 变化的特征结果。结果表明,在  $Er^{3+}$  掺杂浓度不变的情况下,增大  $Yb^{3+}$  的掺杂浓度,可有效地提高激光器的输出功率;在 Y $b^{3+}$  掺杂浓度保持不变的情况下,增大  $Er^{3+}$  掺杂浓度,也可提高激光器的输出功率, 口提高的幅度不明显;减小内包层尺寸,激光器的最佳光纤长度随之减小。

关键词: 激光器; 双包层光纤激光器; Er<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup>共掺;掺杂浓度; 包层尺寸 中图分类号: TN 248 文献标识码: A

Effect of fiber parameters on the performance of  $E_{0}^{3+}$   $(Y b^{3+})$  co-doped double-cladding fiber lasers

HE Feng, ZHAO Shang-hong, XIA Ming

(Institute of Telecommunication Engineering Air Force Engineering University, Xi an 710077, China)

**Abstract** Based on rate equations changing doping concentration and cladding size of the  $Er^{3+}/Yb^{3+}$  cordoped double cladding fiber laser, the effect of the doping concentration and cladding sizeon the performance of the  $Er^{3+}/Yb^{3+}$  cordoped double-cladding fiber laser was studied Analysis results show when  $Er^{3+}$ -concentration is stable, the output power will be increased efficiently with  $Yb^{3+}$ -concentration increase, when  $Yb^{3+}$ -concentration is stable, the output power will be increased bo with  $Er^{3+}$ -concentration increase, but the change is not obvious the optimal fiber length of the laser becomes shorter when the inner cladding size becomes smaller

Key words lasers, double cladding fiber laser  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  cordoped; doping concentration; cladding size

### 引 言

基于特定光纤参数的双包层  $E^{34}$  /Y $b^{34}$  共掺光纤 激光器的稳态和动态特性已进行了分析 $^{[1\ 2]}$ ,显示了 双包层  $E^{3+}$  /Y $b^{3+}$ 共掺光纤激光器的特征。但不同的 光纤参数对激光器的性能有着重要的影响,特别是对于  $E^{3+}$  /Y $b^{3+}$ 共掺光纤激光器,由于其存在Y $b(^{2}F_{5/2})$  +  $Er(^{4}I_{5/2})^{\rightarrow}$  Y $b(^{2}F_{7/2})$  +  $Er(^{4}I_{1/2})$ 的复杂能量传递过 程。因此,研究双包层  $E^{3+}$  /Y $b^{3+}$ 共掺光纤激光器输 出功率随光纤参数的变化,可在最低成本下生产出最 佳的光纤光源。

作者基于速率方程,分析了  $Er^{3+}$ ,  $Yb^{3+}$ 掺杂浓度、 内包层尺寸等光纤参数对双包层  $Er^{3+}$  / $Yb^{3+}$ 共掺光纤 激光器的影响,得到了双包层  $Er^{3+}$  / $Yb^{3+}$  共掺光纤激

作者简介: 何 凤(1980-), 女, 硕士研究生, 主要从事光 电对抗方面的研究。

\* 通讯联系人。 E-mail xm cch@ sina com 收稿日期: 2006-05-22 收到修改稿日期: 2006-07-05 光器随光纤参数变化的特征。

## 1 Er<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤激光器产生激光的机理

众所周知, 光纤是由玻璃晶格 $(SD_4)^{2-}$ 构成的四 面体网状结构, 这种四面体网状结构导致 $(SD_4)^{2-}$ 之 间存在较大的自由空间<sup>[3]</sup>。而  $Er^{3+}$ 在 $(SD_4)^{2-}$ 中的溶 解度较低, 这样  $Er^{3+}$ 就容易形成聚集状态。聚集状态导 致铒离子之间的距离减小, 从而使一部分  $Er^{3+}$ 集聚成 团, 形成离子对; 另一部分未成对的  $Er^{3+}$ 也通过偶极 偶 极相连而相互作用。在抽运光作用下, 集聚成团的  $Er^{3+}$ 将发生离子对诱导的浓度猝灭; 偶极 偶极相连的  $Er^{3+}$ , 也将发生均匀上转换的能量转移过程。基于以上原因, 高浓度的掺  $Er^{3+}$ 光纤激光器能量转换效率较低。

