文章编号: 1001-3806(2011)02-0230-04

# 3股互击式喷注器混合特性的数值模拟

靳冬欢,刘文广,陆启生

(国防科学技术大学光电科学与工程学院,长沙 410073)

摘要:为了获得更好的混合效果,将3股互击式喷注器中间的喷注孔与两侧的喷注孔进行异型设计,改为直孔与锥形 孔的组合,得到两种新型结构的3股互击式喷注器。应用计算流体力学方法,在"燃料-氧化剂-燃料"组合条件下,对上述两 种结构及全直孔式喷注器的流场进行了3维的数值模拟。互击式喷注器主要通过横向旋涡驱动来实现快速混合;氧化剂 喷注采用锥形孔后,旋涡强度偏低,而燃料喷注采用锥形孔后,旋涡强度则有所提高。选取质量加权平均的未混合度作为 评价参量,比较了3种不同喷注器结构的混合效果,发现燃料喷注采用锥形孔的3股互击式喷注器混合效果最好,全直孔 式居中,氧化剂喷注采用锥形孔的最差。结果表明,对化学激光器燃烧室喷注器的设计而言,可考虑对两种喷注孔进行异 型设计,如将燃料喷注改用锥形孔,以便进一步改善混合效果。

关键词:激光器;3股互击式喷注器;数值模拟;未混合度;直孔;锥形孔

中图分类号: TN248.5;0354.2 文献标识码: A doi:10.3969/j.issn.1001-3806.2011.02.024

# Numerical study of mixing characteristics of triplet impingement injectors

JIN Dong-huan, LIU Wen-guang, LU Qi-sheng

(College of Opto-Electronic Science and Engineering, National University of Defense Technology, Changsha 410073, China )

Abstract: In order to enhance mixing effect, two novel styles of triplet impingement injectors were presented by changing middle jet orifice or the other two jet orifices into cone-shaped orifices. Flow field characteristics of above-mentioned two kinds of injectors and traditional injectors with triple straight-wall jet orifices under conditions of fuel-oxidizer-fnel triplet arrangement were analyzed based on 3-D computational fluid dynamic methods. The numerical simulation results demonstrate that mixing of triplet impingement injectors is principally accelerated by transverse vortices. For the injector with cone-shaped oxidizer jet orifice, the vertex intensity of flow field is lower than that of the injector with triple straight-wall jet orifices. For the injector with cone-shaped fuel jet orifices, there is a definite increase of the vertex intensity of flow field. Mass-weighted average unmixedness was introduced to evaluate the mixing performances of three kinds of injectors. It is indicated that the mixing effect of injector with cone-shaped fuel jet orifices is better than that of injector with triple straight-wall jet orifices and the injector with cone-shaped fuel jet orifices is better than that of injector with triple straight-wall jet orifices and the injector with cone-shaped fuel jet orifices is better than that of injector with triple straight-wall jet orifices and the injector with cone-shaped fuel straight of three. For injector design of chemical laser combustors, oxidizer and fuel jet orifices adopt different styles, for example, the injector with cone-shaped fuel jet orifices, which helps improve mixing effect of oxidizer flow and fuel flow further.

Key words: lasers; triplet impingement injector; numerical simulation; unmixedness; straight wall orifice; cone-shaped orifice

## 引 言

对于燃烧驱动 DF/HF 化学激光器来说,燃烧室的 作用是通过化学反应放出的热量从 F<sub>2</sub>,NF<sub>3</sub>,SF<sub>6</sub> 等含氟 化合物中解离出氟原子,为光腔区的抽运反应提供氧化 剂<sup>[1-2]</sup>,因此,燃烧室也被称为氟原子发生器<sup>[3]</sup>。喷注器 是燃烧室的关键部件,它将燃料组分以适当的比例和状 态喷入燃烧室,以实现较高的燃烧效率,而燃烧效率很 大程度上取决于燃料组分的混合效果<sup>[4-5]</sup>。因此,增强

