

空气动力学基础

航天学院·空气动力学教学组

Northwestern Polytechnical University, XI'AN



第一章 流体力学基础知识

第二章 流体力学基本原理与方程

第三章 不可压理想流体绕物体的流动

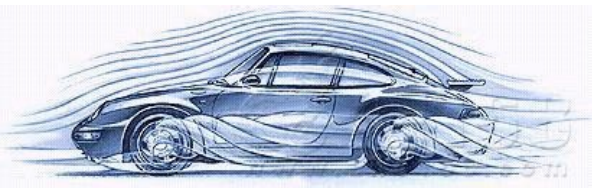
第四章 高速可压缩流基础知识

第五章 一维定常可压缩管内流动

第六章 附面层和黏性流动

第七章 绕翼型的低速流动

第八章 绕翼型的可压缩流动





第一章 流体力学基础知识

第二章 流体力学基本原理和方程

第三章 不可压理想流体绕物体的流动

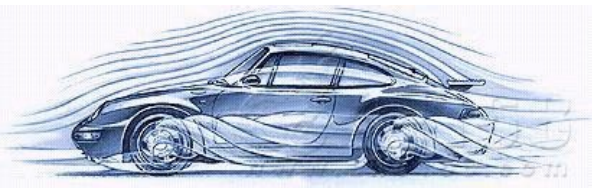
第四章 高速可压缩流基础知识

第五章 一维定常可压缩管内流动

第六章 附面层和黏性流动

第七章 绕翼型的低速流动

第八章 绕翼型的可压缩流动





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-1 速度位方程

§8-2 小扰动线化理论

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

§8-4 超声速流中的翼型





第八章 绕翼型的可压缩流动

可压翼型绕流



速度位方程



小扰动线化理论



亚声速流动



流动特点



气动特性



超声速流动



流动特点



气动特性





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-1 速度位方程

§8-2 小扰动线化理论

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

§8-4 超声速流中的翼型





◆ 速度位方程

1) 低速不可压

$$\nabla^2 \phi = 0$$

拉普拉斯方程

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} = 0$$

2) 高速可压

连续方程

$$\cancel{\frac{\partial \rho}{\partial t}} + \frac{\partial(\rho v_x)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v_y)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho v_z)}{\partial z} = 0$$

定常流

$$v_x \frac{\partial \rho}{\partial x} + v_y \frac{\partial \rho}{\partial y} + v_z \frac{\partial \rho}{\partial z} + \rho \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) = 0$$

等熵流

$$\frac{p}{\rho^\gamma} = C$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial x} = \frac{1}{a^2} \frac{\partial p}{\partial x}, \frac{\partial \rho}{\partial y} = \frac{1}{a^2} \frac{\partial p}{\partial y}, \frac{\partial \rho}{\partial z} = \frac{1}{a^2} \frac{\partial p}{\partial z}$$

$$\frac{1}{a^2} \left(\frac{v_x}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{v_y}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{v_z}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} \right) + \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) = 0$$





◆ 速度位方程

等熵流

$$\frac{1}{a^2} \left(\frac{v_x}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{v_y}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{v_z}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} \right) + \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) = 0$$

欧拉方程

$$\frac{\partial p}{\partial x} = -\rho \left(v_x \frac{\partial v_x}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_x}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_x}{\partial z} \right)$$

$$\frac{\partial p}{\partial y} = -\rho \left(v_x \frac{\partial v_y}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_y}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_y}{\partial z} \right)$$

$$\frac{\partial p}{\partial z} = -\rho \left(v_x \frac{\partial v_z}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_z}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_z}{\partial z} \right)$$

$$\begin{aligned} & \left(1 - \frac{v_x^2}{a^2} \right) \frac{\partial v_x}{\partial x} + \left(1 - \frac{v_y^2}{a^2} \right) \frac{\partial v_y}{\partial y} + \left(1 - \frac{v_z^2}{a^2} \right) \frac{\partial v_z}{\partial z} \\ & - \frac{v_x v_y}{a^2} \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right) - \frac{v_y v_z}{a^2} \left(\frac{\partial v_y}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial y} \right) - \frac{v_z v_x}{a^2} \left(\frac{\partial v_z}{\partial x} + \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) = 0 \end{aligned}$$





