给定下游边界的超声速流场逆向求解方法*

韩伟强,朱呈祥,尤延铖,李怡庆

(厦门大学 航空航天学院, 福建 厦门 361005)

摘 要:为了实现超声速流场出口参数的可控设计,借鉴特征线方法在古尔赛特与柯西问题两类边 值条件中的应用,提出了一种根据下游边界条件求解其依赖域的逆柯西问题求解方法,并在此基础上发 展了一种均匀来流条件下的超声速流场逆向求解方法。对轴对称内收缩流场、二维平面流场、轴对称外 锥流场三个典型算例校核表明,逆向求解方法得到的计算结果与正向特征线方法一致,由此验证了该逆 向求解方法的可行性,并有效拓展了超声速流场的设计思路。

关键词:特征线法;超声速流场;下游边界;逆向求解 中图分类号:V211.3 文献标识码:A 文章编号:1001-4055(2016)04-0624-08 DOI: 10.13675/j. cnki. tjjs. 2016. 04. 004

An Inverse Method for Supersonic Flowfield with Given Downstream Boundary

HAN Wei-qiang, ZHU Cheng-xiang, YOU Yan-cheng, LI Yi-qing

(School of Aerospace Engineering, Xiamen University, Xiamen 361005, China)

Abstract: For the controllable design of exit parameters in supersonic flowfield, a new method of solving the inverse Cauchy problem, referring to the Method of Characteristics applied in the Goursat and Cauchy problems, is proposed to calculate the domain of dependence according to known downstream condition. On this basis, an inverse method for supersonic flowfield with the uniform flow condition is further developed. The validation of three typical cases (axisymmetric internal compression flowfield, two-dimensional planar flowfield and external conical flowfield) shows that results obtained by the inverse method agree well with those obtained by forward MOC, which verifies the feasibility of the inverse method and expands the thought of supersonic flow-field design effectively.

Key words: Method of characteristics; Supersonic flowfield; Downstream boundary condition; Inverse method

1 引 言

对于定常超声速流场,如何快速精确地捕捉并 描述激波与流场是一个关键性问题。目前求解定常 超声速流场时常用的方法主要有两种:CFD方法和 特征线法。其中,CFD方法计算得到的激波总是要 跨越若干网格单元,为了提高激波求解精度而加密 网格将大大增加计算资源的消耗。相较 CFD 方法, 特征线法具有计算速度快、激波分辨率高,可以方便 地用于气动方案的快速设计^[1-7]等特点,因此近年来 受到了越来越多的重视。

作为一种经典的气体动力学计算方法,特征线

* 收稿日期: 2015-09-02;修订日期: 2015-12-01。
 基金项目:国家自然科学基金(51276151,91441128);国防基础科研(B1420133058);中央高校基本科研业务费(20720140540)。
 作者简介:韩伟强,男,硕士生,研究领域为高超声速进气道设计。E-mail: weiqiang.hann@qq.com
 通讯作者:尤延铖,男,博士,教授,研究领域为高超声速推进系统设计。E-mail: yancheng.you@xmu.edu.cn

法在喷管设计中发挥了重要作用。戴梧叶等利用特征线法计算塞式喷管流场,其可以很好地反映流场规律,特别是对自由边界的适应^[8]。卢鑫等利用特征线法设计轴对称最大推力喷管,并结合流线追踪方法发展了三维尾喷管设计技术^[9]。赵一龙等提出了基于 B-Spline 曲线和特征线方法的超声速型面可控喷管设计方法,通过设置喷管轴向马赫数分布灵活地调整喷管的型面形状^[10]。