为提高掺  $E_{r}^{3+}$  光纤激光器的能量转换效率,通常 在掺  $E_{r}^{3+}$  光 纤 中 加 入  $Yb^{3+}$ 。这 是 因 为  $Yb^{3+}$  在  $(SO_{4})^{2-}$  中的溶解度与  $E_{r}^{3+}$  一样较低,且  $Yb^{3+}$  同  $E_{r}^{3+}$ 具有相近的离子 半径。这样,当大量的  $Yb^{3+}$  围绕在  $E_{r}^{r+}$ 的周围,就能在  $E_{r}^{r+}$ 的周围形成屏障,屏蔽  $E_{r}^{r+}$ , 从而减小由于 E<sup>3+</sup>浓度提高而形成的离子对,减小离 子对诱导的浓度猝灭。

实验表明<sup>[4]</sup>: Yb<sup>3+</sup> 在 980mm 附近有一个较强的吸 收峰。当 Er<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤激光器被 980nm 抽运光 抽运时,一方面,大量的 Yb<sup>3+</sup> 首先吸收抽运能量,从基 态 (<sup>2</sup> F<sub>5/2</sub>)受激跃迁至激发态 (<sup>2</sup> F<sub>7/2</sub>),而处于激发态的 Yb<sup>3+</sup> 不是迅速地向下能级跃迁产生新的光子,而是将 能量快速地扩散至 Er<sup>3+</sup>,导致 Er<sup>3+</sup>的受激;另一方面, 少部分 Er<sup>3+</sup> 也可直接从抽运光吸收能量而受激。对 于 Er<sup>3+</sup> 受激过程,文献 [5]中做了详细的阐述。通过 这两种能量吸收过程,最终导致 Er<sup>3+</sup> 受激而产生 1550nm 的激光,这就是 Er<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤激光器产 生激光的机理,如图 1所示。



Fig 1 Energy level transfer of E  $r^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  co-doped system

- 2 理论模型
- **2**1 Er<sup>3+</sup>, Yb<sup>3+</sup> 变化的速率方程

依据 E r<sup>3+</sup> /Y b<sup>3+</sup> 共掺光纤激光器产生激光的机 理, 可得到如下粒子数变化的速率方程<sup>[6]</sup>:

$$\frac{\partial N_1}{\partial t} = -W_{12}N_1 + W_{24}N_2 + \frac{N_2}{\tau_{21}} - W_{13}N_1 + C_{44}N_2^2 - C_{14}N_4N_4 + C_{44}N_3^2 - C_{44}N_4N_4 - C_{44}N_4^2 - C_{44}N_4N_4 - C_{44}N_4N_4$$

$$\frac{\partial N_3}{\partial t} = W_{13}N_1 - A_{32}N_3 + A_{43}N_4 - 2C_{\rm up}N_3^2 + C_{\alpha}N_1N_6 \quad (3)$$

$$\frac{\partial V_6}{\partial t} = W_{56} N_5 - \frac{N_6}{\tau_{65}} - W_{65} N_6 - C_{cr} N_1 N_6 \qquad (4)$$

$$N_{\rm Er} = N_1 + N_2 + N_3 + N_4 \tag{5}$$

$$N_{\rm Yb} = N_5 + N_6$$
 (6)

式中, *W<sub>ij</sub>*为:

$$W_{12}(z \ t) = \frac{\Gamma_{s}(\mathcal{V})\sigma_{12}(\mathcal{V}_{s})}{h\mathcal{V}_{s}A_{\text{core}}}P_{s}(z) \qquad (7)$$

$$W_{21}(z, t) = \frac{\Gamma_{s}(\mathcal{V})\sigma_{21}(\mathcal{V}_{s})}{h\mathcal{V}_{A \text{ core}}}P_{s}(z) \qquad (8)$$

$$W_{13}(z, t) = \frac{\Gamma_{\rm p} \sigma_{13}(\mathcal{V}_{\rm p})}{h \mathcal{V}_{\rm p} A_{\rm core}} P_{\rm p}(z)$$
(9)

$$W_{56}(z, t) = \frac{\Gamma_{\rm p} \sigma_{56}(\mathcal{V}_{\rm p})}{h \mathcal{V}_{\rm p} A_{\rm core}} P_{\rm p}(z) \qquad (10)$$

$$W_{65}(z, t) = \frac{\Gamma_{\rm p} \sigma_{65}(V_{\rm p})}{h V_{\rm p} A_{\rm core}} P_{\rm p}(z) \qquad (11)$$

