基于 Nd:YAG/Cr:YAG 复合晶体结构的被动 调 Q 固体微片激光器

高旭恒**,吴立志*

南京理工大学化工学院, 江苏南京 210094

摘要 研究了一种基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复合晶体结构的被动调 Q 固体微片激光器。以 Cr: YAG 可饱和吸收体 为被动调 Q 器件,采用元件一体化设计,输出单脉冲能量为 3.5 mJ,脉宽为 2.1 ns,峰值功率为 1.67 MW,性能指标 达到国际同类水平。利用被动调 Q 激光速率方程,计算了微片激光器的关键参数,脉冲能量的理论值与实验值基 本一致。对复合微片激光器元件进行了集成和组装,得到了 Nd: YAG/Cr: YAG 微片激光器原理样机。样机能够成 功击穿目标靶附近的空气并产生等离子体,初步满足了作为激光火花塞的技术要求。

关键词 激光技术; 被动调 Q 固体激光器; 复合微片激光器; 激光诱导等离子体点火; 被动调 Q 速率方程
 中图分类号 TN242; TN248
 文献标识码 A
 doi: 10.3788/LOP56.061401

Passively Q-Switched Solid State Monolithic Laser Based on Composite Nd:YAG/Cr:YAG Crystal

Gao Xuheng**, Wu Lizhi*

School of Chemical Engineering, Nanjing University of Science and Technology, Nanjing, Jiangsu 210094, China

Abstract A passively *Q*-switched solid state monolithic laser based on the composite Nd: YAG/Cr: YAG crystal is studied. A Cr: YAG saturable absorber is taken as the passively *Q*-switched unit and the component integration design is adopted. A laser with output energy of 3.5 mJ, pulse width of 2.1 ns and peak power of 1.67 MW is obtained. The performance factors reach the same level in the world. The key parameters of this monolithic laser are calculated based on the passively *Q*-switched rate equation, and the theoretical pulse energy value is basically consistent with the experimental value. A prototype of the Nd: YAG/Cr: YAG monolithic laser is obtained based on the integration and assembly of the components of a composite monolithic laser, which can successfully breakdown the air near the target and induce plasma. The preliminary requirement as a laser plug is satisfied.

Key words laser technique; passively Q-switched solid state laser; composite monolithic laser; laser induced plasma ignition; passively Q-switched rate equation

OCIS codes 140.3540; 140.3538; 140.3440

1 引 言

激光诱导等离子体点火作为一种新型的内燃机 点火手段受到了国内外研究人员的广泛关注。与传 统的电火花点火技术相比,激光诱导等离子点火具 有点火能量和点火时间可控的优势^[1-3]。此外,激光 诱导等离子体点火能够实现多点点火从而缩短燃烧 时间,增大燃烧时产生的压力,提高发动机的能量利 用效率[4-6]。

激光诱导等离子体点火系统通常使用半导体激 光二极管抽运的固体激光器(DPSSL)作为光源^[78]。 这种激光器结合了半导体激光器和固体激光器的优 点,具有能量转换效率高、光束质量好、体积小、成本 低的优势^[9],能够被安装在内燃机的气缸上从而实 现商业化应用。根据增益介质的不同,DPSSL 通常 有两种,一种使用 Yb:YAG 作为增益介质,另一种

收稿日期: 2018-09-27;修回日期: 2018-09-29;录用日期: 2018-10-17

基金项目: 国家自然科学基金(11672137,11202105)

^{*} E-mail: wulizhi@njust.edu.cn; ** E-mail: 2277467689@qq.com

使用 Nd: YAG 作为增益介质。Yb: YAG 晶体吸收 带宽较宽^[10],有利于抽运光能量的充分吸收,因而 Yb: YAG 激光器的光-光转换效率较高。Nd: YAG 晶体具有更大的受激发射截面^[10],阈值反转粒子数 的密度较低,故实现激光发射所需的抽运功率的阈 值较低。此外,Nd: YAG 晶体的荧光寿命为几百微 秒^[10],有利于其在亚稳态能级积累足够的反转粒子 数,因此,Nd: YAG 激光器可以输出较高的脉冲能 量以产生激光诱导等离子体。在实际应用中,以 Nd: YAG晶体作为增益介质的 DPSSL 被用作激光 诱导等离子点火系统光源的情况更为普遍。

