引用格式: ZHANG Feng-chen, HUI Chen-lin, SHU Qi-he, *et al.* Experimental Investigation on High-order Transverse-mode of the Pr: YLF Laser by a Blue Laser-diode Off-axis Pumping[J]. *Acta Photonica Sinica*, 2020, **49**(10):1014001 张锋宸, 惠沉林, 舒启鹤,等. 蓝光离轴泵浦 Pr: YLF激光器及其高阶横模特性实验研究[J]. 光子学报, 2020, **49**(10):1014001

# 蓝光离轴泵浦 Pr:YLF 激光器及其高阶横模特性 实验研究

张锋宸,惠沉林,舒启鹤,黄彩虹,龚冬梅,庄凤江

(华侨大学信息科学与工程学院,福建厦门361021)

摘 要:采用蓝光二极管(LD)离轴泵浦Pr:YLF晶体和谐振腔调控,开展了直接输出720 nm激光的空 心光束和高阶横模特性的理论和实验研究.基于高阶厄米-高斯光束(HG)光强特征理论,数值模拟了 厄米-高斯光束(HG)与拉盖尔-高斯光束(LG)之间的模态转换特性.实验中,采用442 nm 蓝光LD作为 激光泵浦源,在紧凑的平凹谐振腔内使激光起振.通过LD离轴泵浦Pr:YLF晶体和谐振腔调节手段,直 接获得空心和高阶HG模式的720 nm激光输出.同时,理论分析了HG模式相干叠加产生不同空间模态 的光强分布,实验结果证实高阶HG光束与理论计算基本一致.本文方法在粒子操控、光学微加工和光 通信等领域具有潜在应用价值.

关键词:Pr:YLF激光器;可见光波;蓝光泵浦;高阶横模;固体激光

**中图分类号:**TN248.1;O434.3 **文献标识码:**A

doi:10.3788/gzxb20204910.1014001

## Experimental Investigation on High-order Transverse-mode of the Pr:YLF Laser by a Blue Laser-diode Off-axis Pumping

ZHANG Feng-chen, HUI Chen-lin, SHU Qi-he, HUANG Cai-hong, GONG Dong-mei, ZHUANG Feng-jiang

(College of Information Science and Engineering, Huaqiao University, Xiamen, Fujian 361021, China)

**Abstract**: The direct generation of the visible high-order transverse-mode laser was present by employing an off-axis pumping and cavity control in a diode end-pumped Pr: YLF laser. The detailed numerical analysis was proposed based on the intensity characteristic theory about the High-order Hermite-Gaussian (HG) beam and the coherent superposition of different HG amplitudes and phases. In our setup, a blue LD was served as an end-pumped source with a pump wavelength of 442 nm, and a compact plano-concave cavity was designed for lasing. For directly obtaining hollow and high-order HG mode 720 nm laser outputs, we manipulate the resonator of the Pr: YLF laser by employing an efficient off-axis diodepumping. The experimental results confirmed that the high-order HG beams are generally consistent with the theoretical calculations. In this paper, we experimentally demonstrated an approach for generating the hollow and high-order (HG) mode 720 nm laser beams by manipulating laser modes inside the cavity. Further researches will focus on obtaining higher energy high-order transverse-mode laser outputs, and the method in this paper has potential in the fields of optical manipulation, optical micromachining, and optical communications.

Key words: Pr: YLF laser; Visible light; Blue laser-diode pumping; High-order Hermite-Gaussian(HG)

http://www.photon.ac.cn

基金项目:国家自然科学基金(No.61505058)

