前缘钝度对高速翼型颤振边界的影响

郭 力¹, 刘杰平², 吕计男¹, 王昕江¹, 季 辰¹, 刘子强¹

(1. 中国航天空气动力技术研究院,北京 100074;
 2. 中国运载火箭技术研究院,北京 100076)

摘 要:高速飞行器控制面前缘不同的钝度对其气动特性具有影响,同时也影响了其气动弹性特性。采用了 CFD/CSD 耦合计算方法,研究 3 种不同钝度的前缘对 2 维翼型在 Mach 数为 5 时的颤振边界的影响。计算结果显示,随着翼型的钝度增加,颤振边界不断提高,即前缘钝度增加了气动弹性稳定性。

关键词:高速;CFD/CSD 耦合;前缘钝度 中图分类号:TN914 文献标志码:A 文章编号:2096-4080(2020)01-0047-09

Effects of Front Edge Bluntness on Flutter Boundary of A High Speed Airfoil

GUO Li¹, LIU Jieping², LYU Jinan¹, WANG Xinjiang¹, JI Chen¹, LIU Ziqiang¹

China Academy of Aerospace Aerodynamics, Beijing 100074, China;
 China Academy of Launch Vehicle Technology, Beijing 100076, China)

Abstract: Bluntness of front edge influences the aerodynamic performance of an airfoil, whereby its aeroelastic properties are also changed. Airfoils with 3 different bluntness are studied at Mach 5 to give relations between bluntness of airfoil and its aeroelastic performance. CFD/CSD method are used to explore the aeroelastic boundaries of the 3 different airfoils. The extracted boundaries show that the boundary increases as the bluntness increases.

Key words: High speed; CFD/CSD simulation; Front edge bluntness

0 引言

为了提高高速飞行器的装载比例,其结构的 刚度与质量下降,从而可能引起结构的气动弹性 振动问题。针对高速飞行器的气动弹性问题,Mc-Namara 等^[1] 采用 NASA Lanley 研究中心的 CFL3D程序计算了 Mach 数在 2.5~28 范围内高 速飞行器的控制面与整机的气动弹性问题,并与 活塞理论进行了对比,分析了活塞理论与 CFD/ CSD 耦合计算的误差范围。Lamorte 等^[2]针对高 速飞行器的控制面进行了气动弹性计算,考察了 真实气体效应、湍流模型、转捩位置对于颤振边 界的影响,发现上述效应通过影响热环境,影响 气动弹性性能。Ilie等^[3-5]采用大涡模拟(LES)方 法,对平板及翼型的气动弹性响应问题开展了算 例研究。季辰等^[6]发展了在高超声速风洞中对结构 进行气动弹性实验的方法,研究了钝前缘梯形 翼^[7]、舵面^[8]的气动弹性特性,并获得了梯形舵面 的颤振边界。窦怡彬等^[9]采用分层求解技术研究了 根部固支的高超声速舵面颤振响应和频率。叶坤 等^[10]也采用分层求解技术分析了全动舵面结构的 热边界影响。

通信作者简介: 吕计男 (1980-), 男, 博士, 研究员, 主要研究方向为气动弹性数值计算与实验。

收稿日期: 2019-10-10; 修订日期: 2019-12-01 基金项目: 国家自然科学基金 (11702285)

坐 显 项 曰 : | 国 豕 日 怒 付 手 坐 並 (11702203)

E-mail: madas1@126.com

国内外学者对于高超声速环境下的舵面气动 弹性问题进行了数值、实验探索,所研究的对象 具有工程实际意义,但所研究的外形变化较大, 较难形成系统性的认识。在高超声速条件下,为 了减小高超声速时激波产生的阻力,高速飞行器 的舵翼面大多采用尖前缘构型,同时为了降低加 热对结构的影响,需要对前缘进行钝化。本文以 二维翼型为研究对象,通过变化翼型前缘的钝化 程度,探讨单纯的钝度因素对翼型气动弹性性能 的影响,为高超声速下翼型前缘钝度对颤振特性 的影响研究提供参考。