为了能够击穿空气并产生等离子体,聚焦点处 的激光辐照度需要达到 100 GW·cm⁻²左右^[11]。相 应地,DPSSL产生的激光脉冲的能量应达到毫焦量 级,脉宽约为几个纳秒。利用基于 Cr: YAG 晶体的 被动调 Q 技术,可以获得满足激光诱导等离子体点 火系统要求的激光脉冲。与主动调 Q 技术(如电光 调 Q)相比,基于 Cr: YAG 可饱和吸收体的被动调 Q技术的激光器结构简单、体积小,其产生的激光 脉冲能量高、脉宽短^[12]。2007年,Kofler等^[13]利用 Nd: YAG 晶体作为增益介质,利用 Cr: YAG 晶体 作为调 Q 器件,采用端面抽运的方式,获得了脉宽 为1.5 ns、单脉冲能量为1.6 mJ的激光脉冲输出。 2010年,Tsunekane等^[14]研发了一种可用于激光诱 导等离子体点火的小体积 DPSSL,其输出单脉冲能 量为 2.7 mJ、脉宽为 600 ps。2011 年, Bhandari 等^[15]研发的小体积 DPSSL 输出的单脉冲能量为 3 mJ,脉宽 365 ps,峰值功率高达 8.2 MW。但是, 上述 3 种激光器的光学元件均未得到集成,故激光 器的体积较大,无法直接安装在内燃机气缸上。 2012年,Lee 等^[16]以初始透射率 $T_0 = 9.0\%$ 的 Cr: YAG 可饱和吸收体作为调 Q 元件,采用单侧抽运 的方式获得了高峰值功率的脉冲输出。Lee 等研制 的激光器的单脉冲能量高达53 mJ,脉宽为 10.4 ns, 峰值功率为 5.1 MW,但是该激光器所需抽运功率 高达 3880 W,并且激光器的腔长达 170 mm,系统 体积较大。

为了缩小激光器体积、进一步提高激光器性能, 基于微片技术的 DPSSL 在近些年受到了研究人员 的关注^[17-18]。研究人员将增益介质与可饱和吸收体 键合在一起,使激光器的性能得到了显著的提高。 2008 年, Miao 等^[19]利用 Nd: YAG/Cr: YAG 复合 晶体搭建了一台被动调 Q 激光器,该激光器的输出 脉冲宽度为 6 ns,单脉冲能量为38.5 μJ,光-光转换 效率达 18%。Miao 等搭建的激光器单脉冲能量较 低,不能满足等离子体产生的要求,且输出镜未与晶 体集成。2009年, Wang 等^[20]利用 Nd: YAG/Cr: YAG 复合晶体获得了脉宽为2.05 ns、单脉冲能量 为 67.3 μJ 的激光输出。Wang 等研制的激光器同 样存在单脉冲能量低、腔镜未与晶体集成的缺点。 基于微片技术的 DPSSL 可以用来实现激光多点点 火和脉冲序列点火。2011年, Pavel 等[21] 基于复合 陶瓷开发的 Nd: YAG/Cr: YAG 微片激光器实现了 三光束输出,输出激光的单脉冲能量为 2.4 mJ,峰 值功率为 2.8 MW,可作为激光多点点火系统的光 源使用。另外,通过调节抽运脉宽和抽运功率可以 使微片激光器发射不同数目的脉冲,实现脉冲序 列点火,从而增大点火成功率,提高燃烧效率。 2010年,Tsunekane 等^[14]利用可发射不同数量脉 冲的小体积 DPSSL 点燃不同混合比的可燃气体混 合物,结果表明脉冲序列点火能够提高点火成功 率。2016年,Lorenz等^[22]利用可发射多脉冲的被 动调Q激光火花塞进行了激光脉冲序列点火实 验,提高了稀薄可燃气体混合物的燃烧效率。

