・激光技术・

# 热透镜效应对固体激光器输出影响研究

蔡 军1,张晓娟1,徐 涛2

(1.光电信息控制和安全技术重点实验室,河北 三河 065201;2.中航工业西飞公司技术中心115室,陕西 西安 710089)

摘 要:对含热透镜的固体激光器谐振腔进行理论分析,得到等效谐振腔的G参数,分析讨论G参数随泵浦功率的变化, 给出了不同腔型输出功率的变化情况。采用Tm:YAP激光器作为研究对象,由实验验证了不同腔型激光输出功率的变化,得 出对平平腔固体激光器而言,短腔适合高功率输出的结论。

关键词:热透镜效应;固体激光器;输出功率

中图分类号:TN248.1 文献标识码:A 文章编号:1673-1255(2011)01-0015-03

## Influence of Thermal Lens Effect on Output of Solid State Laser

CAI Jun<sup>1</sup>, ZHANG Xiao-juan<sup>1</sup>, XU Tao<sup>2</sup>

(1. Science and Technology on Electro–Optical Information Security Control Laboratory, Sanhe 065201, China; 2. Technology Center, AVIC Xi' an Aircraft Industry Company Ltd., Xi' an 710089, China )

**Abstract**: The solid state laser resonance cavity with thermal lens is analyzed, the G parameters of resonance cavity are obtained, changing *G* parameters with the pumped power are analyzed and discussed, and the changes of output power of the different cavity are presented. By studying the Tm:YAP laser, the changes of output power of different cavity are validated by the experimental results. To the plane–plane cavity solid state laser, a conclusion that short cavity is appropriate for high power output is obtained.

 $- \bigcirc -$ 

Key words: thermal lens effect; solid state laser; output power

LD泵浦固体激光器具有体积小、结构简单、功率高等优点,使其成为近些年来的研究热点。但是,当固体激光器运转时,泵浦光的能量在晶体内部转换成热能,导致晶体内部的温度分布不均匀,应力发生变化,由于温度和应力的改变使折射率发生改变,产生热效应。激光晶体的热效应(包括热透镜效应、热致衍射损耗和热破裂等)会对激光器的运转带来严重的影响<sup>[1,2]</sup>,影响激光器的输出功率、输出光束质量等。其中,热透镜效应(包括温度梯度、端面效应和热致双折射等)是激光运转中产 生影响最大的<sup>[3]</sup>。

首先对固体激光器的等效谐振腔进行理论分析,

最后由实验验证热透镜效应对激光输出的影响。

### 1 理论分析

激光晶体位于激光腔内,晶体长为*l*,折射率为 *n*<sub>0</sub>,晶体距前后腔镜的距离分别为*d*<sub>1</sub>,*d*<sub>2</sub>。当泵浦功 率较大时,晶体吸热会产生光学畸变,包括由于受 热不均匀导致的折射率变化、内应力变化和晶体端 面的曲率变化,这些效应在谐振腔中产生一个等效 凸透镜的作用,设透镜焦距为*f*,主面到晶体端面的 距离为*h*。根据文献<sup>[4]</sup>有

$$\frac{1}{f} = \frac{2n_0}{b} \sin 2\frac{l}{b} \tag{1}$$

收稿日期:2010-12-25

基金项目:光电信息控制和安全技术重点试验室基金项目(9140C150104100C1501)

作者简介:蔡军(1975-),女,江苏泰兴人,学士,工程师,主要从事固体激光器及相关研究.

$$h = \frac{b}{2n_0} \tan \frac{l}{b} \tag{2}$$

式中,b为抽运激光电输入功率的函数,引入常数c, 可描述为 b<sup>2</sup>=cP<sub>in</sub><sup>-1</sup>,P<sub>in</sub>为抽运激光功率,由于热透镜 焦距一般都远大于晶体长度,式(1)、式(2)简化为

$$f = MP_{\text{in}}^{-1} \tag{3}$$

$$h = \frac{z}{2n_0} \tag{4}$$

则激光谐振腔可以等效为含薄透镜的激光谐 振腔,见图1。



#### 图1 含热透镜的激光谐振腔

腔内变化矩阵为

ŧ

$$\boldsymbol{M} = \begin{bmatrix} a & b \\ c & d \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & l_2 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ -\frac{1}{f} & 1 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 1 & l_1 \\ 0 & 1 \end{bmatrix}$$
(5)