第一作者:张锋宸(1997-),男,硕士研究生,主要研究方向为固体激光技术及其应用等. Email: zfchen0212@163.com

**导师(通讯作者):**庄凤江(1986-),男,副教授,博士,主要研究方向为全固态激光及超快激光技术等. Email: fjzhuang@gmail.com 收稿日期:2020-06-16;录用日期:2020-08-06

beams; Solid-state laser OCIS Codes: 140.3300; 140.3480; 140.7300; 140.5680

#### 0 引言

高阶横模激光,因其特殊的光场特性分布,在激光冷却、光学捕获、流体物理等方面具有重要的物理意 义和技术应用价值,是国内外光场调控研究的主要热点之一.近些年来,随着人们对可调谐涡旋光束的研究 日趋成熟且不断深入,利用像散光学系统实现厄米-高斯(Hermite-Gaussian,HG)模式的干涉叠加是激光腔 外合成涡旋光束的主要技术之一.常用采用螺旋相位板<sup>[1]</sup>、计算全息图<sup>[2]</sup>或模式转换法<sup>[3]</sup>等相位元件来调节 光的波前,经过相位调制后合成携带轨道角动量的拉盖尔-高斯(Laguerre-Gaussian,LG)模式.目前,基于 像散方式产生的模式个数是有限的,而通过激光谐振腔内调节激发本征模式具有高效紧凑、简单丰富的结 构优点.因此,直接产生空心涡旋光束和高阶横模光束,受到研究人员的广泛重视<sup>[4]</sup>.SENATSKY Y等在平 谐振腔内插入短聚焦强球差平凸透镜实现从低阶到高阶径向指数*p*=0~12,角向指数*l*=0~28多种高阶 LG模态的稳定输出<sup>[5]</sup>,SHEN Y等采用离轴泵浦结构实现了高阶厄米-高斯光束的稳定输出<sup>[5]</sup>.高阶横模, 尤其是高阶厄米-高斯模式,经过干涉叠加或相干合成后可获得具有环形空间结构且每个光子均携带±*h* 的轨道角动量的涡旋光束,这种具有波前螺旋相位和携带轨道角动量的光束揭示了宏观物理光学和微观量 子光学之间的微妙联系<sup>[7]</sup>.这些独特的物理特性,在纳米制造、非线性光学和光通信等领域展现出一系列新 应用<sup>[8-10]</sup>.

在稀土激活离子中,三价镨离子(Pr<sup>3+</sup>)具有丰富的能级结构,能够用于产生多条位于可见光波段的跃迁 光谱线.由于氟化物基质具有较低的声子能量,可以有效地降低非辐射弛豫的概率,使得以该基质掺杂获得 的激光晶体拥有较低的泵浦阈值和较高的发光效率.其中,掺杂镨离子氟化钇锂激光晶体(Pr:YLF)是目前 研究最为广泛的三价 Pr<sup>3+</sup>掺杂的激光晶体.Pr:YLF 晶体拥有三个比较强的吸收峰分别位于444、469、479 nm 等蓝光波段.随着蓝光二极管性能不断成熟完善及商品化,采用蓝光LD作为全固态激光器的泵浦源获得了 广泛的应用.在442 nm的蓝光LD泵浦下, Pr: YLF晶体存在五个较强的主发射峰, 分别为绿色(523 nm)、橙 色(604 nm)、红色(640 nm)、深红色(698 nm)和深红色(720 nm)<sup>[11]</sup>等.近几年来,基于 Pr: YLF 晶体的固体 激光器研究成为当前激光领域研究的一个热点问题.其中,HIROKIT等采用Cr:YAG作为可饱和吸收体 首次实现 Pr: YLF 输出 640 nm 可见光被动调 Q实验<sup>[12]</sup>, IIJIMA K等通过半导体可饱和吸收镜(Semiconductor Saturable Absorber Mirror, SESAM)得到最大输出功率 65 mW 重复频率 108 MHz 波长 640 nm 的激光脉 冲<sup>[13]</sup>, MAY等使用Pr: YLF 晶体在泵浦功率3.16W时实现640 nm和607 nm双波长涡旋光束的输出, 其输 出功率分别为808 mW和211 mW<sup>[14]</sup>;在连续激光器方面,厦门大学王凤娟等实现了522 mm和640 mm连续 激光输出,其斜效率分别为37.1%和47.5%<sup>[15]</sup>.但是,目前关于Pr:YLF的深红色720nm激光研究较少,其 在生物医学领域具有广泛应用,包括血氧饱和度和血流速度检测等<sup>16]</sup>.进一步,利用非线性晶体倍频可以获 得其二次谐波波长为360 nm.由于其二次谐波为紫外激光,具有波长短、加工精度高、冷加工等特性,在微细 制造中具有独特优势,能够有效提高激光制造的精度.由于720 nm发射峰对应的受激发射截面较小<sup>[17-18]</sup>,需 要抑制其它可见波段发射谱线,才能有效地获得720 nm激光输出.本文主要基于三价镨离子<sup>3</sup>P。→<sup>3</sup>F₄的能级 跃迁,开展Pr:YLF晶体的深红色720 nm激光研究.通过光学谐振腔设计,有效地抑制其它可见波段发射谱 线,获得了720 nm激光输出.同时,本研究采用离轴泵浦结构从谐振腔内直接产生720 nm一阶LG模式.对 HG模式的相干叠加产生的不同空间模态进行了理论分析,并通过改变泵浦光位置和调整谐振腔倾角,得到 丰富的横模光斑图.