式中, $N_1$ , $N_2$ , $N_3$ 和 $N_4$ 分别表示  $Er^{3+}$ 的<sup>4</sup> $I_{5/2}$ ,<sup>4</sup> $I_{13/2}$ ,<sup>4</sup> $I_{11/2}$  $\mathbf{1}^{4}$  J<sub>12</sub>能级上的粒子数密度, N<sub>5</sub>, N<sub>6</sub> 分别表示 Yb<sup>3+</sup> 的<sup>2</sup>  $F_{5/2}$ 和<sup>2</sup>  $F_{7/2}$ 能级上的粒子数密度:  $T_{1}$ 和  $T_{65}$ 表示<sup>4</sup>  $I_{3/2}$  $\pi^{2}$ F<sub>5/2</sub>能级自发辐射的寿命; A<sub>32</sub>和 A<sub>43</sub>是 Er<sup>3+</sup> 非辐射 的弛豫率:  $C_{\rm w}$ 和  $C_{\rm w}$ 分别是  $\mathrm{Er}^{3+}$  上转换系数和交叉弛 豫系数;  $\sigma_{12}$ ,  $\sigma_{21}$ 是激光的吸收截面、发射截面,  $\sigma_{13}$ ,  $\sigma_{56}$ 和  $\sigma_{65}$ 是抽运光的吸收截面、发射截面; h为普朗克常 数; $V_{1}$ , $V_{2}$ 分别为抽运光和信号光频率; $A_{core}$ 是纤芯截 面积; P<sub>s</sub>(z), P<sub>p</sub>(z)分别是激光功率和抽运光功率;  $\Gamma_{p}(\mathcal{V})$ 和  $\Gamma_{s}(\mathcal{V})$ 是与频率有关的、抽运光和信号光的 填充因子, 「」近似等于纤芯面积与内包层面积之 比<sup>[7]</sup>, 对于  $\Gamma_s$ , 可由  $\Gamma_s$  ( $\mathcal{V}$ ) = 1- exp{- 2[ $b/\omega(\mathcal{V})$ ]<sup>2</sup>} 算出,其中, $\omega(V) = aA_1 + A_2/V^{15} + A_3/V^6$ ), V =  $2\pi aNA / \lambda$  b 为掺杂区域半径, a 为纤芯半径, NA 是数 值孔径。当 b 和 时,  $A_1$ ,  $A_2$ ,  $A_3$  的 值分别为:  $A_1 =$ 0 616,  $A_2 = 1660$ ,  $A_3 = 0987^{[8]}$ 

2 2 功率输运方程

图 2是一典型的 F-P平面腔结构。

 $P_{p}(z) \rightarrow P_{p}(z)$   $P_{p}(z) \rightarrow P_{p}(z)$   $R_{1}(\lambda_{p}) \qquad R_{2}(\lambda_{p}) = L \text{ output laser}$   $P_{x}(z) \rightarrow P_{x}(z)$ 



图 2中, 抽运光从 *z*= 0处耦合入光纤后, 沿光纤 正向传播, 到达 *z*= *L* 处, 经后腔镜反射后再沿光纤反 向传播。设  $P_{p}^{+}(z)$ ,  $P_{p}^{-}(z)$ ,  $P_{s}^{+}(z)$ ,  $P_{s}^{-}(z)$ 分别为正、 反两方向 传播的 抽运光和信号光的 功率分布函数;  $R_{1}(\lambda_{p})$ ,  $R_{2}(\lambda_{p})$ ,  $R_{1}(\lambda_{s})$ ,  $R_{2}(\lambda_{s})$ 分别为前腔镜和后 腔镜对抽运光和信号光的反射率;  $\lambda_{p}$ 和  $\lambda_{s}$ 分别为抽 运光和信号光波长。