本文报道了一种基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复合 微片结构的可用于内燃机激光诱导等离子体点火的 微片激光器。该激光器以 Nd: YAG 晶体作为增益介 质,以 Cr: YAG 晶体作为饱和吸收体。使用准连续 的半导体二极管激光器作为抽运源,并将增益介质、 可饱和吸收体、腔镜集成在一块单片上,提高了微片 激光器的脉冲能量,缩短了输出激光的脉冲宽度。 通过建立被动调 Q 激光器的理论模型,计算了该激 光器的单脉冲能量、峰值功率和脉宽。基于被动调 Q 激光速率方程,得到了单个抽运周期内增益介质 中的反转粒子数密度和腔内光子数密度随时间的变 化曲线。脉冲能量的理论值与实验结果相符合。对 基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片结构的单片激光 器进行集成化和封装,得到了原理样机并测试了其 性能。

2 实验装置

图 1(a)和(b)分别为基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复 合晶体结构的单片激光器的示意图和复合晶体的实 物图。激光器使用半导体激光二极管作为抽运源,其 波长为 808 nm,功率为 135 W,输出端光纤的纤芯直 径为 400 μm。通过准连续波(QCW)抽运的方式为增 益介质提供输入能量。抽运源发出的波长为 808 nm 的抽运光经过输入耦合装置聚焦入射到增益介质中。



图 1 激光器示意图及增益介质。(a)基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复合晶体结构的单片激光器示意图; (b)与 Cr: YAG 可饱和吸收体键合在一起的 Nd: YAG 增益介质

Fig. 1 Schematic of laser and gain media. (a) Schematic of composite Nd: YAG/Cr: YAG monolithic laser;(b) Nd: YAG gain media bounded with Cr: YAG saturable absorber

激光器采用 Nd 粒子掺杂(原子数分数为 1.1%)的 Nd: YAG 晶体作为增益介质。Nd: YAG 晶体的直径为8 mm,长为4 mm。增益介质的入射 面(图 1 中的 S_1 面)镀有 808 nm 波段的增透膜,透 射率 T 大于 95%。同时, S1 面还镀有 1064 nm 波 段的全反膜,反射率 R 大于 99.8%。增透膜有利于 提高增益介质对抽运光能量的吸收效率,进而可以 提高激光器的光-光转换效率,全反膜则组成激光腔 的一部分,相当于全反镜。可饱和吸收体采用 Cr:YAG晶体,长度为4mm,直径为8mm。选用 较低的初始透射率能够明显提高输出激光脉冲的能 量并压窄脉宽,但同时要求抽运源的功率也随之增 加。选用较高的初始透射率能够在较低功率下产生 调Q激光脉冲,但是获得的脉冲能量较低,脉宽亦 较大。综合之前的实验结果,本文选择初始透射率 为 30%的 Cr: YAG 晶体进行实验。Cr: YAG 晶体与 Nd: YAG 晶体通过键合的方式集成在一起。 Cr:YAG晶体的输出面(S2面)镀有反射率为 50% 的1064 nm波段的半反膜,S2 面亦是激光器的输出 镜。复合微片激光器的整体腔长为 8 mm,同时也 是 Nd: YAG/Cr: YAG 复合晶体的长度。复合微片 激光器产生的激光脉冲经过聚焦可在目标靶附近的 空气中产生明显的等离子体击穿现象,因此可以通 过放置于目标靶附近的光电传感器探测激光信号, 同时可用示波器进行记录。激光脉冲的能量则可使 用激光能量计进行测量。