第八章 绕翼型的可压缩流动

§ 8-1 速度位方程

◆ 速度位方程

等熵流

$$\frac{1}{a^2} \left(\frac{v_x}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x} + \frac{v_y}{\rho} \frac{\partial p}{\partial y} + \frac{v_z}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} \right) + \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) = 0$$

欧拉方程

$$\begin{aligned} \frac{\partial p}{\partial x} &= -\rho \left(v_x \frac{\partial v_x}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_x}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial p}{\partial y} &= -\rho \left(v_x \frac{\partial v_y}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_y}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_y}{\partial z} \right) \\ \frac{\partial p}{\partial z} &= -\rho \left(v_x \frac{\partial v_z}{\partial x} + v_y \frac{\partial v_z}{\partial y} + v_z \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) \end{aligned}$$

有位流动

声速可根据能量方程，
写成速度的形式

$$\begin{aligned} & \left(1 - \frac{v_x^2}{a^2} \right) \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \left(1 - \frac{v_y^2}{a^2} \right) \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \left(1 - \frac{v_z^2}{a^2} \right) \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} \\ & - 2 \frac{v_x v_y}{a^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial x \partial y} - 2 \frac{v_y v_z}{a^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial y \partial z} - 2 \frac{v_z v_x}{a^2} \frac{\partial^2 \phi}{\partial z \partial x} = 0 \end{aligned}$$

速度位的二阶
非线性偏微分
方程





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-1 速度位方程

§8-2 小扰动线化理论

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

§8-4 超声速流中的翼型





第八章 绕翼型的可压缩流动

§ 8-2 小扰动线化理论

◆ 方程的线化

小扰动（小迎角、薄翼，小弯度）

$$\frac{v'_x}{v_\infty}, \frac{v'_y}{v_\infty}, \frac{v'_z}{v_\infty} \ll 1$$

合速度

$$v_x = v_\infty + v'_x \quad v_y = v'_y \quad v_z = v'_z$$

$$(1 - Ma_\infty^2) \frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z}$$

$$a^2 = a_\infty^2 - \frac{\gamma - 1}{2} (2 v_\infty v'_x + v_x'^2 + v_y'^2 + v_z'^2)$$

$$= Ma_\infty^2 \left[(\gamma + 1) \frac{v_x}{v_\infty} + \frac{\gamma + 1}{2} \left(\frac{v_x}{v_\infty} \right)^2 + \frac{\gamma - 1}{2} \frac{v_y^2 + v_z^2}{v_\infty^2} \right] \frac{\partial v_x}{\partial x}$$

$$+ Ma_\infty^2 \left[(\gamma - 1) \frac{v_x}{v_\infty} + \frac{\gamma + 1}{2} \left(\frac{v_y}{v_\infty} \right)^2 + \frac{\gamma - 1}{2} \frac{v_x^2 + v_z^2}{v_\infty^2} \right] \frac{\partial v_y}{\partial y}$$

$$+ Ma_\infty^2 \left[(\gamma - 1) \frac{v_x}{v_\infty} + \frac{\gamma + 1}{2} \left(\frac{v_z}{v_\infty} \right)^2 + \frac{\gamma - 1}{2} \frac{v_y^2 + v_x^2}{v_\infty^2} \right] \frac{\partial v_z}{\partial z}$$

$$+ Ma_\infty^2 \left[\frac{v_y}{v_\infty} \left(1 + \frac{v_x}{v_\infty} \right) \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right) + \frac{v_z}{v_\infty} \left(1 + \frac{v_x}{v_\infty} \right) \left(\frac{\partial v_x}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial x} \right) + \frac{v_y v_z}{v_\infty^2} \left(\frac{\partial v_z}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial z} \right) \right]$$

忽略高于一次微量的项 => ?

省略
'
号





◆ 方程的线化

小扰动（小迎角、薄翼）

合速度

忽略高阶项

$$\frac{v'_x}{v_\infty}, \frac{v'_y}{v_\infty}, \frac{v'_z}{v_\infty} \ll 1$$

$$v_x = v_\infty + v'_x \quad v_y = v'_y \quad v_z = v'_z$$

$$\begin{aligned} & (1 - Ma_\infty^2) \frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \\ &= \cancel{Ma_\infty^2 (\gamma + 1) \frac{v_x}{v_\infty} \frac{\partial v_x}{\partial x}} + \cancel{Ma_\infty^2 (\gamma - 1) \frac{v_x}{v_\infty} \left(\frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right)} \\ &+ \cancel{Ma_\infty^2 \frac{v_y}{v_\infty} \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right)} + \cancel{Ma_\infty^2 \frac{v_z}{v_\infty} \left(\frac{\partial v_x}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial x} \right)} \end{aligned}$$