### 1 实验装置及荧光谱

本激光实验装置主要由蓝光LD泵浦模块、聚焦透镜fl、输入镜M1、Pr:YLF激光晶体和输出耦合镜M2 组成,如图1所示.实验研究采用Nichia蓝光二极管作为激光泵浦源,输出波长为442 nm,通过风冷方式对泵 浦光源进行冷却,最高泵浦输出功率约3.5 W.蓝光LD经过模块内部的准直透镜,整形为长宽比约为1:5的 输出光斑,再通过30 mm 焦距的平凸透镜聚焦入射到激光晶体前表面.Pr:YLF激光晶体端面抛光,镀有 400~720 nm 增透膜, Pr<sup>3+</sup>的掺杂浓度约为 0.5at.%, 尺寸为 3×3×4 mm<sup>3</sup>. 晶体表面用铟箔包裹置于冷却热沉 内,通过半导体制冷片(Thermo Electric Cooler, TEC)温度控制器将温度控制在20.0℃.



图1 蓝光泵浦 Pr:YLF 激光实验装置 Fig.1 Experimental setup of blue laser diode pumped Pr: YLF laser

三价镨离子(Pr<sup>3+</sup>)吸收泵浦光子能量后处于多重态能级<sup>3</sup>P,上能级,向较低的<sup>3</sup>F,能级和<sup>3</sup>H,能级跃迁并 向外辐射能量, Pr<sup>3+</sup>激光能级跃迁图如图2所示, 具有五个典型的能级跃迁. 在蓝光LD泵浦 Pr; YLF 晶体 时,采用高精度光谱仪(Ocean optics, HR4000)测量Pr: YLF 晶体的荧光曲线, 如图 3 所示. Pr: YLF 晶体存在 四个较强的主发射峰,分别为604.6 nm(<sup>3</sup>P<sub>0</sub>→<sup>3</sup>H<sub>6</sub>)、639.4 nm(<sup>3</sup>P<sub>0</sub>→<sup>3</sup>F<sub>2</sub>)、697.1 nm(<sup>3</sup>P<sub>0</sub>→<sup>3</sup>F<sub>3</sub>)和720.0 nm(<sup>3</sup>P<sub>0</sub>→<sup>3</sup>F<sub>4</sub>). 由图 3 可见: 荧光最强位于 604.6 nm 和 639.4 nm 处, 谱线强度约为 720.0 nm 峰值的 2.7 倍; 720.0 nm 谱线强 度约为697.1 nm 谱线强度的1.4倍.由于形成604.6 nm 的激光跃迁<sup>3</sup>P<sub>0</sub>→<sup>3</sup>H<sub>4</sub>中存在<sup>3</sup>H<sub>6</sub>→<sup>1</sup>D<sub>2</sub>的基态重吸收损 耗<sup>[19]</sup>,使得在泵浦功率较低时相较于深红色720 nm 难以形成稳定的激光振荡.但是,697.1 nm 谱线距离 720.0 nm 谱线较近,镜片膜系设计较为敏感.要想获得单一波长的720 nm 基频光,需要抑制增益较强的 604.6 nm、639.4 nm 和临近的 697.1 nm 谱线.通过光学膜系设计控制谐振腔腔镜在 604.6 nm 和 639.4 nm 处 的透过率大于90%,可以简单高效地抑制两条谱线的振荡,虽然靠近720.0 nm的697.1 nm 谱线处实现高透 难度很大,但是697.1 nm荧光谱线强度较弱.通过控制697.1 nm的透过率大于720.0 nm处,可以保证720.0 nm 具有更高的腔内增益,利于优先振荡,以获得纯净的720.0 nm激光输出.