3 实验结果及分析

图 2 为复合微片激光器的总输出能量、光-光转 换效率随抽运光能量变化的曲线。抽运光的能量可 通过改变其脉宽来调节。抽运源的重复频率固定为 1 Hz。如图 2 所示,Nd:YAG/Cr:YAG 复合微片 激光器在实验条件下的能量阈值为122.1 mJ。当 波长为 808 nm 的抽运光能量高于阈值时,复合微 片激光器开始发射波长为 1064 nm 的激光脉冲。 随着抽运光能量的增加,复合微片激光器输出的 总激光能量呈台阶式增长, Tsunekane 等[14]和 Lee 等^[16]亦报道过类似的实验现象。微片激光器 输出的总激光能量呈台阶式增长的原因在于被动 调Q复合微片激光器具有较高的能量阈值,激光 器在输出一个脉冲之后,其上能级需要较长的抽 运时间(一般为几百微秒)才能重新积累足够的达 到脉冲发射阈值的反转粒子数[14]。在这段抽运时 间内,谐振腔内无新的脉冲产生,因此输出的总激 光能量基本恒定,呈平台状。随着抽运时间继续 增加,当上能级积累的反转粒子数重新达到阈值 要求时,微片激光器开始发射第二个脉冲,新的平 台也随之出现。





efficiency versus pump pulse energy

当抽运光能量为 175.7 mJ 时,单个抽运周期内 的第二个输出脉冲出现。抽运光能量为 229.4 mJ 时,单个抽运周期内的第三个输出脉冲出现。因此 可以通过调节半导体激光抽运源的脉宽实现复合微 片激光器的脉冲序列点火。当抽运光能量为 269.7 mJ时,复合微片激光器的总输出能量达到 12.88 mJ,输出的脉冲串包含4个激光脉冲,光-光 转换效率达到4.78%。在每个台阶内部,光-光转换 效率随着抽运光能量的增加而降低。这是由于当抽 运光能量低于下一平台的阈值时,抽运光能量的增 加并不能产生新的激光脉冲。

图 3 为 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光器的 单脉冲能量、脉宽、输出脉冲数目和峰值功率随抽运 光能量的变化。如图 3(a)所示,随着半导体抽运光 能量的增加,复合微片激光器输出激光的单脉冲能量为 量和脉宽基本保持不变。输出激光的单脉冲能量为 3.5 mJ,脉宽为 2.1 ns。由此可以得到复合微片激 光器输出的激光脉冲的峰值功率随抽运光能量的变 化,如图 3(b)所示。根据图 3(b)可知,输出激光脉 冲的峰值功率维持在 1.67 MW 左右,随着抽运光能 量的变化而小幅波动。另外,单个抽运周期内复合 微片激光器产生的激光脉冲数目随抽运光能量的变 化 呈 台 阶 式 增 长。当 抽 运 光 的 脉 冲 能 量 为 269.7 mJ,对应抽运光的脉宽为 2 ms 时,输出脉冲 序列包含 4 个激光脉冲。



图 3 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光器输出光参数随抽运光能量的变化。(a)单脉冲能量和脉宽; (b)输出脉冲数目和峰值功率

Fig. 3 Output parameters of composite Nd: YAG/Cr: YAG monolithic laser versus pump pulse energy.

(a) Single output pulse energy and pulse width; (b) output pulse number and peak power

另外,调节抽运光的功率和脉宽,可使微片激光 器发射不同数目的脉冲,实现脉冲序列点火。图 4 所示为 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光器输出的 激光脉冲序列。如图 4(a)所示,当抽运光脉宽为 0.9 ms,对应抽运光的脉冲能量为 122.1 mJ 时,微 片激光器开始输出单个脉冲。得到的调 Q 激光脉



图 4 不同抽运光脉宽下,Nd:YAG/Cr:YAG 复合微片激光器的脉冲序列。(a) 0.9 ms;(b) 1.3 ms;(b) 1.7 ms Fig. 4 Pulse trains of composite Nd:YAG/Cr:YAG monolithic laser under different pump laser durations. (a) 0.9 ms; (b) 1.3 ms; (c) 1.7 ms

冲波形如图 5 所示,脉宽为 2.1 ns,对应的激光脉冲 能量为 3.6 mJ,经计算可得峰值功率为1.71 MW。 当抽运光的脉宽为 1.3 ms,对应抽运光的脉冲能量 为 175.7 mJ 时,微片激光器开始在单个抽运周期内 输出 2 个脉冲,如图 4(b)所示,此时 2 个脉冲之间 的间隔为 420 μs。当抽运脉冲脉宽为1.7 ms,对应 抽 运 光 的 脉 冲 能 量 为 229.4 mJ 时, Nd:YAG/Cr:YAG复合微片激光器在单个抽运周 期内输出的脉冲序列包含 3 个脉冲,脉冲间隔为 420 μs,脉冲频率为 2.22 kHz,如图 4(c)所示。