在高超声速进气道设计方面,早在20世纪60年 代Anderson^[11]就采用特征线法沿着物面向下游推进 求解流场,并用于超声速进气道的设计工作。尤延 铖,梁德旺等在国内首次将二维特征线法程序应用 于内收缩锥基准流场,进而指导进气道基准流场的 气动设计^[12]。南向军,张堃元等通过给定压缩型线 上的压力分布,采用特征线法求解出新型轴对称基 准流场,实现了基准流场压缩型线上压力分布的可 控设计[13]。在此基础上,李永洲等进一步通过给定 压缩型线马赫数分布规律,采用有旋特征线法设计 出一种沿程马赫数分布可控的基准流场[14]。方兴 军,刘燚等按照预先设定的进出口条件反设计内流 通道型面,发展了一种控制出口流场速度分布的超 声速内流通道反设计方法[15]。郭善广,王振国等通 过给定激波形状,采用特征线法求解激波影响域和 决定激波的壁面,实现了二元进气道前体曲线激波 的可控^[16~18]。Barkmeyer^[19]等使用特征线法设计了出 口参数均匀且流场横截面上压力分布均匀的喷管流 场,并将其倒置之后作为一种新型的基准流场,用于 内收缩进气道的设计。牛津大学 Matthews^[20]等利用 特征线法得到了等压力和等楔角轴对称基准流场, 成功设计出三模块化和四模块化乘波式高超声速内 转式进气道。李永洲等基于特征线法,发展了壁面 压升规律可控的设计方法,得到了类水滴进气转圆 形出口的高超内收缩进气道[21]。朱伟等采用有旋特 征线法,基于壁面马赫数分布规律设计出了轴对称 基准流场,结合流线追踪技术及截面渐变技术得到 了矩形转圆内收缩进气道^[22]。贺旭照等采用特征线 方法设计了具有直线初始激波、内收缩段消除激波 反射、出口参数均匀可控的基准内锥流场,基于密切 内锥乘波体设计方法,设计了一种密切内锥乘波前 体进气道^[23]。

然而,前文提到的特征线法都有一个共同特点, 即无论是给定壁面型线、沿程压力分布、马赫数分布、 进出口条件还是激波形状,它们都需要给定上游来 流条件来求解下游流场,而出口气流参数是由上游 条件被动确定的,在完全求解流场之前是无法对所 有的出口参数进行设计的。事实上,这已成为制约特 征线法在实际工程中应用的关键因素。美国空军高 超声速计划首席科学家 Mark Lewis^[24]曾指出,进气道 出口气流特性将直接影响后续燃烧室的稳定工作。 因此,急需寻求一种由下游边界条件逆向求解超声 速流场的方法,进一步拓展超声速流场的设计思路。

本文在总结不同边值条件下特征线法求解过程的基础上,发展了一种基于下游边界条件的超声速流场逆向求解方法,实现出口流场的可控设计,并开展了相应的结果验证。该方法的提出,有望为拓展特征线法的进一步工程应用提供理论支撑。

2 特征线法简介

特征线法(Method of Characteristic, MOC)是一种 求解双曲型偏微分方程的精确步进型方法。在定常 超声速流场中,由于其控制方程为双曲型偏微分方 程,流场中任一点的流动具有仅取决于上游流场中 有限区域的性质,因此可以使用特征线法求解该流 场。所谓特征线,是指沿着该曲线积分可以将偏微 分方程简化为易于求解的全微分相容性方程^[25]。

以定常二维等熵超声速流场为例,其原始的偏微分控制方程如下。

连续方程

$$\nabla \cdot (\rho V) = 0 \tag{1}$$

动量方程

$$\rho \frac{\mathrm{D}V}{\mathrm{D}t} + \nabla p = 0 \tag{2}$$

声速方程

$$\frac{\mathrm{D}p}{\mathrm{D}t} - a^2 \frac{\mathrm{D}\rho}{\mathrm{D}t} = 0 \tag{3}$$

在超声速流场中由于马赫线就是特征线,因此 上述控制方程可简化为以下两个全微分方程组:

特征线方程组

$$\left(\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}\right)_{0} = \lambda_{0} = \frac{v}{u} \quad (\hat{\mathrm{m}} \pounds) \tag{4}$$

$$\left(\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}x}\right)_{\pm} = \lambda_{\pm} = \tan(\theta \pm \alpha) \ (\, \exists \, \vec{\mathrm{M}} \, \vec{\mathrm{M}} \,) \tag{5}$$