作者简介:靳冬欢(1981-),男,博士研究生,从事化学激光 器技术的研究。

E-mail: jinboyiyi@163.com

收稿日期:2010-06-08;收到修改稿日期:2010-07-05

混合效果是喷注器的设计的主要目标之一。

喷注器一般有两种结构:一种是平行式射流喷注器,氧化剂喷注孔与燃料喷注孔交错排列,主要利用扩 散混合技术,通常靠减小喷管尺寸来加快混合速率;另 一种是互击式射流喷注器,常见有两股互击式、3 股互 击式等形式。两股互击式喷注器中,氧化剂和燃料的射 流尺寸、动量不匹配会迫使气流撞击后形成的喷雾远离 预期的轴向方向并使喷雾扇变形,导致混合效果欠 佳<sup>[4]</sup>。为避免上述问题的发生,可采用对称的互击式喷 注器,如3 股互击式喷注器,3 个一组的喷注孔,可以由 两个氧化剂喷注孔和一个燃料喷注孔组成,即"氧化剂-燃料喷注孔组成,即"燃料-氧化剂-燃料"组合<sup>[6]</sup>。3 股 互击式喷注器具有良好的混合质量和较高的燃烧效率, 是目前燃烧驱动 DF/HF 化学激光器燃烧室喷注器的首 选方案。

3 股互击式喷注器的喷注孔一般为直孔,但喷注孔 的上、下游压力降一般与燃烧室压力相当,所以,通过喷 注孔进入燃烧室的气流将是超临界的流动状态<sup>[7]</sup>。在 不影响流态的前提下,为了获得更好的混合效果,作者 将中间的喷注孔与两侧的喷注孔进行异型设计,即将中 间的喷注孔或两侧的喷注孔改为锥形孔。由于模型试 验成本较高,并受试验条件、测试技术等诸多因素限制, 而数值模拟则具有费用低、获取数据简便快捷、信息量 大等优点,因此,采用数值模拟的方法对不同结构的喷 注器的流场进行了分析,以便为燃烧室喷注器的设计和 优化提供依据。

## 1 计算模型及分析方法

针对环形燃烧室喷注器建立的3股互击式喷注器 的计算模型如图1所示。图1a为总体结构图,左右对



Fig. 1 Computational models of triplet impingement injectors a—general model b—T II-0: section dimensions of injector with triple straight-wall jet orifices c—T II-1: section dimensions of injector with coneshaped oxidizer jet orifice d—T II-2: section dimensions of injector with cone-shaped fuel jet orifices

称面的夹角为1.8°,燃料注入采用"燃料-氧化剂-燃料" 组合;图1b中喷注孔皆为直孔,为基准构型,编号TI-0 型;图1c中间的氧化剂喷注孔为锥形孔,编号TI-1型; 图1d两侧的燃料喷注孔为锥形孔,编号TI-2型。为了 便于说明,将中间的氧化剂射流称为主流,两侧的燃料 射流称为副流。

工作介质选用 NF<sub>3</sub>/D<sub>2</sub>,它一般作为 HF 激光器燃烧 室的氧化剂及燃料。介质的粘性系数及导热系数皆采 用分子动力学理论进行计算,其中的分子间作用力模型 使用的是 Lennard-Jones(6,12)势<sup>[8]</sup>。每个喷注器模型 采用 Map 或 Cooper 技术生成体网格,网格单元总数约 为 12 × 10<sup>4</sup>;湍流模型使用 Realizable k- $\varepsilon$  两方程模型, 该模型已被有效地用于各种不同类型的流动模拟,包括 旋转均匀剪切流、包含有射流和混合流的自由流动、管 道内流动、边界层流动,以及带有分离的流动等<sup>[9-10]</sup>;立 足于 Navier-Stokes 守恒型方程组,利用有限体积法对控 制方程离散,对3种不同喷注器结构进行了3维的数值 模拟。主要边界条件设置见表1。

Table 1 Boundary conditions of computational model	
boundary names	descriptions
NF3-inlet	mass flow inlet: 0. $15g/s$ , species: NF <sub>3</sub> , total temperature: 300K
D <sub>2</sub> -inlet	mass flow inlet: 0.0087g/s, species: $\mathrm{D}_2$ , total temperature: 300K
outlet	pressure outlet static pressure 0.1519875kPa

# 2 描述混合程度的无量纲参量

引入未混合度来描述主、副气流的混合程度,未混 合度定义为<sup>[11]</sup>:

$$U = \frac{\sqrt{\frac{1}{m_{\text{tot}}}\sum_{i} m_i (f_i - f_{\text{avg}})^2}}{\sqrt{f_{\text{avg}}(1 - f_{\text{avg}})}}$$
(1)