图 5 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光器的激光脉冲波形 Fig. 5 Temporal pulse profileof composite Nd: YAG/Cr: YAG monolithic laser

4 理论模型

被动调 Q 激光速率方程定量地描述了被动调 Q 激光脉冲的产生过程。利用此方程可以判断腔 长、输出镜反射率、可饱和吸收体初始透射率等因素 对被动调 Q 激光器性能的影响,计算特定参数下激 光器的峰值功率、脉冲能量和脉宽,为被动调 Q 激 光器的设计提供了理论指导。基于被动调 Q 激光 器的速率方程,可以得到被动调 Q 激光器输出脉冲 的主要参数的表达式^[23-24]

$$E = \frac{h\nu A}{2\sigma\gamma} \ln\left(\frac{1}{R}\right) \ln\left(\frac{N_{i}}{N_{f}}\right), \qquad (1)$$

$$P = \frac{h\nu A l_{\rm g}}{\gamma t_{\rm r}} \ln\left(\frac{1}{R}\right) \left[N_{\rm i} - N_{\rm th} - N_{\rm th} \ln\left(\frac{N_{\rm i}}{N_{\rm th}}\right)\right],$$
(2)

$$\tau_{\rm p} = \frac{E}{P}, \qquad (3)$$

式中:E 为输出脉冲的单脉冲能量;P 为输出脉冲 的峰值功率; τ_p 为输出脉冲的脉宽;h 为普朗克常 数; ν 为光的频率;A 为输出激光脉冲的有效光斑面 积; σ 为激光增益介质的受激发射截面; l_g 为增益介 质长度;R 为输出镜反射率; γ 为反转因子; $t_r = 2nL/c$,表示光子在腔体内经历一个来回所需的时 间,c 为光速,n 为介质的折射率,L 为腔长;N_i表示 初始反转粒子数密度,即调 Q 时刻增益介质中的反 转粒子数密度;N_{th}表示调 Q 之后增益介质的阈值 反转粒子数密度;N_f表示剩余反转粒子数密度,即 脉冲发射终了时增益介质中的反转粒子数密度。对 于4能级系统来说,γ=1。

将表1中的各项参数代入被动调 Q 激光速率 方程,计算得到 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光 器输出的激光脉冲能量 E = 3.61 mJ,脉宽 $\tau_{\text{o}} =$ 0.3 ns。表1中各变量的含义如下:σ_{sg}为饱和吸收 体的基态吸收截面; σse为饱和吸收体的激发态吸收 截面; 7 为增益介质的上能级寿命; 7 , 为饱和吸收体 的激发态寿命; l。为饱和吸收体的长度; N0 为增益 介质中的总工作粒子数密度; *δ*1 为光子在腔内往返 一周的耗散损耗; Φ 为腔内光子数密度。而实验得 到的激光脉冲的脉冲能量为3.5 mJ,脉宽为 2.1 ns。 对比理论值和计算值可以发现,激光脉冲能量的理 论值和计算值十分接近,而实际测得的脉冲宽度比 计算结果要大。一般来说,有两个原因会影响实际 激光脉冲的宽度[25]。一方面,理论模型假设增益介 质中的反转粒子数是均匀的,但实际上由于输入耦 合系统的聚光作用,激活介质中的反转粒子数的分 布并不是均匀的,这便造成激光脉宽的增加。另一 方面,模型假设Q开关的作用是瞬时完成的,但实 际上Q开关的作用需要一定的作用时间,而Q开关 的速度会影响输出激光的脉宽和峰值功率,较慢的 Q 开关会使激光脉冲变宽,甚至会产生多脉冲 现象。