相容性方程组

$$\rho V dV + dp = 0 (沿流线)$$
(6)

$$dp - a^2 d\rho = 0 (2\pi \hbar g)$$
 (7)

$$\frac{\sqrt{Ma^{2}-1}}{\rho V^{2}} dp_{\pm} \pm d\theta_{\pm} + \delta \left[\frac{\sin \theta dx_{\pm}}{yMa \cos(\theta \pm \alpha)} \right] = 0$$
(8)
(沿马赫线)

因此,只要通过联立求解特征线方程和相容性 方程,即可完成相应流场的求解计算。

3 特征线法的边值问题

采用数值积分的方法联立求解特征线方程和相容性方程,必须给定一定的边值条件。按照给定边值条件的不同,特征线法求解流场可分为两类问题: 古尔赛特(Goursat)问题和柯西(Cauchy)问题^[25]。引言部分提到的特征线方法的各种用法,不论是给定壁面型线、沿程压力分布、马赫数分布、进出口条件还是给定激波形状,其流场求解过程都可归属为这两类问题。

3.1 古尔赛特问题

古尔赛特问题是直接给定一条特征线作为一个 边值条件,它决定不了任何流场区域,因此还需要添 加额外的边界条件。边界条件的给定可以包括壁面 型线、压力分布、马赫数分布或者一条与该特征线相 交的异族特征线等等。

以给定异族特征线为例,如图1所示,已知边值 条件 Γ_0 和边界条件 Γ_1 ,两者互为异族特征线。联立 求解特征线方程和相容性方程,得到一条新的边界 条件 Γ_2 ,再以 Γ_0 和 Γ_2 继续求解下一边界条件。以此 类推直至 Γ_0 和 Γ_1 共同决定的流场区域 $A_1A_nDB_n$ 得到完 整的求解。



Fig. 1 Solution of Goursat problem by MOC

对于形如图 2 的轴对称内收缩流场,在给定来流 参数和内收缩型线的条件下,可以在前缘激波的起 点位置定义出一块很小的均匀流场区域*ABC*。此时, 若以右行特征线 *BC* 为特征性边值条件 Γ_0 ,配合边界 条件即内收缩型线 Γ_1 ,则可以采用特征线法求解下 游流场,该求解过程是一种典型的古尔赛特问题。 同理,若给定边值条件 Γ_0 并同时指定边界条件 Γ_1 上 的压力或马赫数分布,也可以求解得到下游流场。

为了后续研究的需要,本文编制了一套二维特征线法程序,可用于求解古尔赛特问题。图3是该程序算得的轴对称内收缩流场马赫数图(图中 x 轴表示轴对称中心线, r 轴表示到中心线的径向距离,两者均为无量纲单位。此外,本文其余图表的坐标若无

特殊说明均为无量纲单位)。其中,选定的来流马赫数为6;内收缩型线为倾斜角8°的直线。



Fig. 2 Goursat problem in axisymmetric internal cone flowfield



Fig. 3 Mach number contours obtained by MOC in Goursat problem

3.2 柯西问题

柯西问题通常给定一条非特征线的上游边值 线,通过特征线方法求解出该边值线完全确定的影 响域。如图4,给定上游非特征线边值线 Π_0 (线上各 点 A_1 ,…, A_n 的所有参数已知),联立求解特征线方程 和相容性方程,可以得到一条由点 B_1 ,…, B_{n-1} 构成的 下游流场 Π_1 。再以 Π_1 为边值条件继续求解下一条线 场,以此类推直至求解得到 Π_0 的全部影响区域 $A_1A_nD_0$