式中, $m_i$ 为横截面的总流量, $m_i$ 为通过网格 i 的流量, $f_i$ 为网格单元 i 内的副流 D, 的质量分数, f,,,, 为副流流量 与总流量的比值,即燃料射流与氧化剂射流完全混合时 所能达到的平均质量分数,文中 $f_{avg}$  = 5.48%。(1)式的 分子为质量加权平均的射流质量分数的标准差,分母为 归一化因子。U=0对应完全混合流,U=1对应完全分 离流。参考文献[11]中未混合度公式分子部分对使用 面积加权平均或质量加权平均射流质量分数标准差的 情况都进行了计算,认为二者本质相同,并且只给出了 面积加权平均时的结果。作者在计算时发现,从喷注器 出口到燃烧室入口存在一个截面积突变段,使用面积加 权平均的方法,在燃烧室入口附近(此时主、副气流刚开 始混合)计算出的未混合度大于1.而使用质量加权平 均的方法,计算的结果则接近于1。显然,使用质量加权 平均的方法不受面积突变的影响,计算的结果更接近于 实际情况,因此,采用质量加权平均的方法来计算射流 质量分数的标准差。

### 3 计算结果及讨论

图 2 中给出了 z 向对称面(z = 0)的马赫数分布,可 以看出,主、副气流在喷注器出口附近都发生了迅速的 膨胀,速率达到超音速;形成了马赫盘,马赫盘后射流的 总压和动压大幅降低,尤其是副流,副流在与主流的撞 击过程中,产生了弓形激波结构,流动方向开始发生显 著改变。弓形激波多次反射,形成一系列激波串,导致 型、T  $\Pi$ -1 型和 T  $\Pi$ -2 型。两图结合来看,对于 T  $\Pi$ -1 型.

主流在锥形孔内膨胀加速,出口压力降低,副流对主流 压缩严重,产生的激波较强,之后剧烈挤压副流,将副流

推向两侧,使之偏离中心较远,减弱了副流与主流的扩

散作用;对于 T II-2 型,锥形孔产生的副流出口压力降

低,副流对主流压缩减弱,主流得到较为充分的膨胀,沿

流向变化趋缓,两侧副流的之间的距离趋于稳定,使得

主流和副流之间的混合平稳有效地持续进行,因此,得

到比TII-0型、TII-1型更为均匀的气流组分分布。实际

上,进行互击式喷注器设计时,非常重要的一点就是要

保证主、副气流的出口压力在一定范围内的相互匹配,

涡结构。燃烧室入口平面无气流注入的区域类似于主

喷管叶片的基区,对喷注器射流有卸压增速的作用。流

-0.010

0.000

0.010

z/m

0.020

0.020

气流的互击膨胀,在流向和横向都产生了明显的旋

否则会引起气流混合效率下降。



Fig. 2 Mach number contour distribution on plane z = 0

沿流动方向马赫数呈现升高与降低交替分布的状态,与 此相伴随的是两侧的副流对主流的周期性压缩,从图 3 的 D<sub>2</sub> 质量分数分布图中也能看出这一点。从结构和现 象来看,对于主流而言,两侧的副流也即是一种横向射 流,只是这种横向射流与主流束宽差别较小,相互作用 更为剧烈。图 2 和图 3 中,从上到下,分别对应于 T II-0