表 1 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微片激光器参数

Table 1 Parameters of composite Nd: YAG/Cr: YAG

monolithic laser

Parameter	Value	Parameter	Value
$\sigma \ / \mathrm{cm}^2$	2.35×10^{-19}	L/cm	0.8
$\sigma_{ m sg}/ m cm^2$	4.3×10^{-18}	$l_{\rm g}/{ m mm}$	4
$\sigma_{ m se}/ m cm^2$	8.2×10^{-19}	l _s /mm	4
$ au$ / μs	210	R	0.5
$ au_{ m s}/\mu{ m s}$	3.4	T_{0}	0.3
γ	1	$N_{0}/{ m cm}^{-3}$	1.52×10^{20}
n	1.82	A / mm^2	0.283
hv /J	1.87×10^{-19}	$\delta_{ m L}$	0.1
$c /(\mathbf{m} \cdot \mathbf{s}^{-1})$	3×10^{8}		

根据被动调 Q 激光器的速率方程,虽然无法得 到反转粒子数密度、光子数密度随时间变化的解析 解,但可以得到特定条件下的数值解。利用 Mathematica软件求解上述微分方程,得到反转粒 子数密度、光子数密度随时间变化的曲线,如图 6 所示。图 6(a)为复合微片激光器光腔中的光子数密度随反转粒子数密度变化的曲线,图 6(b)为复合微片激光器增益介质中的反转粒子数密度随时间变化的曲线。初始反转粒子数密度为 $N_i = 1.74 \times 10^{19}$ cm⁻³,阈值反转粒子数密度为 $N_i = 1.74 \times 10^{18}$ cm⁻³,剩余反转粒子数 密度 $N_{\rm th} = 4.31 \times 10^{18}$ cm⁻³,剩余反转粒子数 $N_{\rm f} = 3.32 \times 10^{17}$ cm⁻³。超阈度 $N_i/N_{\rm th} = 4.04$,反转粒子数的利用率达到 98.09%。图 6(c)为复合微片激光器腔内的光子数 密度随时间变化的曲线,其中最大光子数密度为 1.94×10^{18} cm⁻³。图 6(d)为复合微片激光器增益 介质中的反转粒子数密度和腔内光子数密度随时间 变化的曲线,即图 6(b)和(c)的合并后的图。由 图 6(d)可知,当反转粒子数密度等于阈值反转粒子

数密度时,腔内光子数密度达到最大值。当腔内光 子数密度减小至零时,增益介质中的反转粒子数密 度停止下降,此时的反转粒子数密度为剩余反转粒 子数密度。另外,根据图 6 可以发现,调 Q 时刻(零 时刻)之后,腔内光子数密度和增益介质中的反转粒 子数密度并没有立即产生显著变化,这是因为此时 腔内的光子数密度很小。据微分方程(1)式和(2) 式,此时光子数密度变化率 dΦ/dt 和反转粒子数密 度变化率 dN/dt 也很小。等腔内的光子数密度积 累到一定程度后,反转粒子数密度和光子数密度才 会产生明显的变化。计算表明,在 Cr:YAG 可饱和 吸收体达到饱和之后约2.5 ns 时,增益介质中的反 转粒子数密度开始显著下降,腔内光子数密度开始 显著增大。



图 6 模型解得的光子密度曲线和反转粒子数密度曲线。(a)腔内光子数密度随反转粒子数密度的变化; (b)反转粒子数密度随时间的变化;(c)光子数密度随时间的变化;(d)粒子数密度随时间的变化

Fig. 6 Curves of photon density and population inversion density calculated by model. (a) Photon density versus population inversion density; (b) population inversion density versus time; (c) photo density versus time; (d) particle density versus time

5 原理样机设计与集成

对复合微片激光器进行集成和组装。图 7(a)



和(b)分别为复合微片激光器原理样机的设计图和 实物图。激光器样机的直径为 20 mm,长度为 60 mm。当抽运光功率为 135 W,抽运脉宽为 1 ms



图 7 Nd:YAG/Cr:YAG 复合微片激光器样机。(a)结构示意图;(b)实物图

 $Fig. \ 7 \ Prototype \ of \ composite \ Nd: YAG/Cr: YAG \ monolithic \ laser. \ (a) \ Structural \ diagram; \ (b) \ physical \ map$