Fig. 4 Solution of Cauchy problem by MOC

如图 5 所示,在给定来流参数和入射激波形状的 条件下,通过斜激波关系式,相当于定义了一条非特 征线的边值线 *AB*。此时采用特征线法求解轴对称内

627

收缩流场区域ABC的过程是一种典型的柯西问题。



Fig. 5 Cauchy problem in axisymmetric internal cone flowfield

求解图 5 流场区域 ABC 的具体步进过程如图 6 所示:已知入射激波上系列点 B₁,…, B_n。由点 B₁和点 B₂确定点 A₂,重复上述单元过程依次确定点 A₃,…, A_n 的坐标和流动参数。图 6 中过点 B_n和点 A_n的流线即 为可以产生指定激波形状的内收缩型线。



Fig. 6 Solving process of cauchy problem in axisymmetric internal cone flowfield

需要注意的是,由点 B₁和点 B₂确定点A₂的过程 与一般的特征线内点过程^[25]不同,运用到了流线与 逆行特征线相交的求解过程。如图7,点1发出的流 线与点2引出的逆右行特征线交于点4,在点1和点2 之间插值得到点3,使得点3发出的左行特征线刚好 经过点4,联立相应的相容性方程得到点4的所有流 动参数。然后采用欧拉预估矫正方法,重复以上过 程,可以提高计算精度,获得准确的点4参数。



Fig. 7 Unit process schematic of Cauchy problem

同样的,本文也编制了一套用于求解柯西问题 的二维特征线法程序。图 8 是该程序算得的轴对称 内收缩流场马赫数图。其中,选定的来流马赫数为 6.5; 人 射 激 波 形 状 选 为 二 次 多 项 式 $\gamma = -0.03x^2 - 0.2x + 1$ 。



Fig. 8 Mach number contours obtained by MOC in Cauchy problem

4 给定下游边界的超声速流场逆向求解方法

4.1 逆柯西问题

在很多实际应用中,最初的设计需求往往是超 声速流场出口参数的分布或流场品质,譬如高超声 速进气道的出口压比、总压恢复等。但现有的特征 线法在完全求解超声速流场之前是无法预知所有的 出口参数的。出口流场只能被动地设计,这极大地 限制了特征线法的工程应用。因此,迫切需要一种 由下游边界条件逆向求解上游超声速流场的方法, 以实现出口流场的可控设计。

基于柯西问题的思路,本文提出了一种根据下游边界条件求解其依赖域的逆柯西问题求解方法。 如图9所示,给定的非特征线边界条件II。位于流场下游,同样可以通过联立求解特征线方程和相容性方 程求解流场区域A1A,Ba。具体步进过程为:已知下游 边值线上系列点A1,…,Aa。由点A1和点A2确定点B2, 重复上述单元过程依次确定点B3,…,Ba的坐标和流 动参数,从而完成上游相应流场的求解。



Fig. 9 Solution of inverse Cauchy problem by MOC

以轴对称内收缩流场为例,如图 10,在给定出口 参数和反射激波形状的条件下,通过斜激波关系式, 相当于定义了一条位于流场下游的边值曲线 AB。运 用上述特征线法求解上游流场区域 ABC,即为一种典 型的逆柯西问题。

为了验证特征线法求解逆柯西问题的正确性, 本文以轴对称内收缩流场为例进行正(古尔赛特问题)、反向(逆柯西问题)流场求解结果对比。

(1)正向求解:来流马赫数6,指定内收缩型线Γ

为二次多项式 $y = -0.01x^2 - 0.25x + 1$,中心体高度 0.1。图 11(a)为采用特征线法正向求解得到流场马 赫数图。

(2)反向求解:截取图11(a)的出口参数和反射 激波形状为条件,采用逆柯西问题求解方法反向求 解得到流场马赫数分布如图11(b)所示。

图 11(c)为上述两个流场相同径向处流线的沿 程压力分布对比图。对比两个流场,可以发现两者 的马赫数分布和相同径向处流线的沿程压力分布吻 合良好。因此,特征线法可用于给定反射激波形状 的逆柯西问题求解。