Fig.2 Energy level scheme of Pr: YLF with transitions

Fig.3 Fluorescence spectrum of Pr: YLF crystal in cavity

实验装置中,激光输入镜 M1为平面镜表面镀有 700~850 nm 全反膜(R>99.9%)和 400~670 nm 高透 膜(T>95%). 激光输出镜 M2为曲率半径 R=150 mm 的平凹镜,其表面镀有 710~800 nm 高反膜(T约为 0.3%)和430~450 nm 高透膜(T> 97%),以保证 720 nm 优先振荡.整个平凹谐振腔长度约为48 nm.

#### 实验结果与分析 2

根据前述实验装置开展 Pr: YLF 激光实验研究,由于 Pr: YLF 激光晶体长度较短,泵浦吸收率约为 50%.通过提高LD泵浦功率,最终获得稳定的基频激光输出,在泵浦功率3W时,获得了输出功率约为5mW 的 720 nm 基频光.实验获得的基频光,通过分光镜片(M3和M4)反射后,有效地减少泵浦蓝光后,通过平凸 透镜 f2将基频光聚焦于光束分析仪(Spiricon CCD)中,记录光斑实验数据.其中,插入光阑有效地减少背景 杂散光的影响.图4为Pr:YLF基频光的精确谱线,位于 720.75 nm,经过激光光束分析仪测量和分析得到, 输出 720.75 nm 激光的 M2因子:X方向优于1.4;Y方向优于1.2.其中,插图显示基频光的光斑分布,呈现良 好的基模高斯分布.这是由于良好的泵浦光斑模式匹配,且平凹腔结构具有很好的选模能力和提高增益介 质利用率的能力,易于获得良好模式特征.



图 4 720 nm 激光光谱 Fig.4 Laser spectrum of 720 nm

为进一步获得720 nm高阶横模激光,本实验研究通过调节聚焦透镜f1的倾角,使泵浦光偏离主轴.离轴 泵浦示意图,如图5所示,将引入泵浦模式失配量.调整输出镜M2的俯仰和偏摆量,调整角度范围约为±3°, 镜架整圈调整时的灵敏度为±0.39°,M2俯仰和偏摆角度正方向,如图6虚线所示.





图 5 离轴端面泵浦示意图 Fig.5 Schematic diagram of off-axis end pump

图 6 M2调整俯仰和偏摆角度示意图 Fig.6 Schematic diagram of adjusting M2 pitch and yaw angle

平凹谐振腔内振荡的所有模式中,低阶横模主要集中分布在腔轴附近.当泵浦光偏离量Δx(Δy)较小时,谐振腔内振荡光束与几何腔轴之间的偏离程度较小,对应的低阶横模具有较高的模式匹配度,而低阶横 模具有良好的方向性,损耗低,所以在模式竞争中易于起振.高阶横模在谐振腔内的传播方向与几何腔轴之 间的夹角较大,在传播过程中的几何偏折损耗较大,所以泵浦光偏离晶体中心越远,激发的高阶模式越多, 所需的泵浦阈值越高.在旁轴近似的条件下,求解亥姆霍兹方程得到的"光束"解包括:基模高斯光束和高阶 HG<sub>mm</sub>和LG<sub>mm</sub>等数学表达式<sup>[20]</sup>.当谐振腔内模式数量大于2时,多种模式的相干叠加使得模态间的相位发生 改变<sup>[21]</sup>,结果表现为输出光束呈现空心LG模式,如式(1);沿45°或135°分布的"两瓣"模式,如式(2)所示.