向漩涡主要产生在该区域,是边界层分离导致的一种回 流现象,位置相对固定,在气流混合方面作用有限,导致 在流向截面内(如z=0平面),气流混合将以扩散方式 17 13 level 为主,因此,这里重点讨论横向涡流。图4中给出了距 0.06Fw(D\_):0.05 0.25 0.45 0.65 0.85 0.05 离燃烧室入口平面 0mm, 2mm, 4mm, 10mm, 30mm 和 7654 0.04 50mm 处的一组平行平面内 D。的质量分数分布及速率 m/a 0.03 4 矢量图,每个平面均相对其右侧对称边界进行了镜像显 0.0 9875 东,从而得到一组完整的喷注单元。在图 4b 中,中间 0.0 主流绕过两侧副流,在副流背风侧的上、下对称面附近 0.00 各出现一对运动方向相反的旋涡,形似羊角。随着气流 -0.01 0.08 0.10 0.12 0.14 0.06 向下游流动时主流的膨胀或压缩,旋涡向上、下对称面 x/mMass fraction of  $D_2$  contour distribution on plane z = 0Fig. 3 回卷或向中心方向伸展,并大量卷吸主、副气流以促进 T II -1 T II -0 T II -1 T II -2 0.010 TII-0 T II -2 T II -0 T II -1 T II -2 0.010Fb 0.010Fc  $w(D_{2})$  $w(D_{2})$  $w(D_{\gamma})$ 0.9 0.9 0.9 0.005 0.8 0.8 0.8 0.005 0.005 0.7 0.7 0.7 0.6 0.6 0.6 m// 0.000 0.000 0.000 0.5 0.5 0.5 0.4 0.3 0.4 0.4 6 0 0.3 0.3 -0.005-0.005-0.005 0.2 0.2 0.2 0.1 0.1 0.1-0.010-0.010-0.0100.000 0.010 0.020 0.020 0.020 0.000 0.010 0.000 0.010 z/m z/mT II -0 T II -1 T II -2 T II -0 T II -1 T II -2 T II -0 T II -1 T II -2 0.010Ed 0.010re 0.010  $w(D_2)$ w(D\_) w(D,) 0.9 0.9 09 0.8 0.8 0.8 0.005 0.005 0.005 0.6 0.5 0.4 0.3 0.2 0.6 0.5 0.6 //m w/m 0.000 0.000 0.000 0.5 0.3 0.4 0.3 0.4 0.3 -0.005 -0.005-0.005 0.2 0.2 0 1 01 01

Fig. 4 Mass fraction of  $D_2$  contour distribution and velocity vector distribution on a couple of parallel planes with combustion entrance plane a—combustion entrance plane b—distance from combustion entrance plane;2mm c—distance from combustion entrance plane;4mm d—distance from combustion entrance plane;10mm e—distance from combustion entrance plane;30mm f—distance from combustion entrance plane;50mm

0.010

z/m

-0 010

0.000

0.020

w/m

-0.010

0.000

0.010

z/m

4 结

论

掺混。从各个截面 D<sub>2</sub> 的质量分数云图能够看出,副流 在燃烧室人口平面处界面形状为椭圆形,与喷注器出口 形状相一致,之后受主流膨胀影响,依次变为矩形、肾 形,然后在漩涡的往复运动中,副流向中心及四周逐渐 扩展,界面形状变为马蹄形,因此可以说,副流类似于一 个可以变形的小实体,有效地拉伸、扭曲了反应界面,从 而增加了主、副气流的相互接触面积。综上所述,认 为互击式喷注的主要通过横向旋涡驱动来实现快速 混合。TII-2型的喷注器出口处,虽然副流出口面积 变大,但压力降低,且具有明显的斜向速率,有利于 横向旋涡的产生,扩散速率最快;TII-1型副流仅具 有竖直方向速率,且相对于TII-1型,主流出口面积 较大,阻碍了副流向主流扩散,效果最差。

下面通过引入螺旋度来进一步说明涡结构的发展。螺旋度 H 定义为速率矢量的旋度与速率矢量的 点积<sup>[12]</sup>,其绝对值为:

$$|H| = |(\nabla \times \vec{V}) \cdot \vec{V}|$$
(2)

它是流体微团随流场运动旋转的度量,通过比较气流 运动类似螺旋的程度来表示涡结构的强弱。图5中给



Fig.5 Absolute value of helicity distribution along the direction of gas flow 出了沿流场方向的螺旋度绝对值的分布曲线,可以看出,喷注器出口附近,螺旋度绝对值迅速达到最大,此时旋涡最强,之后旋涡结构沿流场方向逐渐被耗散。相对于基准构型,TII-2型显著提高了旋涡强度,而TII-1型,旋涡强度则有所降低。这也验证了前面的分析。