通过分析,可得到稳态时抽运光和信号光沿光纤 长度的功率输运方程为<sup>[1]</sup>:

$$\pm \frac{dP_{p}^{\pm}(z)}{dz} = -\Gamma_{p} \{ \sigma_{a}(\lambda_{p})N_{Yb} - [\sigma_{a}(\lambda_{p}) + \sigma_{e}(\lambda_{p})]N_{Yb}(z) \} P_{p}^{\pm}(z) - \alpha_{p}(z)P_{p}^{\pm}(z) \quad (12)$$

$$\pm \frac{dP_{s}^{\pm}(z)}{dz} = \Gamma_{s} \{ [\sigma_{e}(\lambda_{s}) - \sigma_{a}(\lambda_{s})]N_{Er}(z) - \sigma_{a}(\lambda_{s})N_{Er}\} P_{s}^{\pm}(z) + \Gamma_{s}\sigma_{e}(\lambda_{s})N_{Er}(z) P_{0}(\lambda_{s}) - \sigma_{a}(z)P_{s}^{\pm}(z) \quad (13)$$

式中,  $\sigma_{a}(\lambda_{s})$ 和  $\sigma_{a}(\lambda_{s})$ 分别为激光的辐射截面和吸 收截面,  $\sigma_{a}(\lambda_{p})$ 为抽运光的吸收截面。 $P_{0}$ 是自发辐射 对激光功率的贡献, 其值为  $2hc^{2}/\lambda^{3[1]}$ 。正向抽运时,

有以下边界条件<sup>[1]</sup>: 
$$\begin{cases} P_{p}^{+}(0) = P_{p,in} \\ P_{p}^{-}(L) = R_{2}P_{p}^{+}(L) \\ P_{s}^{+}(0) = R_{1}P_{s}^{-}(0) \\ P_{s}^{-}(L) = R_{2}P_{s}^{+}(L) \end{cases}$$
(14)

3 理论分析

从  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器产生激光的机理可 以发现: 不同的 Y $b^{3+}$  的离子浓度最终将影响  $Er^{3+}$  的受 激程度, 而这种影响程度可通过  $Er^{3+}$  上转换系数  $C_{up}$ 和 交叉弛豫系数  $C_{ce}$ 的变化来体现。研究发现<sup>[6]</sup>: Y $b^{3+}$  的 离子掺杂浓度在 1.0×10<sup>5</sup> m<sup>-3</sup> ~ 1.0×10<sup>27</sup> m<sup>-3</sup>范围变 化时,  $C_{ce}$ 从 1.0×10<sup>-22</sup> m<sup>3</sup>/s到 5.0×10<sup>-22</sup> m<sup>3</sup>/s随 Y $b^{3+}$ 的离子浓度线性增加; 若 Y $b^{3+}$  的离子浓度大于 1.0×  $10^{27}$  m<sup>-3</sup>,  $C_{ce}$ 将保持常数 5.0×10<sup>-22</sup> m<sup>3</sup>/s不变。计算公 式如下:  $C_{cr}$ = 1.0×10<sup>-22</sup> + ( $N_{Yb}$ - 1.0×10<sup>25</sup>)× 3.9604×10<sup>-49</sup> (15)

对于  $C_{up}$ , 当  $E_r^{3+}$ 的掺杂离子浓度  $N_{Er}$ 在 4 4×10<sup>25</sup> m<sup>-3</sup> ~ 1.0×10<sup>26</sup> m<sup>-3</sup>范围之间变化时,  $C_{up}$ 从 3 5×10<sup>-24</sup> m<sup>3</sup>/s到 1.7×10<sup>-23</sup> m<sup>3</sup>/s随  $E_r^{3+}$ 的离子浓度线性变 化。计算公式为:  $C_{up}$ = 3 5×10<sup>-24</sup>+

 $(N_{\rm Er} - 4.4 \times 10^{5}) \times 2.4107 \times 10^{-49}$  (16) 为分析双包层  $E_r^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器随光纤参数 的变化,本文中进行了如下假设: (1)光纤纤芯设为圆 形,直径和数值孔径分别为 164m 和 0.20,光纤的损耗 为 0.2dB /m; (2)抽运光波长为 980nm,输出激光波长 设为 1550m; (3)激光器的前腔镜对激光的反射率和 对抽运光的透射率都为 100%、光纤末端为 4% 的菲涅 耳反射; (4)抽运功率  $P_p = 5$ W。

3 1 Yb<sup>3+</sup> 的离子掺杂浓度对光纤激光器的影响

为分析 Yb<sup>3+</sup> 浓度对双包层 E<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤 激光器的影响, 假设 E<sup>3+</sup> 的离子浓度  $N_{\rm Er}$ = 5. 0×10<sup>25</sup> m<sup>-3</sup>保持不变, 当 Yb<sup>3+</sup> 的离子掺杂浓度在 1. 0×10<sup>26</sup> m<sup>-3</sup>~4. 8×10<sup>26</sup>m<sup>-3</sup>范围内变化时, 可得到图 3所示的 激光斜效率与光纤长度的关系曲线。这里, 内包层设