1 计算模型

本文采用二维翼型作为模型考察高速下不同 前缘钝度对颤振边界的影响。本研究采用了3个不 同的前缘钝度进行了模拟,如图1所示。第一种为 尖前缘构型(图1(a)),此构型在高速来流条件 下会在前缘产生斜激波,激波的强度与正激波相 比较小,波后的压力增加与热流较小。后两种分 别为1/60m 半径前缘(图1(b))与1/30m 半径 前缘构型(图1(c))。这两种构型会在前缘产生 较强的正激波,产生的阻力较大。但是此类钝前 缘构型,有利于结构的防热设计,在气动加热效 应比较明显的高速速度范围能够较好地保持结构 的完整性。



计算来流 Mach 数为 5,参考高度为 10km。 为了得到翼型结构的颤振边界,通过增加来流密 度的方法增加动压。在高度 10km 时, Mach 为 5, 来流空气的动压为 7.6×10⁵ Pa,为了得到颤振边 界,又分别考虑了来流动压为 15.1×10⁵ Pa、30.2× 10⁵ Pa、60.5×10⁵ Pa 这 3 种工况。通过对这 4 种 情况的考虑,得到了各个来流动压下的时域响应 曲线,并根据这些曲线提取阻尼比,通过插值得 到阻尼比为 0 时的动压即为颤振边界。

结构模型如图 2 所示。翼型结构为刚体,具有 沉浮与俯仰两个自由度。翼型的转动中心在翼型 的中心,质心在转动中心前 0.1m。质量为 10kg, 转动惯量为 14kg•m²,沉浮刚度为 2×10⁵N•m, 扭转刚度为 1×10⁶N•m²。在计算过程中,结构 与气动力耦合,在俯仰与沉浮两个自由度上运动。



图 2 结构模型示意图 Fig. 2 Illustration of structure model

在实际计算过程中,由于考察的是系统的颤振边界,只需要考虑结构振动的趋势,从中得到振动的阻尼比,所以结构运动的振幅不需要较大, 只需要考虑小振幅就可以。根据此小振幅假设, 可以将振动的特征向量进行线性化,得到线性的 振动幅度,从而对转轴的转动位移进行线性组合 运算。翼型的质心在 15% 弦长处,翼型质量与转 动惯量均设为1,由此得到翼型的沉浮与俯仰两阶 模态的频率分别为 ω_1 和 ω_2 ,如表1所示。

表 1 两阶模态的固有频率

Tab. 1 Frequencies of the two modes

	ω_1	ω_2
频率 f/Hz	22.48	42.60

2 数值方法

为了方便描述动网格上的流体运动,流场采 用积分形式的任意拉格朗日-欧拉(ALE) N-S 方 程^[11]描述,其表达式如下

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{V_E} \rho \, \mathrm{d}V \Big|_{\varepsilon} + \oint_{S_E(t)} \rho \left(v_i - v_{m,i} \right) n_i \, \mathrm{d}S = 0 \qquad (1)$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{V_E} \rho v_i \, \mathrm{d}V \Big|_{\varepsilon} + \oint_{S_E(t)} \rho v_i \left(v_j - v_{m,j} \right) n_j \, \mathrm{d}S =$$

$$- \oint_{S_E(t)} \rho n_i \, \mathrm{d}S + \oint_{S_E(t)} \left[\mu \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} + \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right) - \right] \right]$$

$$\frac{2}{3}\mu \frac{\partial v_{k}}{\partial x_{k}} \delta_{ij} \left[n_{j} dS \right]$$

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{V_{E}} \rho E dV \left|_{\xi} + \oint_{S_{E}(t)} \rho E \left(v_{j} - v_{m,j} \right) n_{j} dS = - \oint_{S_{E}(t)} p v_{i} n_{i} dS + \oint_{S_{E}(t)} \left[\mu \left(\frac{\partial v_{i}}{\partial x_{j}} + \frac{\partial v_{j}}{\partial x_{i}} \right) - \frac{2}{3}\mu \frac{\partial v_{k}}{\partial x_{k}} \delta_{ij} \right] v_{i} n_{j} dS + \oint_{S_{E}(t)} k \frac{\partial T}{\partial x_{i}} n_{i} dS$$

$$(2)$$

式(1) ~式(3)中, ρ 为密度, v_i 为各个方向的 速度, $v_{m,i}$ 为各个方向的控制体表面速度,p为 压力,E为总能量,T为温度。计算过程中空间离 散采用 Roe 格式,时间推进采用双时间步的 LU-SGS 方法。