最后,选取未混合度作为评价参量,通过副流 D<sub>2</sub> 和主流 NF<sub>3</sub> 的混合程度来反映不同结构的 3 股互击式 喷注器的混合效果。图 6 中给出了 3 种 3 股互击式喷 注器沿流场方向未混合度的分布曲线。3 条曲线趋势 基本一致,都是沿流场方向未混合度逐渐减小,混合越 来越好。不同结构的喷注器混合效果差别较为明显, 比较来看,TII-2型,燃料喷注采用锥形孔后,改善了 喷注器的混合性能,燃烧室出口未混合度下降为TII-0 型的 74.2%;但在距离燃烧室入口平面约 13mm 以内 未混合度略微大于TII-0型,这可能因为是一方面, 旋涡太



Fig.6 Unmixedness distribution along the direction of gas flow 强则导致混合的不均匀性有所增加,二者相互作用使 得计算出的未混合度出现上述情况。TⅡ-1型,氧化 剂喷注采用锥形孔后,混合效果下降,燃烧室出口未混 合度增大,约为TⅡ-0型的1.38倍。

3股互击式喷注器相对于平行式射流喷注器、两股 互击式喷注器等,混合效果有所改进,但喷注孔的设计 多局限于直孔。分别将中间的喷注孔与两侧的喷注孔 进行异型设计,改为直孔与锥形孔的组合,就得到两种 新型结构的3股互击式喷注器。应用计算流体力学方 法,在"燃料-氧化剂-燃料"组合条件下,对上述两种结 构及全直孔式的喷注器的流场进行了3维的数值模拟。 结果表明:对互击式喷注器而言,气流的互击膨 胀,在流向和横向都产生了明显的旋涡结构,但主要 通过横向旋涡驱动来实现快速混合;氧化剂喷注采 用锥形孔后,副流对主流压缩严重,主流膨胀、收缩 剧烈,主流出口面积的增大也阻碍了副流向主流扩 散,导致旋涡强度偏低;燃料喷注采用锥形孔后,副 流对主流压缩减弱,主流得到较为充分的膨胀,沿流 向变化趋缓,两侧副流的之间的距离趋于稳定,另 外,副流具有明显的斜向速率,有利于横向旋涡的产 生及旋涡强度的提高。

选取质量加权平均的未混合度作为评价参量,比较 了不同3股互击式喷注器结构的混合效果,发现燃料喷 注采用锥形孔的3股互击式喷注器混合效果最好,全直 孔式居中,氧化剂喷注采用锥形孔的最差。上述3种类 型喷注器,锥形的燃料喷注孔属于斜面锥形孔,加工相 对较难,但通过机械加工、电火花加工等方法一般都可 以达到技术要求。因此,对化学激光器燃烧室喷注器的 设计而言,对两种喷注孔进行异型设计,例如将燃料喷 注改用锥形孔,是值得加以关注和考虑的。

#### 参考文献

 GROSS R W F, BOTT J F. Handbook of chemical lasers [M]. Beijing: Science Press, 1987: 260(in Chinese).

(下转第263页)

饱和增益为19.2dB。可以看出,短波长和长波长信号 呈现出明显不同的变化趋势。上面已经提到,随着输 入光功率的变大,增益峰值波长向长波长方向移动。 对于长波长信号,如λ=1310.77nm,在不饱和状态下, 波长远离峰值增益波长。所以,不饱和增益小于中心 波长增益,约为18.5dB。随着输入光功率的增大,增 益峰值波长变大,波长向增益峰值波长靠近,增益在某 区域出现增强放大,如图中输入光功率在-35dBm和 -30dBm之间时所示。而对于短波长信号,始终远离 峰值增益波长,所以增益小于中心波长的增益。尽管 这对目前增益线宽较窄的VCSOA意义不大。但是当 VCSOA增益线宽提高后,当要求一定的放大时,选取 的信号波长应比不饱和波长稍大些。另一方面,如果 需要做光限制器,从该分析结果看出,选择短波长信号 较好些。

## 4 结 论

增大 VCSOA 的输入光功率,调谐输出曲线的增益峰值波长向长波长方向移动,在某些区域增益谱呈现非对称性,适当地选择波长可以观察到双稳态。双稳环的宽度随着输入光功率先增大后减小,随着抽运光功率增大而增大。由于增益谱的频移,对增益饱和特性曲线有很大的影响。当信号波长大于中心波长时,增益在某些区域放大。信号波长小于中心波长时,