时,激光器输出激光的单脉冲能量为 3.4 mJ,脉宽 为 2.1 ns,峰值功率为 1.62 MW。激光器内部安装 有焦距为 30 mm 的凸透镜,用于对产生的调 Q 激 光脉冲进行聚焦。在实验中,在激光器前端的白纸 附近的空气中可以观察到明显的空气击穿现象。该 激光器能够在空气中产生等离子体,可用于激光诱 导等离子体点火。

6 结 论

报道了一种基于 Nd: YAG/Cr: YAG 复合晶体 结构的 DPSSL。激光器使用 Nd: YAG 晶体作为增 益介质,使用Cr:YAG可饱和吸收体(T。=30%)作 为被动调 Q 器件,实现了高能量、短脉宽的脉冲输 出。使用准连续波抽运的半导体二极管激光器作为 抽运源,提高了抽运效率和能量转换效率。通过将 元器件进行集成,缩小了系统体积,提高了系统稳定 性。尽管所研制的 DPSSL 的腔长被缩短了,但是 其输出脉冲的能量得到了提高,脉宽也被压窄,输出 激光脉冲的性能得到了提升。Nd:YAG/Cr:YAG 复合微片激光器的单脉冲能量为3.6 mJ,脉宽为 2.1 ns,峰值功率可达 1.71 MW,这些输出参数达到 了国外同等水平。通过调节抽运脉宽可以以脉冲序 列模式发射激光脉冲,输出总脉冲能量最高可达 13 mJ,最高光-光转换效率为 4.78%。利用被动调 Q激光速率方程计算了 Nd: YAG/Cr: YAG 复合微 片激光器的主要性能参数。计算得到脉冲能量的理 论值为 3.61 mJ, 与实验值相符。激光器样机能够 成功击穿目标靶附近空气并产生等离子体,有望作 为激光火花塞应用于内燃机的点火系统。

参考文献

- Dearden G, Shenton T. Laser ignited engines: Progress, challenges and prospects [J]. Optics Express, 2013, 21(S6): A1113-A1125.
- [2] Tauer J, Kofler H, Wintner E. Laser-initiated ignition[J]. Laser & Photonics Reviews, 2010, 4 (1): 99-122.
- [3] Chen M, Dou Z G, Xi W X. Advances in methods of laser-induced plasma ignition [J]. Laser &. Optoelectronics Progress, 2018, 55(3): 030010.
 陈梦,窦志国,席文雄.激光诱导等离子体点火方法 研究进展[J].激光与光电子学进展, 2018, 55(3): 030010.
- [4] Nakaya S, Iseki S, Gu X J, *et al*. Flame kernel formation behaviors in close dual-point laser

breakdown spark ignition for lean methane/air mixtures [J]. Proceedings of the Combustion Institute, 2017, 36(3): 3441-3449.

- [5] Phuoc T X. Single-point versus multi-point laser ignition: experimental measurements of combustion times and pressures [J]. Combustion and Flame, 2000, 122(4): 508-510.
- [6] Morsy M H, Ko Y S, Chung S H, et al. Laserinduced two-point ignition of premixture with a single-shot laser[J]. Combustion and Flame, 2001, 124(4): 724-727.
- [7] Myers M J, Myers J D, Guo B P, et al. Practical internal combustion engine laser spark plug development[J]. Proceedings of SPIE, 2007, 6662: 66620E.
- [8] Phuoc T X. Laser-induced spark ignition fundamental and applications [J]. Optics and Lasers in Engineering, 2006, 44(5): 351-397.
- [9] Yang L, Dong J. Progress in laser ignition based on passively Q-switched solid-state lasers [J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2015, 52(3): 030007.
 杨林, 董俊. 基于被动调 Q 固体激光器的激光点火 系统的研究进展[J]. 激光与光电子学进展, 2015, 52(3): 030007.
- [10] Geng A C. Solid state laser and applications [M].
 Beijing: National Defense Industry Press, 2014: 57-67.
 耿爱丛. 固体激光器及其应用[M].北京:国防工业
- Liedl G, Schuoecker D, Geringer B, et al. Laserinduced ignition of gasoline direct-injection engines
 [J]. Proceedings of SPIE, 2005, 5777: 955-961.