采用模态方法计算结构位移 z。根据各个频率 下的模态 ψ ,将物理空间的位移转化为模态坐标 $z^{\psi} = \{z_{1}^{\psi}, z_{2}^{\psi}, \dots, z_{n}^{\psi}\}$,再通过加权求和得到最 终的位移

$$z = \psi z^{\psi} \tag{4}$$

$$\ddot{\boldsymbol{z}}^{\psi} + \boldsymbol{\Omega}^{\psi} \boldsymbol{z}^{\psi} = \boldsymbol{F}^{\psi}$$
(5)

式中, $\Omega^{\phi} = \text{diag}(\omega_1^2, \omega_2^2, \dots, \omega_n^2)$ 为各个模态的 频率组成的对角矩阵, F^{ϕ} 为模态力。结构变形到 网格位移的插值与气动力到结构载荷的插值采用 径向基函数(RBF)方法^[12]。

3 颤振分析结果

3.1 流场分析

在 Mach 数为 5.0 时,各个构型的流场如图 3 所示。对于尖前缘的翼型,在翼型周围形成了斜 激波,激波的倾角由尖前缘的前缘角决定。对于 钝前缘的两个截面,在前缘前方形成了弓形激波。 前缘钝度的增加,使得前面的弓形激波强度增加, 并且后面的斜激波的倾角增加。









3.2 不同来流动压下的时域数据

计算初始时刻对翼型施加初始速度扰动,通 过计算得到其时域响应数据,对得到的时域数据 进行分析可以得到系统的阻尼比和特征频率。

(1) 尖前缘外形变动压得到的时域数据

从图 4 中看到,随着动压的增加,振动幅度增大,并最终发散。

(2) 1/60m 半径前缘外形变动压得到的时域 数据

从图 5 中看到,随着动压的增加,振动幅度增 大,并最终发散。1/60m 半径前缘的时域数据与 尖前缘的时域数据相比,从定性角度看到发散 较慢。











图 5 不同动压下 1/60m 半径前缘翼型位移时域数据 Fig. 5 Times history of 1/60m blunted-edge wing tip displacements

(3) 1/30m 半径前缘外形变动压得到的时域 数据

通过对上面两组计算从定性角度观察,即使 对于相同的动压增长趋势,1/60m 半径前缘与尖 前缘相比发散趋势减小。反映到计算颤振边界上, 可以预计,前缘钝度的增加会使得颤振边界增加。 为了进一步确认此趋势,更进一步增加了前缘的 钝度,采用图1(c)中的翼型进行了颤振计算。 计算采用的 Mach 数与动压增加梯度与前面两组计 算相同,并通过固定在翼型前缘的点的位移得到 了时域数据。

1/30m 半径前缘的计算的时域数据如图 6 所 示,与尖前缘与 1/60m 半径前缘的计算相比,从 定性上看,随着动压的增加,发散的趋势更加不 明显,同时在最大动压点时域数据未显示出发散 的趋势,而是呈现出等幅振动的趋势。

3.3 颤振频率与阻尼比分析

3.3.1 锐前缘翼型

采用自回归移动平均方法^[13] (ARMA) 对锐前 缘翼型前缘的位移时域数据进行了分析,分别得到 了不同动压下的频率与阻尼比,如表 2 所示。时域 分析得到的频谱图如图 7 所示。从频率上可以看出, 随着动压的增加,最高频率与最低频率逐渐靠近。 在颤振没有发生时,时域数据的频谱分析具有两个 峰值,分别对应两个模态的振动频率。当颤振发生 时,时域数据发散,此时只有一个对应的频率。