#### (上接第233页)

- [2] LIU W G. Study on the cylindrical continuous wave HF chemical high energy lasers [D]. Changsha: National University of Defense Technology, 2004: 62 (in Chinese).
- [3] FEDOROV I A. CW chemical HF/DF laser[M]. Changsha: National University of Defense Technology Press, 2010: 35(in Chinese).
- [4] HUZEL D K. Modern engineering for design of liquid-propellant rocket engines [M]. Beijing: China Astronautic Publishing House, 2004: 129-142 (in Chinese).
- [5] YAN B Zh. Study on base-ejecting continuous wave DF/HF chemical lasers [D]. Changsha: National University of Defense Technology, 2009: 96(in Chinese).
- [6] DUNCAN W A, PATTERSON S P, GRAVES B R, et al. Overtone research advanced chemical laser module design [J]. Proceedings of SPIE, 1994, 2119; 47-58.
- [7] SALTER G R, BROWN C H, DRISCOLL R J, et al. Chemical laser advanced diffuser ejector [R]. Buffalo: Bell Aerospace Textron, 1978:

## 参考文献

- TOMBLING C, SAITOH T, MUKAI T. Performance prediction for vertical-cavity semiconductor laser amplifiers [J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1994, 30(11): 2491-2499.
- [2] PIPREK J, BJÖRLIN E S, BOWERS J E. Optical gain-bandwidth product of vertical cavity laser amplifiers [J]. Electronics Letters, 2003,37(5): 298-299.
- [3] ROYO P, KODA R, COLDREN L A. Vertical cavity semiconductor optical amplifiers: comparison of fabry-perot and rate equation approaches[J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 2009, 38 (3): 279-284.
- [4] BJÖRLIN E S, RIOU B, ABRAHAM P, et al. Long wavelength vertical-cavity semiconductor optical amplifier [J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 2007, 37(2):274.
- [5] ADAMS M J, COLLINS J V, HENNING I D. Analysis of semiconductor laser optical amplifiers [J] IEE Proceedings, 2000, 132(1): 58-63.
- [6] PIPREK J, BJÖRLIN E S, BOWERS J E. Design and analysis of vertical-cavity semiconductor optical amplifiers [J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 2008 (37(1):127-134.
- [7] BJÖRLIN E S, KIMURA T, BOWERS J E, et al. Carrier-confined vertical-cavity semiconductor optical amplifiers for higher gain and efficiency [J]. IEEE Journal of Selected Topics in Quantum Electronics, 2003, 9(5), 1374-1385.
- [8] HENNING I D, ADAMS M J, COLLINS J V. Performance predictions from a new optical amplifier model [J]. IEEE Journal of Quantum Electronics, 1985, 21(6): 609-613.
  - 9] LU J. LUO B, PAN W, et al. Analysis of influencing factors on gain saturation property of vertical-cavity semiconductor optical amplifiers
    [J]. Laser Technology, 2007, 31(5): 496-499(in Chinese).
- PAN W, ZHANG X X, LUO B. Theoretical study of bistable and logic characteristics in vertical cavity semiconductor optical amplifier
   [J]. Chinese Journal of Semiconductors, 2005, 26(2); 357-362 (in Chinese).

1-204.

- [8] TSIEN H S. Physical mechanics teaching materials [M]. Shanghai: Shanghai Jiaotong University Press, 2007; 238-248 (in Chinese).
- [9] WANG F J. CFD analysis—principles and applications of CFD software[M]. Beijing: Tsinghua University Press, 2004: 126 (in Chinese).
- [10] ZHANG L, YE Zh Y, WANG G. Numerical simulation of COIL injection[J]. Laser Technology, 2007, 31 (4): 344-347 (in Chinese).
- [11] BAIN D B, SMITH C E, HOLDEMAN J D. CFD mixing analysis of jets injected from straight and slanted slots into confined crossflow in rectangular ducts[C]//28th Jonit Propulsion Conference and Exhibit. Nashville: AIAA,1992:1-29.
- [12] TONG B G, YIN X Y, ZHU K Q. Theory of vortex movement[M]. Hefei: University of Science and Technology of China Press, 2009: 57-59(in Chinese).