马赫数不是很大，也不太接近1时，左侧各项相同数量级，故右侧多乘一个微量，可忽略右侧的微量 $\Rightarrow ?$





◆ 压强系数的线化

忽略高阶项，写成

$$(1 - Ma_\infty^2) \frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_y}{\partial y} + \frac{\partial v_z}{\partial z} = 0$$

写成扰动速度位
线化方程形式：

$$\Phi = v_\infty x + \phi \quad v_x = \partial \phi / \partial x$$

$$(1 - Ma_\infty^2) \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} = 0$$

二维流动（亚声速）

$$\beta^2 = 1 - Ma_\infty^2$$

$$\beta^2 \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} = 0$$

$$Ma_\infty < 1$$

椭圆型方程

二维流动（超声速）

$$B^2 = Ma_\infty^2 - 1$$

$$B^2 \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} = 0$$

$$Ma_\infty > 1$$

双曲型方程

不适用于：跨声速流动、马赫数较高的超声速流动





◆ 压强系数的线化

压强系数

$$C_p = \frac{p - p_\infty}{\frac{1}{2} \rho_\infty v_\infty^2}$$

$$a^2 = \gamma \frac{p_\infty}{\rho_\infty}$$

$$\left. \begin{array}{l} C_p = \frac{p - p_\infty}{\frac{1}{2} \rho_\infty v_\infty^2} \\ a^2 = \gamma \frac{p_\infty}{\rho_\infty} \end{array} \right\} \Rightarrow C_p = \frac{2}{\gamma Ma_\infty^2} \left(\frac{p}{p_\infty} - 1 \right)$$

$$C_p = \frac{2}{\gamma Ma_\infty^2} \left\{ \left[1 + \frac{\gamma - 1}{2} Ma_\infty^2 \left(1 - \frac{v^2}{v_\infty^2} \right) \right]^{\frac{\gamma}{\gamma - 1}} - 1 \right\}$$

薄翼

$$C_p = -\frac{2v_x}{v_\infty} = -\frac{2}{v_\infty} \frac{\partial \phi}{\partial x}$$

旋成体

$$C_p = -\left(\frac{2v_x}{v_\infty} + \frac{v_r^2}{v_\infty^2} \right)$$

压强系数只跟X扰动速度有关

◆ 边界条件的线化

物面条件（无穿透）

$$\mathbf{v} \cdot \mathbf{n} = 0$$

$$(v_\infty + v_x) \cos(n, x) + v_y \cos(n, y) + v_z \cos(n, z) = 0$$

小扰动下，厚度、弯度很小

$$(v_y)_{y=0} = \left(\frac{\partial \phi}{\partial y} \right)_{y=0} = v_\infty \frac{\partial f}{\partial x}$$





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-1 速度位方程

§8-2 小扰动线化理论

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

§8-4 超声速流中的翼型





第八章 绕翼型的可压缩流动

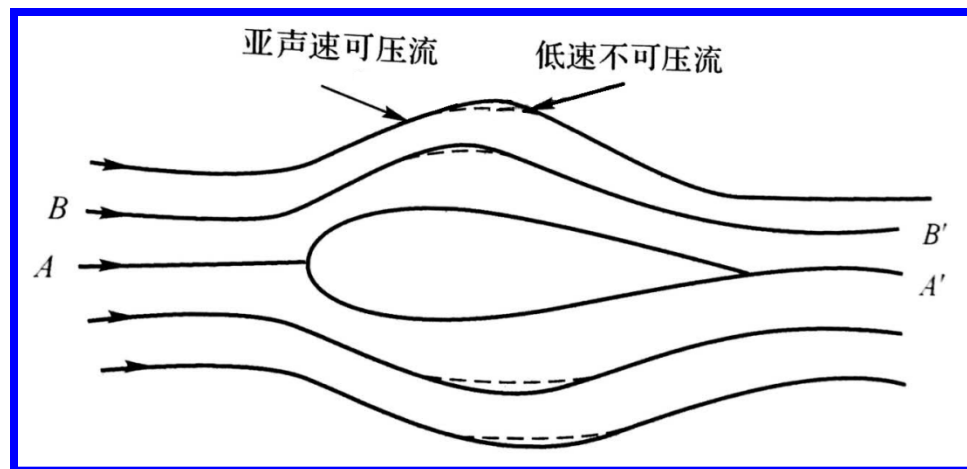
§ 8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