Fig. 3 Relation between slope efficiency and length of the fiber with  $Y\,b^{3+}$  -concentration

为正六边形,两平行边间的距离为 200<sup>µ</sup>m。

由图 3可知: 当 Yb<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度为 1.0× 10<sup>26</sup>m<sup>-3</sup>时,随着光纤长度的增加,激光斜效率逐渐增加,在光纤长度 L = 5m处,最大转换率不到 35%,激光 输出功率没有达到饱和。当 Yb<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度为 2 0×10<sup>26</sup>m<sup>-3</sup>时,激光输出功率的斜效率达到 50%,激 光输出功率在 5m 处刚好达到饱和。随着 Yb<sup>3+</sup>离子浓 度的进一步增加,激光输出功率的斜效率也在不断地 提高,但增加的幅度相对来说要小些,激光输出功率达 到饱和所需的光纤长度也在逐渐减少。因此,选择合 适的 Yb<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度,可减少光纤的长度。 **3 2 Er<sup>3+</sup>的离子掺杂浓度对光纤激光器的影响** 

决定双包层  $E_{r}^{3+}$  /Y $b^{3+}$  共掺光纤激光器输出的主 要因素是  $E_{r}^{3+}$  的掺杂离子浓度。图 4 中给出了  $E_{r}^{3+}$ 



4 Relation between slope efficiency and length of the fiber with Er<sup>3+</sup> concentration

离子浓度改变时激光输出功率的变化。计算中,假设 Yb<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度为 $N_{Yb}$ = 3.7×10<sup>26</sup>m<sup>-3</sup>保持不变, 内包层参数与图 3相同。

从图 4可以看出: 在 Yb<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度保持不 变的情况下, 随着 Er<sup>3+</sup>的掺杂离子浓度的增大, 输出 激光的斜效率虽然也增大, 达到功率饱和时所需的光 纤长度也减小, 但变化的程度不如改变 Yb<sup>3+</sup>的离子浓 度那样明显。其原因是: 在特定的抽运功率下, Yb<sup>3+</sup> 所吸收的能量已达到了极限, 并将全部吸收的能量扩 散给了 Er<sup>3+</sup>, 从而导致受激的 Er<sup>3+</sup>数量保持在相对稳 定的状态。

3 3 内包层尺寸对光纤激光器的影响

包层抽运技术的关键在于光纤的内包层,当内包 层尺寸发生改变时,抽运和激光输出功率如何变化,图 5和图 6中分别给出了这种变化的结果。这里,内包 层都设为圆形,半径 *R*<sub>clat</sub>分别设为 50<sup>1</sup>µm, 100<sup>1</sup>µm, 150<sup>1</sup>µm 和 2001<sup>1</sup>µm。

图 5是不同内包层半径下抽运光功率沿光纤的分 布曲线。从图 5可以看出:内包层尺寸的变化对抽运 光功率沿光纤长度的分布影响非常明显。当内包层半 径 *R*<sub>ckd</sub> = 50µm时,在光纤长度 *L* = 2 5m 处,抽运光已



Fig 5 Pump power in different inner cladding sem id iam eter



Fig 6 Laser power in different inner cladding semidiam eter

经几乎全部被光纤吸收; 当内包层半径  $R_{clad} = 200$ <sup>µm</sup>时, 在光纤长度 L = 5m 处, 还有接近 25% 抽运光没有被光纤吸收。图 6是不同内包层半径下产生的激光功率沿光纤的分布曲线。从图 6可以看出: 内包层尺寸的变化对产生的激光功率影响也非常明显。当内包层半径  $R_{clad} = 50$ <sup>µm</sup>时, 腔内激光最大功率大于 3W; 当内包层半径  $R_{clad} = 200$ <sup>µm</sup>时, 腔内激光最大功率不到 2 65W。造成这种情况的原因是: 抽运光在内包层中是均匀分布, 内包层越小, 特定的抽运功率下单位面积上的光强分布就越强, 从而纤芯吸收的抽运功率就越多, 进而产生的激光功率就越强,