$$\mathrm{LG}_{nm}(x, y, z) = \sum_{k=0}^{N} \mathrm{i}^{k} b(n, m, k) \mathrm{HG}_{N-k, k}(x, y, z)$$
<sup>(1)</sup>

$$\operatorname{HG}_{nm}\left(\frac{x+y}{\sqrt{2}},\frac{x-y}{\sqrt{2}},z\right) = \sum_{k=0}^{N} b(n,m,k) \operatorname{HG}_{N-k,k}(x,y,z)$$
(2)

式中,

$$N = n + m \tag{3}$$

$$b(n,m,k) = \left[\frac{(N-k)! \ k!}{2^{N}n! \ m!}\right]^{1/2} \times \frac{1}{k!} \frac{d^{k}}{dt^{k}} \left[ (1-t)^{n} (1+t)^{m} \right]_{t=0}$$
(4)

实验中,调节M2镜俯仰和偏摆角度使输出激光为基模高斯光束.当M2镜的俯仰角度为0.078°时,振荡 光束位于腔轴附近,谐振腔输出稳定的HG<sub>0</sub>模式,如图7(b)所示.在激光束稳定输出后,调节M2镜偏摆角 度至一0.065°时,谐振腔输出沿45°分布的"两瓣"模式,如图7(a)所示.此外,为了获得图7(a)的对称模式,调 节M2镜至0.055°时,实现了沿135°分布的"两瓣"模式,如图7(c)所示.实验结果表明,调整M2镜偏摆角度 不同,但空间模式演化过程遵循对称性原则.



图 7 高阶横模理论仿真模态及不同输出镜位置实验模式 Fig.7 Theoretical HG modes and experimental spatial modes for different OC positions

离轴泵浦破坏了谐振腔的对称性引起模式重叠效率不同是产生此类"两瓣"形状光斑的主要原因.调节 M2镜的偏摆角度实质上分别改变了腔内HG<sub>10</sub>和HG<sub>01</sub>的强度,不同强度的HG模式相干叠加赋予了输出光 束不同的相位信息,构成谐振腔内输出光斑图的多样性,合成的空间模态符合数学表达式为

$$HG_{out}(\theta,\varphi) = \cos\theta HG_{01} + \exp(i\varphi)\sin\theta HG_{10}$$
(5)

式中, $\theta$ 表示每个模式的权重,与泵浦功率和谐振腔对称性相关, $\varphi$ 表示模态间相位.当HG<sub>10</sub>和HG<sub>01</sub>模式强度 相等即 $\theta = \pi/4$ 时,此时输出沿对角线分布(45°和135°)的"两瓣"模式,对应的相位为 $\varphi = 0$ 和 $\varphi = \pi$ ,仿真图如 图7(a)~(c)所示.在图7(c)的基础上,继续沿正方向增大M2镜的偏摆角度,在0.089°时获得垂直分布的两 瓣模式,如图7(d)所示,结合理论模拟图,分析HG<sub>10</sub>模式强度较弱是产生此类现象的主要原因.此外,微调 M2镜的偏摆角度至0.109°使HG<sub>10</sub>和HG<sub>01</sub>模式强度近似相等 $\theta = \pi/4$ 时,可在腔内合成一阶LG空心光束 ( $\varphi = \pi/2$ ),如图7(e)所示.

此时LG空心光束可以用强度相等的HG<sub>10</sub>和HG<sub>01</sub>相干叠加产生相位来表示<sup>[22]</sup>,符合关系式(6).

$$LG_{0,\pm 1} = 1/\sqrt{2} \left( HG_{01} \pm i HG_{10} \right)$$
(6)

结合实验光斑图与模拟光斑图分析,HG10和HG01模式强度主要影响合成光斑图的均匀性,而输出结果 为空心光束或者"两瓣"模式主要受相干叠加后产生的相位控制.因此,离轴泵浦激发的一系列的高阶模态 可以通过HG的相干叠加来进行数值模拟.同理,该装置产生的任何空间模态也可以通过计算机生成全息图 调制高斯光束来实现.