◆ 流动特点

在翼型上下流管收缩处，亚声速的流线在竖向受到的扰动的扩张，要比低速不可压流的流线为大

$$\frac{dA}{A} = -\left(1 - Ma^2\right) \frac{dv}{v}$$

$$\frac{d\rho}{\rho} = -Ma^2 \frac{dv}{v}$$



亚声速流动的压缩性影响，将使翼型在竖向所产生的扰动，要比低速不可压流的为强





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

◆ 气动特性

引入变换（仿射变换）

$$x' = x, y' = \beta y, \phi' = k\phi, v'_\infty = v_\infty$$

亚声速
线性化方程

$$\beta^2 \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} = 0$$



$$\frac{\partial^2 \phi'}{\partial x'^2} + \frac{\partial^2 \phi'}{\partial y'^2} = 0$$

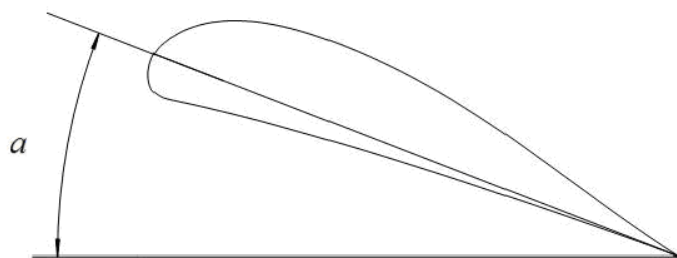
边界条件

$$\left(\frac{\partial \phi'}{\partial y'} \right)_{y'=0} = v'_\infty \frac{dy'}{dx'}$$

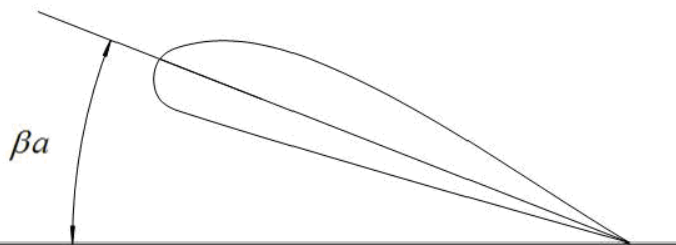
对应翼型
（仿射相似）

$$\left. \begin{aligned} \text{相对厚度 } \bar{c}' &= \beta \bar{c} \\ \text{相对弯度 } \bar{f}' &= \beta \bar{f} \\ \text{迎角 } \alpha' &= \beta \alpha \\ k &= \beta^2 \end{aligned} \right\}$$

可压流场



不可压流场





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

◆ 气动特性

压强系数只跟X扰动速度有关

压强系数

$$C_p = -\frac{2}{v_\infty} \frac{\partial \phi}{\partial x} = -\frac{1}{\beta^2} \frac{2}{v'_\infty} \frac{\partial \phi'}{\partial x'}$$

$$(C_p)_{Ma_\infty, \alpha, \bar{c}, \bar{f}} = \frac{1}{\beta^2} (C_p)_{0, \beta \alpha, \beta \bar{c}, \beta \bar{f}}$$

$$(C_p)_{Ma_\infty, \alpha, \bar{c}, \bar{f}} = \frac{1}{\beta} (C_p)_{0, \alpha, \bar{c}, \bar{f}}$$



气动参数

$$(C_y)_{Ma_\infty, \alpha, \bar{c}, \bar{f}} = \frac{1}{\beta} (C_y)_{0, \alpha, \bar{c}, \bar{f}}$$

$$(m_z)_{Ma_\infty, \alpha, \bar{c}, \bar{f}} = \frac{1}{\beta} (m_z)_{0, \alpha, \bar{c}, \bar{f}}$$

$$(C_y^a)_{Ma_\infty} = \frac{1}{\beta} (C_y^a)_0$$

需要进行翼型仿射变换，不方便！？

$$(C_p)_{0, \alpha, \bar{c}, \bar{f}} = \frac{1}{\beta} (C_p)_{0, \beta \alpha, \beta \bar{c}, \beta \bar{f}}$$