将来流动压表示为阻尼比的函数,则在阻尼 比为0时对应的动压为颤振动压。阻尼比与颤振动 压的函数关系通过已知的动压-阻尼比数据插值得 到。相应的插值曲线与数据点如图8所示。根据此 函数关系,得到阻尼比为0时对应的颤振动压为 3.01×10⁶ Pa。





图 6 不同动压下 1/30m 半径前缘翼型位移时域数据

Fig. 6 Times history of 1/30m blunted-edge wing tip displacements

表 2 锐前缘翼型频率与阻尼比



来流动压/Pa	ω_1/Hz	ω_2/Hz	频率1阻尼比	频率2阻尼比
0.0	22.48	42.60		
7.6 $\times 10^{5}$	22.23	41.67	0.0476	0.00261
15.2×10^5	23.31	40.79	0.0249	0.00450
30. 4×10^5	39.11		-2.9×10^{4}	
60. 9×10^5	34.50	—	-0.0498	—



图 7 玩前家真空频平方剂 Fig. 7 Frequency of sharp-edge wing



3.3.2 1/60m 半径前缘翼型

对1/60m 半径前缘翼型前缘的位移时域数据 进行分析,分别得到了不同动压下的频率与阻尼 比,如表3所示。时域分析得到的频谱图如图9所 示。从频率上可以看出,随着动压的增加,最高 频率与最低频率逐渐靠近。在颤振没有发生时, 时域数据的频谱分析具有两个峰值,分别对应两 个模态的振动频率。当颤振发生时,时域数据发 散,此时只有一个对应的频率。

表 3 1/60m 半径前缘翼型频率与阻尼比

Tab. 3 Damping ratio and frequencies of 1/60m blunted-edge wing

★法計□//D	/11-	. /	频率1	频率 2	
术弧列压//Pa	$\omega_1/\pi z$	$\omega_2/\pi z$	阻尼比	阻尼比	
0.0	22.48	42.60	—	_	
7.6 $\times 10^{5}$	22.33	41.87	5.09 $\times 10^{-2}$	3.2×10 ⁻³	
1.52×10^{6}	21.98	41.22	3.982 $\times 10^{-1}$	6.3×10 ⁻³	
3. 04×10^{6}	40.05		3. 14×10^{-3}	_	
6.09 $\times 10^{6}$	36.21		-4.58×10^{-2}		





将来流动压表示为阻尼比的函数,则在阻尼 比为0时对应的动压为颤振动压。阻尼比与颤振动 压的函数关系通过已知的动压-阻尼比数据插值得 到,相应的插值曲线与数据点如图 10 所示。根据 此函数关系,得到阻尼比为0时对应的颤振动压为 3.25×10⁶ Pa。



3.3.3 1/30m 半径前缘翼型

同样对 1/30m 半径前缘翼型前缘的位移时域 数据进行了分析,分别得到了不同动压下的频率 与阻尼比,如表 4 所示。时域分析得到的频谱图如 图 11 所示。从频率上可以看出,随着动压的增加, 最高频率与最低频率逐渐靠近。在颤振没有发生 时,时域数据的频谱分析具有两个峰值,分别对 应两个模态的振动频率。与锐前缘和 1/60m 半径 前缘算例不同的是,1/30m 半径前缘即使在 8 倍 动压的情况下仍没有发散。

表 4 1/30m 半径前缘翼型频率与阻尼比 Tab. 4. Damping ratio and frequencies of

1/30m blunted-edge wing				
来流动压/Pa	ω_1/Hz	ω_2/Hz	频率 1 阻尼比	频率 2 阻尼比
0.0	22.48	42.60	—	—
7.6 $\times 10^{5}$	22.69	41.18	0.0125	0.0166
1.52 $\times 10^{6}$	22.43	40.56	0.1476	0.1467
3. 04×10^{6}	22.67	36.84	0.2862	0.0695
6.09 $\times 10^{6}$	21.57	30.81	0.0831	0.8602