Fig. 10 Inverse Cauchy problem in axisymmetric internal cone flowfield

4.2 给定下游边界的超声速流场逆向求解方法

值得注意的是,虽然逆柯西问题求解方法可以 实现由下游边界条件反求上游依赖域内的超声速流 场,但是其仍然无法实现上游全流场求解。为了实 现完全意义上的出口流场的可控设计,还需要进一 步发展一种给定下游边界的超声速流场逆向求解方 法。该逆向求解方法基于来流水平且参数均匀这一 前提假设条件。如图12所示,以轴对称内收缩流场 为例,给定下游边界(反射激波),超声速流场逆向求 解方法可以分成以下三个层次。

(1)由反射激波确定入射激波形状:由下游边界 线(反射激波)上点A₁,…,A_n逆流线追踪,必然与上游 入射激波存在交点B₁,…,B_n,且相邻流线都构成一个 微小的封闭流管。根据流管进(入射激波)、出口 (反射激波)流量连续和两道激波间等熵条件,可以 依次得到入射激波上点B₁,…,B_n的位置坐标和流动 参数。

(2)柯西问题的求解:已知入射激波上系列点 B₁,…,B_n,相当于定义了一条非特征线的边值线Π₀, 特征线法求解图12中流场区域1属于柯西问题。具 体求解过程见3.2节。

(3)古尔赛特问题的求解:已知特征性边值条件 Γ₀(右行特征线)和边界条件Γ₁(反射激波),特征线 法求解图12中流场区域2属于古尔赛特问题。主要 涉及到图7所示单元过程。



Fig. 11 Comparison of forward design and inverse design flowfields in inverse Cauchy problem



Fig. 12 Design idea of inverse solution method in the axisymmetric internal cone flowfield

本文超声速流场逆向求解方法除了给定反射激 波的形状外,还必需给定出口流场所有气动参数的 分布,因此至多存在一个解。若预先给定的激波形 状和参数分布不合理,则有可能不存在物理解。

4.3 算例检验

(1)轴对称内收缩流场

为了验证逆向求解方法的正确性,本文以轴对称内收缩流场为例进行正(古尔赛特问题)、反向(逆向求解方法)流场求解结果对比。

①正向求解:来流马赫数 6,指定内收缩型线 Γ_1 为二次 多项式 $y=0.005x^2-0.2x+1$,中心体高度 0.2。图 13(a)为采用特征线法正向求解得到流场马赫数图。

②反向求解:截取图 13(a)的出口参数和反射激 波形状为条件,采用逆向求解方法反向求解得到流 场马赫数分布如图 13(b)所示。

图 13(c)为上述两个流场相同径向处流线的沿 程压力分布对比图。对比两个流场,可以发现两者 的马赫数分布和相同径向处流线的沿程压力分布吻 合良好。因此,本文发展的超声速流场逆向求解方 法可以用于轴对称内收缩流场的反设计。



(a) Mach number contours of flowfield obtained by forward design



(b) Mach number contours of flowfield obtained by inverse design



Fig. 13 Comparison of forward design and inverse design axisymmetric internal cone flowfields

(2)二维平面流场

为了验证逆向求解方法的正确性,本文以二维 平面流场为例再次进行正(古尔赛特问题)、反向(逆 向求解方法)流场求解结果对比。

①正向求解:来流马赫数6,指定内收缩型线 Γ_1 为 二次多项式 $y = 0.01x^2 - 0.25x + 1$,中心体高度0.1。图 14(a)为采用特征线法正向求解得到流场马赫数图。

②反向求解:截取图14(a)的出口参数和反射激 波形状为条件,采用逆向求解方法反向求解得到流 场马赫数分布如图14(b)所示。

图 14(c)为上述两个流场相同径向处流线的沿 程压力分布对比图。对比两个流场,可以发现两者 的马赫数分布和相同径向处流线的沿程压力分布吻 合良好。因此,本文发展的超声速流场逆向求解方 法可以用于二维平面流场的反设计。



(a) Mach number contours of flowfield obtained by forward design



(b) Mach number contours of flowfield obtained by inverse design



Fig. 14 Comparison of forward design and inverse design two-dimensional planar flowfields