则 , 
$$a=1-l_2\frac{1}{f}$$
 ;  $b=l_1+l_2-l_1l_2\frac{1}{f}$  ;  $c=-\frac{1}{f}$  ;

 $d=1-l_1\frac{1}{f}$ 。其对应空腔时参数为

$$g_1 = 1 - \frac{l_1 + l_2}{R_1}; g_2 = 1 - \frac{l_1 + l_2}{R_2}$$
(6)

而含有热透镜谐振腔的等效 G参数 g<sup>\*</sup>及等效腔 长 L<sup>\*</sup>为

$$g_1^* = g_1 - \frac{l_2(1 - \frac{l_1}{R_1})}{f} \tag{7}$$

$$g_2^* = g_2 - \frac{l_1(1 - \frac{l_2}{R_2})}{f} \tag{8}$$

$$L^* = l_1 + l_2 - \frac{l_1 l_2}{f} \tag{9}$$

$$g_{2}^{*} = \frac{l_{1}(1 - \frac{l_{2}}{R_{2}})}{l_{2}(1 - \frac{l_{1}}{R_{1}})}g_{1}^{*} + 1 - \frac{l_{1} + l_{2}}{R_{2}} - l_{1}(1 - \frac{l_{2}}{R_{2}})$$

$$\frac{l_1(1-\frac{1}{R_2})}{l_2(1-\frac{l_1}{R_1})}(1-\frac{l_1+l_2}{R_1})$$
(10)

 $\oplus$ 

其中,
$$l_1 = d_1 + h_1, l_2 = d_2 + h_2, h_1 = h_2 = h = l/2n_{0\circ}$$
  
对平平腔,  $R_1 = \infty, R_2 = \infty, 则有$   
 $g_2^* = \frac{d_1 + l/2n_0}{d_2 + l/2n_0}g_1^* + \frac{d_2 - d_1}{d_2 + l/2n_0}$ 
(11)

在g\*参数坐标系中,如图2所示,g2\*是关于g1\*的 一条直线。当0<g1\*g2\*<1时,对应图2中阴影部分, 谐振腔为稳定腔,当g1\*g2\*=0或1时,谐振腔处于从 稳定腔转化为非稳腔的临界点,对应图2中A、B、C、 D点,随着泵浦功率的增加,g1\*、g2\*沿图2中直线从 A点向D点变化。

$$g_2^* = 0, g_1^* = \frac{d_1 - d_2}{d_1 + l/2n_0}$$
(12)

$$g_1^* = 0, g_2^* = \frac{d_2 - d_1}{d_2 + l/2n_0}$$
(13)



#### 图2 G参数坐标,临界点A,B,C,D

可见,直线AD的斜率随着腔型的变化而变化, 随着 d, d 取值不同, BC的长度也不同。

随着泵浦功率的增加,g<sup>1</sup>,g<sup>2</sup>从AB段进入CD 段,谐振腔从稳定腔变为非稳腔。由于双折射效 应,径向和切向热透镜效应不同,径向和切向等效 谐振腔不是同时进入非稳腔。有以下3种情况<sup>[5]</sup>:

(1)BC段很小。随着泵浦功率的增加,输出功 率增加,直至径向等效谐振腔进入BC段(变为非稳 腔),径向等效谐振腔输出功率减小。而此时,切向 等效谐振腔还处于AB段(稳定腔),切向等效谐振腔 输出功率仍在增加。因BC段很小,当径向等效谐 振腔进入CD段(又变为稳定腔),切向等效谐振腔 一直处于AB段(稳定腔)或者切向等效谐振腔刚刚 进入BC段,也就是,径向等效谐振腔和切向等效谐 振腔总有一个处于稳定腔。随着泵浦功率的增加, 总有一个方向的等效谐振腔输出功率一直在增加, 表现为总的输出功率减小幅度不大,甚至是增加。