将来流动压表示为阻尼比的函数,相应的数 据点如图 12 所示。可以看出,即使在最大动压状 态下,振动仍没有发散,因此 1/30m 半径前缘的 翼型颤振边界高于前面两种构型。虽然在计算设 置的动压情况下没有得到结构振动发散,从而没 有得到具体的颤振边界数据,但是此结果与前面 结果的趋势一致,说明了随着翼型前缘钝度的增 加,颤振边界逐渐提高。







4 结论

根据从锐前缘到 1/30m 半径前缘的气动弹性 分析,发现随着前缘钝度的增加,即使翼型的刚 度、质量不发生改变,颤振边界也会不断提高。 随着翼型前缘钝度的增加,在高速下,头部激波 结构从斜激波转变为脱体的弓形激波。激波结构 的变化使得翼型在运动情况下产生的使得翼型发 生俯仰运动的力矩发生了变化。而只有翼型在平 动过程中产生力矩并与沉浮运动耦合,才会出现 翼型结构的自激振动,从而发散出现颤振现象。 在锐前缘情况下,力矩较大,随着前缘钝度的增 加,翼型上受到的力矩逐渐减小。一个极端的情 况为球形,此时如果忽略黏性作用,球形受到的 力矩为 0。因此,增大前缘钝度可以提高颤振 边界。

参考文献

[1] McNamara J J, Friedmann P P, Powell K G, et al. Aeroelastic and aerothermoelastic vehicle behavior in hypersonic flow [C]. AIAA/CIRA 13th International Space Planes and Hypersonics Systems and Technologies Conference, 2005; 3305.

- [2] Lamorte N, Friedmann P P. Aerothermoelastic and aeroelastic studies of hypersonic vehicles using CFD [C].54th AIAA/ASME/ASCE/AHS/ASC Structures, Structural Dynamics, and Materials Conference, 2013: 1591.
- [3] Ilie M. Fully-coupled aeroelastic computations of high Reynolds number flows: an approach using large-eddy simulation [C] . 19th AIAA Computational Fluid Dynamics, 2009; 3675.
- [4] Ilie M, Nitzsche F, Matida E. Aeroelastic response of an idealized airfoil to blade-vortex interaction: a CFD approach using large eddy simulation [R]. AIAA 2008-2180, 2008.
- [5] Ilie M, Nitzsche F, Matida E. Study of the aeroelastic response of an airfoil to blade-vortex interaction using large-eddy simulation [R]. AIAA 2009-2600, 2009.
- [6] 季辰,李锋,刘子强.高超声速风洞颤振试验技术研究[J].实验流体力学,2015,29(4):75-80.
- [7] 季辰,刘子强,李锋. 钝前缘梯形翼高超声速风洞 颤振试验[J]. 气体物理, 2018, 3 (1): 54-63.
- [8] 季辰,赵玲,朱剑,等.高超声速风洞连续变动压舵 面颤振试验[J].实验流体力学,2017,31(6): 37-44.
- [9] 窦怡彬,徐敏,安效民,等.高超声速舵面颤振分析 [J].工程力学,2009,26 (11):232-237.
- [10] 叶坤,叶正寅,屈展.高超声速热气动弹性中结构热 边界影响研究[J].西北工业大学学报,2016,34
 (1):1-10.
- [11] Donea J, Huerta A, Ponthot J P, et al. Encyclopedia of computational mechanics [M]. New Jersey, John Wiley & Sons Ltd, 2004.
- [12] Allen C B, Rendall T C S. Unified approach to CFD-CSD interpolation and mesh motion using radial basis functions [C].25th AIAA Applied Aerodynamics Conference, 2007: 3804.
- [13] 曹树谦,张文德,萧龙翔.振动结构模态分析:理 论、实验与应用[M].天津:天津大学出版 社,2001.

引用格式:郭力,刘杰平,吕计男,等.前缘钝度对高速翼型颤振边界的影响[J]. 宇航总体技术,2020,4 (1):47-55.
 Citation: Guo L, Liu J P, Lyu J N, et al. Effects of front edge bluntness on flutter boundary of a high speed airfoil [J]. Astronautical Systems Engineering Technology, 2020, 4 (1):47-55.