出版社, 2014: 57-67.

- [12] Gao P, Huang J H, Liu H G, et al. Passively Q-switched solid-state Tm: YAG laser with MoS₂ as saturable absorber [J]. Chinese Journal of Lasers, 2018, 45(7): 0701002.
 高攀,黄见洪,刘华刚,等.基于可饱和吸收体 MoS₂的固态 Tm: YAG 被动调 Q 激光器 [J]. 中国 激光, 2018, 45(7): 0701002.
- [13] Kofler H, Tauer J, Tartar G, et al. An innovative solid-state laser for engine ignition[J]. Laser Physics Letters, 2007, 4(4): 322-327.
- [14] Tsunekane M, Inohara T, Kanehara K, et al. Microsolid-state laser for ignition of automobile engines
 [M] // Advances in Solid State Lasers Development and Applications. Tokyo: InTech, 2010: 195-210.
- [15] Bhandari R, Taira T. >6 MW peak power at 532 nm from passively Q-switched Nd : YAG/Cr⁴⁺ : YAG

microchip laser[J]. Optics Express, 2011, 19(20): 19135-19141.

- [16] Lee K, Lee H C, Cho J Y, et al. Passively Qswitched, high peak power Nd: YAG laser pumped by QCW diode laser [J]. Optics & Laser Technology, 2012, 44(7): 2053-2057.
- [17] Dong J, Wang G Y, Ren Y Y. Advances in passively
 Q-switched solid-state lasers based on composite materials[J]. Chinese Journal of Lasers, 2013, 40
 (6): 0601003.
 董俊, 王光宇, 任滢滢. 基于复合材料的被动调Q 固

重夜, 1九子, 1144. 坐了发日初将的被幼调Q 固体激光器的研究进展[J]. 中国激光, 2013, 40(6): 0601003.

- [18] Li L, Pan X R, Geng Y G. Temperature field of Nd: YAG microchip heat capacity laser end-pumped by LD[J]. Laser & Optoelectronics Progress, 2017, 54 (12): 121404.
 李隆,潘晓瑞,耿鹰鸽. LD端面抽运 Nd: YAG 微片 热容激光器温度场[J].激光与光电子学进展, 2017,
- [19] Miao J G, Wang B S, Peng J Y, et al. Efficient diode-pumped passively Q-switched laser with Nd: YAG/Cr: YAG composite crystal [J]. Optics & Laser Technology, 2008, 40(1): 137-141.

54(12): 121404.

[20] Wang H X, Yang X Q, Zhao S, *et al*. 2 ns-pulse, compact and reliable microchip lasers by Nd: YAG/ Cr⁴⁺ : YAG composite crystal [J]. Laser Physics, 2009, 19(8): 1824-1827.

- [21] Pavel N, Tsunekane M, Taira T. Composite, allceramics, high-peak power Nd: YAG/Cr⁴⁺: YAG monolithic micro-laser with multiple-beam output for engine ignition [J]. Optics Express, 2011, 19(10): 9378-9384.
- [22] Lorenz S, Bärwinkel M, Mühlbauer W, et al. Pulse train ignition with passively Q-switched laser spark plugs under engine-like conditions [C] // Günther M, Sens M. Ignition Systems for Gasoline Engines. Cham: Springer, 2016: 254-259.
- [23] Dong J. Numerical modeling of CW-pumped repetitively passively Q-switched Yb : YAG lasers with Cr : YAG as saturable absorber [J]. Optics Communications, 2003, 226(1-6): 337-344.
- [24] Dong J, Lu J R, Ueda K I. Experiments and numerical simulation of a diode-laser-pumped Cr, Nd: YAG self-Q-switched laser [J]. Journal of the Optical Society of America B, 2004, 21(12): 2130-2136.
- [25] Zhou B K, Gao Y Z, Chen Z R, et al. Laser principles [M]. Beijing: National Defense Industry Press, 2004: 226-227.
 周炳琨,高以智,陈绸嵘,等.激光原理[M].北京: 国防工业出版社, 2004: 226-227.