随着 M2镜俯仰(偏摆)角度的增加,可获得的高阶 HG 模式也随之增多,如图 8 所示.增大 M2镜偏摆角 度可选模 m≠0,n=0沿x方向的高阶 HG 模式;增大 M2镜俯仰角度可选模 m=0,n≠0沿y方向的高阶 HG 模式.由于聚焦到激光晶体的泵浦光斑为长宽比1:5的长方形光斑,在进行泵浦光离轴操作时,水平方向的 离轴距离∆x小于垂直方向离轴距离∆y,导致沿x方向分布的低阶 HG 模式质量上远小于同阶沿y方向分布 的 HG 模式.在输出沿y方向 HG 阶数大于6时,随着俯仰角度的增加,激光输出光斑对称性逐渐下降.其原 因为高阶模式在传播时几何偏折损耗较大和谐振腔出现一定的失谐现象,可以通过优化泵浦光光束改善高 阶模光强分布.在有限地离轴泵浦条件下,实验沿x方向最高可获得 HG<sub>90</sub>模式,沿y方向最高可获取 HG<sub>08</sub>模 式.增大泵浦光离轴距离和提高泵浦功率可以有效地获得更多高阶模态,因此进一步的研究将致力于优化 深红色 720 nm 激光器结构和输出性能,解析高阶横模相干合成的物理模型等.



(b) High-order modes distributed along the y direction

图 8 高阶 HG 模式的数值仿真和实验模态图 Fig.8 Simulation and experimental spatial distributions for high-order modes.

### 3 结论

本文报道了采用蓝光LD泵浦Pr:YLF晶体,通过离轴泵浦和谐振腔调控,直接获得了720 nm激光的空 心光束和高阶横模.对高阶HG模式的光场分布和相干叠加理论进行了详细地数值模拟和分析;并在实验中 采用离轴泵浦实现了高阶HG模式和一阶HG相干叠加的各种光斑图,理论分析结果与实验结果基本一致. 实验表明,泵浦光离轴的距离直接影响输出高阶HG模式的数量,泵浦光在激光晶体上偏离几何腔轴的距离 越远,谐振腔所激发的高阶HG模式越多.限制模态阶数的主要原因是激光晶体的尺寸大小和泵浦功率.本 实验研究,不需要借助额外的相位调节元件,通过谐振腔控制直接输出空心光束和高阶HG模式;其特殊的 电场分布和卓越的光束特性,使光学系统的性能得到明显地提升,在粒子操控和光学微加工等领域具有潜 在的应用.

#### 参考文献

 WU Wen-bing, SHENG Zong-qiang, WU Hong-wei. Design and application of flat spiral phase plate [J]. Acta Physica Sinica, 2019, 68(5): 054102.

吴文兵,圣宗强,吴宏伟.平板式螺旋相位板的设计与应用[J].物理学报,2019,68(5):054102.

[2] HUANG Su-juan, ZHANG Jie, SHAO Wei, *et al.* Experimental study on optical vortex array with high quality[J]. *Acta Photonica Sinica*, 2017, **46**(8): 0826002.

黄素娟,张杰,邵蔚,等.高质量光学涡旋阵列的实验研究[J].光子学报,2017,46(8):0826002.