4 实 验

采用如图 7所示的实验装置,利用加拿大国家光 学研究所生产的 EY 805型双包层  $Er^{3+}$  /Yb<sup>3+</sup> 共掺光 纤,在光纤长度为 2m的情况下进行了实验验证。



#### Fig 7 Experimental setup

EY 805型双包层  $E^{3^{+}}$  /Yb<sup>3+</sup> 共掺光纤的纤芯成分为: 4 80×10<sup>25</sup> m<sup>-3</sup> (质量分数为 0 0060)的  $E^{3^{+}}$ , 3 7×10<sup>26</sup> m<sup>-3</sup> (质量分数为 0 0465)的 Yb<sup>3+</sup>等; 纤芯为 圆形, 直径和数值孔径分别为 164m 和 0 20, 内包层为 正六边形, 两平行边间的距离为 2004m, 数值孔径为 0 35。图 8是入纤抽运功率为 2.9W时所测得的光



Fig 8 Light from the experiment at 2 9W of pump power 谱。这时测得输出激光输出功率为 769mW, 扣除损耗 等因素, 实验结果与理论分析结果基本一致。

#### 5 结 论

阐明了双包层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器产生激 光的机理。基于速率方程, 分析了  $Er^{3+}$ , Y  $b^{3+}$  的掺杂 离子浓度, 内包层尺寸对双包层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤 激光器的影响; 并通过实验进行了验证。通过研究, 可 得出以下结论: (1)在  $Er^{3+}$  的掺杂离子浓度保持不变 的情况下, 增大 Y k<sup>3+</sup> 的掺杂离子浓度保持不变 的情况下, 增大 Y k<sup>3+</sup> 的离子浓度, 可有效地提高双包 层  $Er^{3+}$  /Y  $b^{3+}$  共掺光纤激光器的输出功率; (2)在 Y  $b^{3+}$  的掺杂离子浓度保持不变的情况下, 增大  $Er^{3+}$  的 离子浓度, 也可提高激光器的输出功率, 但提高的幅度 不明显; (3)在特定的抽运功率下, 减小内包层尺寸, 最佳光纤长度  $L_{opt}$ 将减小; 反之, 增大内包层尺寸, 最 佳光纤长度将增大。

#### 参考文献

- ZHAN Sh B, ZHAO Sh H, DONG Sh F et al The analysis of steadystate behavior of Er<sup>3+</sup> /Yh<sup>3+</sup> cordoped doubler clad fiber laser [J]. Laser Technology, 2003, 27 (4): 345 ~ 348( in Chinese).
- [2] ZHAN Sh B, ZHAO Sh H, DONG Sh F et al The analysis of dynamic behavior of Er<sup>3+</sup> Nb<sup>3+</sup> co-doped double clad fiber laser [J]. A cta Photon ica Sinica 2004, 32(4): 409~ 411(in Chinese).
- [3] ZHAN Sh B, ZHAO Sh H, DONG Sh F et al C on trol of up conversion process of E r<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> cordoped fiber laser [J]. Laser & Infrared 2002, 32 (6): 400 ~ 402( in Chinese).
- [4] M NELLY JD, BARNESW I, LAM NG R I et al. D iode array pumping of E r<sup>3+</sup> /Yb<sup>3+</sup> co-doped fiber lasers and amplifier [J]. EEE Photon ics Techno bgy Letters, 1993, 5(3): 301~303
- [5] VERMEIHO M V D, PESCHEL U, A ITCH ISON J S Sinple and accurate procedure for modeling erbium-doped waveguide amplifiers with high concentration [J]. IEEE Journal of Lightwave Technology 2000, 18 (3): 401 ~ 407.
- [6] KARASEK M. Optimum design of Er/Yb codoped fiber for large signal high pump power applications [J]. IEEE JQ E, 1997, 33(10): 1769~1705.
- [7] YAHELE, HARDYA. Efficiency optimization of high power E<sup>3+</sup> codop ed fiber amplifiers for wavelength-division multiplexing application [J]. JOSA, 2003, B20(6): 1189~1197.
- [8] MYSLNSK IP, NGUYEN D, CHROSTOWSK IJ Effects of concentration on the performance of erbium-doped fiber amplifiers [J]. EEE Journal of Lightwave Technology, 1997, 15(1): 112~120