(3)轴对称外锥流场

超声速流场逆向求解方法同样适用于轴对称外

锥流场。图 15 为轴对称外锥流场结构示意图,它包括入射激波,中间的外压缩型线以及结尾左行特征线。这里逆向求解方法所给定的下游边界条件是:结尾左行特征线。具体设计思路与轴对称内收缩流场类似,这里不做详细说明,仅给出正(古尔赛特问题)、反向(逆向求解方法)流场求解结果对比。

①正向求解:来流马赫数6.5,指定外压缩型线*Γ*₁
 为二次多项式 *y*=-0.01*x*²+0.4*x*。图16(a)为采用特
 征线法正向求解得到流场马赫数图。

②反向求解:截取图 16(a)的结尾左行特征线为 条件,采用逆向求解方法反向求解得到流场马赫数 分布如图 16(b)所示。

图 16(c)为上述两个流场相同径向处流线的沿 程压力分布对比图。对比两个流场,可以发现两者 的马赫数分布和相同径向处流线的沿程压力分布吻 合良好。因此,本文发展的超声速流场逆向求解方 法可以用于轴对称外锥流场的反设计。



Fig. 15 Axisymmetric external cone flowfield



(a) Mach number contours of flowfield obtained by forward design



(b) Mach number contours of flowfield obtained by inverse design



Fig. 16 Comparison of forward design and inverse design axisymmetric external cone flowfields

5 结 论

通过分析两类经典的特征线法问题,发展了一 种给定下游边界的超声速流场逆向求解方法,得到 如下结论:

(1)本文提出的逆柯西问题求解方法可用于超 声速流场的计算求解。以来流马赫数6,内收缩型线 方程 y=-0.01x²-0.25x+1的轴对称内收缩流场为 例,正、反向求解流场的马赫数分布和沿流线压力分 布吻合良好。

(2)本文发展的超声速流场逆向求解方法能够 快速求解轴对称内收缩流场、二维平面流场和轴对 称外锥流场。以来流马赫数6,内收缩型线方程 $y=0.005x^2-0.2x+1$ 的轴对称内收缩流场;来流马赫 数6,内收缩型线方程 $y=0.01x^2-0.25x+1$ 的二维平 面流场;来流马赫数6.5,外压缩型线方程 $y=-0.01x^2+0.4x$ 的轴对称外锥流场为例,正、反向求 解流场的马赫数分布和沿流线压力分布吻合良好。

(3)超声速流场逆向求解方法可以实现流场出口参数的可控设计,这将有望进一步推动特征线方法在高超声速进气道中的深入应用。

参考文献:

- [1] 卫 锋,贺旭照,贺元元,等. 三维内转式进气道双激波基准流场的设计方法[J]. 推进技术,2015,36
 (3):358-364. (WEI Feng, HE Xu-zhao, HE Yuan-yuan, et al. Design Method of Dual-Shock Wave Basic Flow-Field for Inward Turning Inlet[J]. Journal of Propulsion Technology, 2015, 36(3):358-364.)
- [2] Sobieczky H, Dougherty F C, Jones K. Hypersonic Waverider Design from Given Shock Wave[C]. USA: First

International Waverider Symposium, 1990.