- [3] SHEN Y, MENG Y, FU X, et al. Dual-wavelength vortex beam with high stability in a diode-pumped Yb: CaGdAlO<sub>4</sub> laser[J]. Laser Physics Letters, 2018, 15(5): 55803.
- [4] HUANG X, XU B, CUI S, *et al.* Direct generation of vortex laser by rotating induced off-axis pumping[J]. *IEEE Journal of Selected Topics in Quantum Electronics*, 2018, **24**(5): 2814789.
- [5] THIRUGNANASAMBANDAM M P, SENATSKY Y, UEDA K. Generation of very-high order Laguerre-Gaussian modes in Yb: YAG ceramic laser[J]. Laser Physics Letters, 2010, 7(9): 637-643.
- [6] SHEN Y, MENG Y, FU X, *et al.* Wavelength-tunable Hermite-Gaussian modes and an orbital-angular-momentumtunable vortex beam in a dual-off-axis pumped Yb:CALGO laser[J]. *Optics Letters*, 2018, **43**(2): 291-294.
- [7] SHEN Y, WANG X, XIE Z, *et al.* Optical vortices 30 years on: OAM manipulation from topological charge to multiple singularities[J]. *Light-Science & Applications*, 2019, **8**(1): 1-29.
- [8] QIU C, YANG Y. Vortex generation reaches a new plateau[J]. Science, 2017, 357(6352): 645.
- [9] KONG F, ZHANG C, BOUCHARD F, et al. Controlling the orbital angular momentum of high harmonic vortices [J]. Nature Communications, 2017, 8(1): 14970.
- [10] ZHU L, WANG A, CHEN S, et al. Orbital angular momentum mode groups multiplexing transmission over 2.6-km conventional multi-mode fiber[J]. Optics Express, 2017, 25(21): 25637-25645.
- [11] ESTEROWITZ L, BARTOLI F J, ALLEN R E, et al. Energy levels and line intensities of Pr<sup>3+</sup> in LiYF4[J]. Physical Review B, 1979, 19(12): 6442-6455.
- [12] HIROKI T, RYOSUKE K, KODAI I, et al. Saturation of 640-nm absorption in Cr<sup>3+</sup>: YAG for an InGaN laser diode pumped passively Q-switched Pr<sup>3+</sup>: YLF laser[J]. Optics Express, 2015, 23(15): 19382-19395.
- [13] IIJIMA K, KARIVAMA R, TANAKA H, et al. Pr<sup>3+</sup>: YLF mode-locked laser at 640 nm directly pumped by InGaNdiode lasers[J]. Applied Optics, 2016, 55(28): 7782-7787.
- [14] MA Y, VALLES A, TUNG J, et al. Direct generation of red and orange optical vortex beams from an off-axis diodepumped Pr<sup>3+</sup>: YLF laser[J]. Optics Express, 2019, 27(13): 18190.
- [15] WANG Feng-juan, LIU Zhe, XU Bin, et al. Blue laser diode pumped Pr<sup>3+</sup>: YLF visible lasers[J]. Chinese Journal of Lasers, 2013, 40(12):1202002.
  - 王凤娟,刘哲,徐斌,等.蓝光激光二极管抽运 Pr<sup>3+</sup>:YLF 红绿可见光激光器[J].中国激光,2013,40(12):1202002.
- [16] FENG Y, DENG H, CHEN X, et al. Blood oxygenation and flow measurements using a single 720 nm tunable V-cavity laser[J]. Biomedical Optics Express, 2017, 8(8): 3516.
- [17] LUO S, YAN X, CUI Q, et al. Power scaling of blue-diode-pumped Pr: YLF lasers at 523.0, 604.1, 606.9, 639.4, 697.8 and 720.9nm[J]. Optics Communications, 2016, 380:357-360.
- [18] HE M, CHEN S, NA Q, et al. Watt-level Pr<sup>3+</sup>: YLF deep red laser pumped by a fiber-coupled blue LD module or a single-emitter blue LD[J]. Chinese Optics Letters, 2019, 18(1):011405.
- [19] GUN T, METZ P, HUBER G. Power scaling of laser diode pumped Pr<sup>3+</sup>: LiYF4 cw lasers: efficient laser operation at 522.6 nm, 545.9 nm, 607.2 nm, and 639.5 nm[J]. Optics Letters, 2011, 36(6): 1002–1004.
- [20] BEIJERSBERGEN M W, ALLEN L, HELO V, et al. Astigmatic laser mode converters and transfer of orbital angular momentum[J]. Optics Communications, 1993, 96(1-3): 123-132.
- [21] GALVEZ E J, CRAWFORD P R, SZTUL H I, *et al.* Geometric phase associated with mode transformations of optical beams bearing orbital angular momentum[J]. *Physical Review Letters*, 2003, **90**(20): 203901.
- [22] ONEIL A T, COURTIAL J. Mode transformations in terms of the constituent Hermite-Gaussian or Laguerre-Gaussian modes and the variable-phase mode converter[J]. *Optics Communications*, 2000, **181**(1): 35-45.

Foundation item: National Natural Science Foundation of China (No. 61505058)