普朗特-格劳沃法则

$\frac{1}{\beta}$ 亚声速压缩修正因子





第八章 绕翼型的可压缩流动

§8-1 速度位方程

§8-2 小扰动线化理论

§8-3 亚声速流中薄翼型气动特性

§8-4 超声速流中的翼型



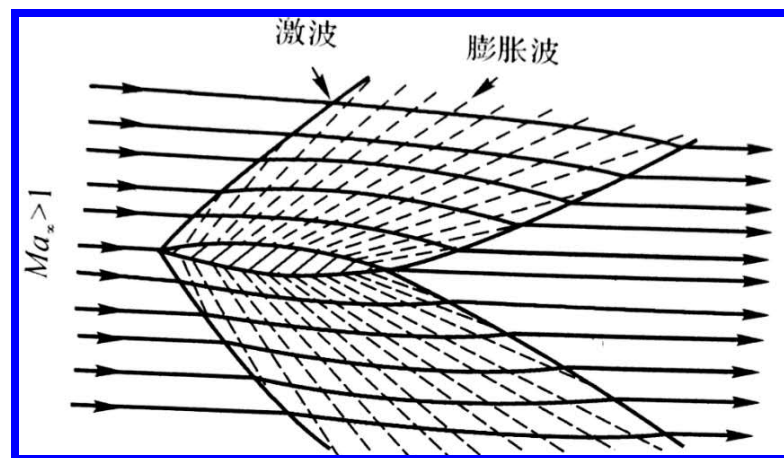


第八章 绕翼型的可压缩流动

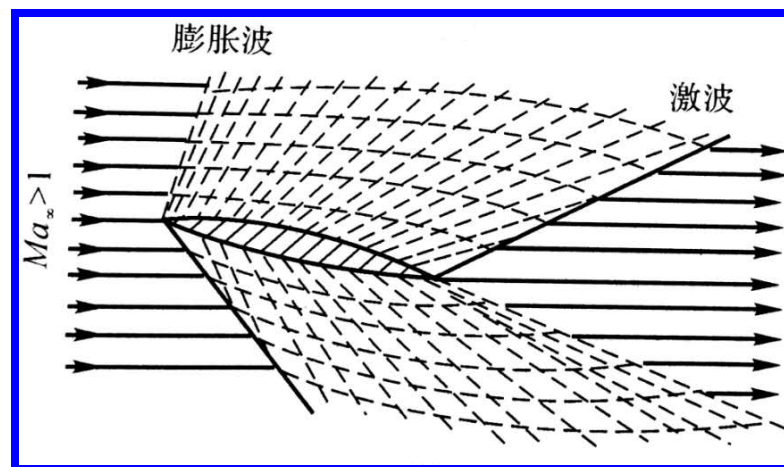
§ 8-4 超声速流中的翼型

◆ 流动特点

$\alpha < \theta$ 气流在前缘上下表面内折产生激波;
沿前缘切线方向流动;
上下表面斜率减小, 形成膨胀波;
后缘各产生一道斜激波。



$\alpha > \theta$ 气流在前缘上表面外折产生膨胀波, 后缘上表面产生激波;
气流在前缘下表面内折产生激波, 后缘下表面产生膨胀波





第八章 绕翼型的可压缩流动

§ 8-4 超声速流中的翼型

◆ 线化理论

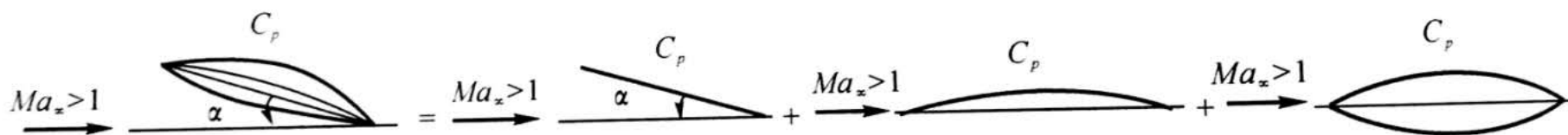
一级近似，将激波、膨胀波看成马赫波

$$C_p = \pm \frac{2\theta}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}}$$

薄翼条件下

$$C_p = C_{p\alpha} + C_{pf} + C_{pc}$$

$$\left. \begin{aligned} C_{pu}(x, +0) &= \frac{2\left(\frac{dy}{dx}\right)_u}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}} \\ C_{pl}(x, -0) &= \frac{-2\left(\frac{dy}{dx}\right)_l}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}} \end{aligned} \right\}$$