- [3] Eggers T, Sobieczky H, Center K B. Design of Advanced Waveriders with High Aerodynamic Efficiency
 [R]. AIAA 93-5141.
- [4] Sobieczky H, Zores B, Wang Z, et al. High Flow Speed Design Using the Theory of Oculating Cones and Axisymmetric Flows [J]. Chinese Journal of Aeronautics, 1999, 12(1): 1-7.
- [5] Qian Y J, Zhao H S. Characteristic Calculation of a Supersonic Axisymmetric Inlet with Three Stages Compression[R]. Technical Report of BIAA BH-F110.
- [6] 高文智,李祝飞,杨基明,等.一种用于前缘钝化高超声速进气道设计评估的 CFD/特征线组合方法及其应用[J].推进技术,2013,34(12):1585-1592.
 (GAO Wen-zhi, LI Zhu-fei, YANG Ji-ming, et al. A Combined CFD/Characteristic Method for Design and Performance Prediciton of Hypersonic Inlet with Leading Edge Bluntness[J]. Journal of Propulsion Technology, 2013,34(12):1585-1592.)
- [7] 南向军,张堃元,金志光,等.矩形转圆形高超声速 内收缩进气道数值及试验研究[J].航空学报,2011, 32(6):988-996.
- [8] 戴梧叶,刘 宇.特征线法在塞式喷管中的应用[J]. 航空动力学报,2000,15(4):371-374.
- [9] 卢 鑫,岳连捷,肖雅彬,等.超燃冲压发动机尾喷 管流线追踪设计[J].推进技术,2011,32(1):91-96. (LU Xin, YUE Lian-jie, XIAO Ya-bin, et al. Design of Scramjet Nozzle Based on Streamline Tracing Technique [J]. Journal of Propulsion Technology, 2011,32(1):91-96.)
- [10] 赵一龙,赵玉新,王振国.等. 超声速型面可控喷管 设计方法[J]. 国防科技大学学报, 2012, 34(5):1-4.
- [11] Anderson Bernbard H. Design of Supersonic Inlets by a Computer Program Incorporating the Method of Characteristics[R]. NASA TN D-4960.
- [12] 尤延铖,梁德旺.内乘波式进气道内收缩基本流场研究[J].航空动力学报,2008,26(2):203-207.
- [13] 南向军,张堃元,金志光,等.压升规律可控的高超

声速内收缩进气道设计[J]. 航空动力学报, 2011, 26 (3): 518-523.

- [14] 李永洲,张堃元,南向军.基于马赫数分布规律可控
 概念的高超声速内收缩进气道设计[J].航空动力学
 报,2012,27(11):2484-2491.
- [15] 方兴军. 控制出口速度分布的超声速内流通道反设 计[D]. 南京:南京航空航天大学, 2012.
- [16] 郭善广,王振国,赵玉新,等.高超声速二元进气道前体曲线激波逆向设计[J].航空学报,2014,35(5): 1246-1256.
- [17] 张 林,张堃元,王 磊,等.基于壁面马赫数梯度的高超声速弯曲激波二维进气道数值研究[J]. 航空动力学报,2013,28(4):752-758.
- [18] 王 磊,张堃元,向有志.等高超声速二元弯曲激波 压缩面反设计方法的参数化研究[J].南京航空航天 大学学报,2013,45(4):441-446.
- [19] Daniel E F Barkmeyer, Starkey R P, Lewis M J. Inverse Waverider Design for Inward Turning Inlets [R]. AIAA 2005-3915.
- [20] Matthews A J, Jones T V. Design and Test of a Modular Waverider Hypersonic Intake[R]. *AIAA* 2005-3379.
- [21] 李永洲,张堃元,南向军,等.类水滴进口高超声速 内收缩进气道设计及数值研究[J].航空动力学报, 2012,27(6):1355-1361.
- [22] 朱 伟. 基于马赫数分布规律的高超矩形转圆内转 式进气道设计研究[D]. 南京:南京航空航天大学, 2012.
- [23] 贺旭照,周 正,倪鸿礼.密切内锥乘波前体进气道 一体化设计和性能分析[J].推进技术,2012,33(4):
 510-515. (HE Xu-zhao, ZHOU Zheng, NI Hong-li. Integrated Design Methods and Performance Analyses of Osculating Inward Turning Cone Waverider Forebody Inlet [J]. Journal of Propulsion Technology, 2012, 33 (4): 510-515.)
- [24] Lewis M. A Hypersonic Propulsion Airframe Integration Overview[R]. AIAA 2003-4405.
- [25] Zucrow M J, Hoffman J D. Gas Dynamics [M]. New York: John Wiley & Sons, Inc., 1976.

(编辑:梅 瑛)