(2)BC段较大。随着泵浦功率的增加,输出功 率增加,直至径向等效谐振腔进入BC段(变为非稳 腔),径向等效谐振腔输出功率减小。此时,切向等 效谐振腔还处于AB段(稳定腔),切向等效谐振腔输 出功率随泵浦功率增加而增加,总的输出功率表现 为增加。因BC段较大,径向谐振腔还没有进入到 CD段,切向热透镜对应的等效腔也进入了BC段,变 为非稳腔,此时总的输出功率开始减小。当径向等 效谐振腔进入CD段后,输出功率又开始增加。

(3)BC段很大。开始时,输出功率变化同情况2), 当径向等效腔到达C点时,输出功率达到最小值;径向 等效腔在CD段时,输出功率增加;当径向等效谐振腔 到达D点时,输出功率达到第二个最大值,此后,随着 泵浦功率增加,径向等效谐振腔又进入非稳状态,由 于BC段很大,切向等效谐振腔仍处于BC段,输出功率 又开始下降。继续增加泵浦功率,切向等效谐振腔进 入CD段,输出功率又再次增加。

## 2 实验结果与讨论

实验验证以上3种情况,实验采用Tm:YAP激光器作为研究对象。实验装置如图3所示。



#### 图3 不同腔长激光器实验示意图

Tm:YAP作为激光晶体,晶体为圆柱体,单掺Tm<sup>3+</sup> 离子。采用800 nm半导体激光器作为泵浦源,泵浦光 由芯径为400 μm,数值孔径角为0.22的光纤耦合输 出,经过光学耦合系统准直后聚焦到YAP晶体中。

泵浦光聚焦到晶体上的尺寸约为530μm,谐 振腔设计为光束质量上接近基横模运转,同时在晶体上的激光光斑直径与泵浦聚焦光斑直径相接近 (泵浦光束束腰略小于激光腔模束腰)<sup>[6]</sup>,这时有较 高的泵浦匹配系数,热致衍射损耗几乎不随泵浦功 率的增加而发生变化,主要考虑热透镜效应。

改变 d.的值,可以获得不同的谐振腔,测量输出 功率随泵浦功率的变化,如图4所示。



图4 不同谐振腔输出功率

实验表明,在 d=13 mm 相同时,当 d=11.5 mm、 21.5 mm、31。5 mm时,符合情况(1);当 d=41.5 mm 时,d和 d相差较大时,符合情况(2);当 d=51.5 mm时, d和 d相差更大时,符合情况(3)。可见,对平平腔,晶 体相对于腔镜两端的距离不大时,即 d和 d相差不大 时,激光输出功率才不会有明显的下降点。

## 3 结 论

理论分析了含热透镜的谐振腔,分析了平平腔G 参数以及腔型结构对输出功率的影响,实验验证了不 同腔型的输出功率变化。由实验结果可以看出,对平 平腔固体激光器而言,短腔较适合高功率输出。

#### 参考文献

- Chen Y F. Optimization in Scaling Fiber-coupled laser-diode End-pumped Laser to Higher Power: Influence of Thermal Effects[J]. IEEE QE, 1997,33(8):1424–1429.
- [2] Agnnesi A.Design and Characterization of a Diode-pumped, Single Longitudinal and Transverse Mode, Intracavity-doubled CW Nd:YAG laser[J]. Appl. Opt., 1997,36(3):597-601.
- [3] 张弛,李文博. LD 泵浦 Nd:YAG 热效应研究[J]. 中国科 技信息,2006(17):258-259.
- [4] Vittorio Magni. Resonators for solid-state lasers with large-column fundamental mode and high alignment stability [J]. Appl. Opt., 1986, 25(1):107–117.
- [5] 汪莎,刘崇,陈军,等.固体激光器腔型结构对热透镜焦 距测量的影响[J].中国激光,2007,34(10):1431-1435.
- [6] 姚建铨,徐德刚.全固态激光及非线性光学频率变换技术[M].北京:科学出版社,2007.