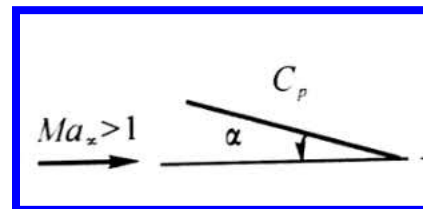
第八章 绕翼型的可压缩流动

§ 8-4 超声速流中的翼型

◆ 气动特性

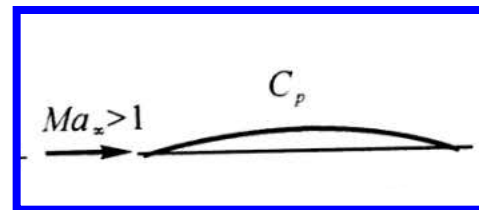
迎角问题

$$\Delta(C_p)_\alpha = (C_{p_l} - C_{p_u})_\alpha = \frac{4\alpha}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}}$$



弯度问题

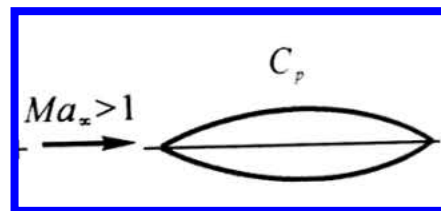
$$\left. \begin{aligned} (C_{p_u})_f &= 2 \left(\frac{dy}{dx} \right)_f / \sqrt{Ma_\infty^2 - 1} \\ (C_{p_l})_f &= -2 \left(\frac{dy}{dx} \right)_f / \sqrt{Ma_\infty^2 - 1} \end{aligned} \right\}$$



$$\Delta(C_p)_f = (C_{p_l} - C_{p_u})_f = -4 \left(\frac{dy}{dx} \right)_f / \sqrt{Ma_\infty^2 - 1}$$

厚度问题

$$\left. \begin{aligned} (C_{p_u})_t &= 2 \left(\frac{dy_u}{dx} \right)_c / \sqrt{Ma_\infty^2 - 1} \\ (C_{p_l})_t &= -2 \left(\frac{dy_l}{dx} \right)_c / \sqrt{Ma_\infty^2 - 1} \end{aligned} \right\}$$



$$\Delta(C_p)_c = (C_{p_l} - C_{p_u})_c = 0$$





第八章 绕翼型的可压缩流动

§ 8-4 超声速流中的翼型

◆ 气动特性

升力系数

$$C_y = (C_y)_\alpha + (C_y)_f + (C_y)_c$$

升力贡献为零

$$C_y = (C_y)_\alpha = \frac{4\alpha}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}}$$

波阻系数

$$C_{x_b} = \frac{4}{\sqrt{Ma_\infty^2 - 1}} \left\{ \alpha^2 + \frac{1}{b} \int_0^b \left[\left(\frac{dy}{dx} \right)_f^2 + \left[\frac{dy}{dx} \right]_c^2 \right] dx \right\}$$

俯仰力矩系数
(绕前缘)

$$m_z = -\frac{C_y}{2} - \frac{4}{b^2 \sqrt{Ma_\infty^2 - 1}} \int_0^b y_f dx$$

$$\bar{x}_p = \frac{x_p}{b} = -\frac{m_z}{C_y}$$

$$\bar{x}_F = -\frac{\partial m_z}{\partial C_y} = \frac{1}{2}$$





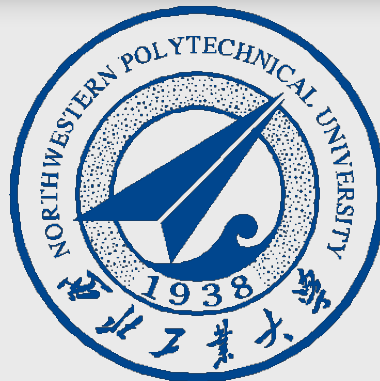
第八章 绕翼型的可压缩流动

- (1) 亚声速时绕翼型的流动特点;
- (2) 亚声速时绕翼型的气动参数;
- (3) 超声速时绕翼型的流动特点;
- (4) 超声速时绕翼型的气动参数。



Thanks for your attention!

MERCI!



谢谢!