

## 1 Bernoulli-Gleichung

$$\frac{v_1^2}{2} + \frac{p_1}{\rho_0} + gz_1 = \frac{v_2^2}{2} + \frac{p_2}{\rho_0} + gz_2 \quad (3.68)$$

$$\frac{v_1^2}{2} + gz_1 = \int_1^2 \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} d\vec{s} + \int_1^2 \frac{dp}{\rho} + \frac{v_2^2}{2} + gz_2 \quad (3.72)$$

$\vec{\text{rot}}\vec{v} \neq \vec{0}$ : (1) und (2) auf einer Stromlinie und  $\vec{v} \cdot \vec{s} = v s$   
 $\vec{\text{rot}}\vec{v} = \vec{0}$ : (1) und (2) beliebig

$$\alpha \frac{v_1^2}{2} + \frac{p_1}{\rho_0} + gz_1 = \alpha \frac{v_2^2}{2} + \frac{p_2}{\rho_0} + gz_2 + gH_{E_{12}} \quad (\text{aus 3.68})$$

$$H_{E_{12}} = \left( \sum_i \zeta_i + \lambda \frac{L}{D} \right) \frac{\bar{v}^2}{2g} - \frac{\eta_P P_P}{Q \rho g} + \frac{P_T}{\eta_T Q \rho g} \quad \bar{v} = \frac{Q}{A} \quad \begin{array}{l} \text{laminar: } \alpha = 2 \\ \text{turbulent: } \alpha = 1 \end{array} \quad Re_k = 2300$$

## 2 Kontinuitätsgleichung

$$\frac{\partial}{\partial t} \iiint_V \rho dV + \iint_S \rho (\vec{v} \cdot \vec{n}) dS = 0 \quad (2.6)$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div}(\rho \vec{v}) = 0 \quad (2.10)$$

## 3 Impulssatz

$$\iiint_V \frac{\partial}{\partial t} (\rho \vec{v}) dV + \iint_S \vec{v} \rho (\vec{v} \cdot \vec{n}) dS = \vec{F} \quad (3.47)$$

$$\vec{F} = \vec{F}_p + \vec{F}_f + \vec{F}_K + \vec{F}_R \quad (3.52)$$

$$\vec{F}_p = - \iint_S p \vec{n} dS = - \iint_S (p - p_\infty) \vec{n} dS \quad (3.49a)$$

$$\vec{F}_f = \iiint_V \rho \vec{f} dV \quad \vec{f} = \vec{\text{grad}} U \quad (3.50a)$$

## 4 Thermodynamik

$$c_p - c_v = R \quad \kappa = \frac{c_p}{c_v}$$

$$c_p = \frac{\kappa}{\kappa - 1} R \quad c_v = \frac{1}{\kappa - 1} R$$

## 5 Isentropenbeziehungen

$$T_{01} = T_{02} \quad p_{01} = p_{02}$$

$$\frac{T_2}{T_1} = \frac{\frac{T_2}{T_0}}{\frac{T_1}{T_0}} = \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2} \quad \text{Beachte } 1 - 2!$$

$$\frac{p_2}{p_1} = \left( \frac{T_2}{T_1} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = \left( \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} \quad (8.28b)$$

$$\frac{\rho_2}{\rho_1} = \left( \frac{T_2}{T_1} \right)^{\frac{1}{\kappa-1}} = \left( \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2} \right)^{\frac{1}{\kappa-1}} \quad (8.28a)$$

$$\frac{c_2}{c_1} = \sqrt{\frac{T_2}{T_1}} = \sqrt{\frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2}} \quad (8.31)$$

## 6 Gasdynamik

$$T_0 = T + \frac{v^2}{2c_p} = T \left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2 \right) \quad \text{isentrop} \quad (8.74)$$

$$Ma = \frac{v}{c} \not\propto v \quad c = \sqrt{\kappa R T} = \sqrt{\kappa R \left( T_0 - \frac{v^2}{2c_p} \right)} = f(v) \quad (9.21c)$$

$$La = \frac{v}{c^*} \sim v \quad c^* = \sqrt{\frac{2\kappa R T_0}{\kappa + 1}} = const. \quad (9.22a)$$

$$c(Ma=1) \equiv c^* \quad La(v=c) \equiv Ma(v=c) \equiv 1$$

$$La = \sqrt{\frac{(\kappa+1)Ma^2}{2 + (\kappa-1)Ma^2}} \quad Ma = \sqrt{\frac{2 La}{\kappa + 1 - (\kappa - 1)La^2}} \quad [B.1] \quad (9.23a)$$

$$\dot{m} = \frac{Ma}{\left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2 \right)^{\frac{\kappa+1}{2(\kappa-1)}}} \sqrt{\frac{\kappa}{RT_0}} p_0 A \quad (9.24)$$

## 7 Ruhezustand

$$v_0 = 0$$

$$\frac{T}{T_0} = \left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2 \right)^{-1} \quad [B.1] \quad (9.19)$$

$$\frac{p}{p_0} = \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = \left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2 \right)^{-\frac{\kappa}{\kappa-1}} \quad [B.1] \quad (9.20a)$$

$$\frac{\rho}{\rho_0} = \left( \frac{T}{T_0} \right)^{\frac{1}{\kappa-1}} = \left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2 \right)^{-\frac{1}{\kappa-1}} \quad [B.1] \quad (9.20b)$$

$$\frac{c}{c_0} = \sqrt{\frac{T}{T_0}} = \sqrt{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma^2} \quad [B.1] \quad (9.21c)$$

## 8 Kritische Werte (Zahlenwerte für $\kappa := 1,4$ )

$$Ma^* \equiv 1$$

$$\begin{aligned} \frac{T^*}{T_0} &= \frac{2}{\kappa+1} = 0,833 \\ \frac{p^*}{p_0} &= \left(\frac{T^*}{T_0}\right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = \left(\frac{2}{\kappa+1}\right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = 0,528 \\ \frac{\rho^*}{\rho_0} &= \left(\frac{T^*}{T_0}\right)^{\frac{1}{\kappa-1}} = \left(\frac{2}{\kappa+1}\right)^{\frac{1}{\kappa-1}} = 0,634 \\ \frac{c^*}{c_0} &= \sqrt{\frac{T^*}{T_0}} = \sqrt{\frac{2}{\kappa+1}} = 0,913 \quad (\text{mit 9.22a}) \\ \frac{A^*}{A_e} &= Ma_e \left[ \left( \frac{2}{\kappa+1} \right) \left( 1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_e^2 \right) \right]^{\frac{\kappa+1}{2(1-\kappa)}} \end{aligned} \quad (9.26)$$

## 9 Senkrechter Verdichtungsstoß

$$La_2 = \frac{1}{La_1} \quad (9.61b)$$

$$Ma_2 = \sqrt{\frac{1 + \frac{\kappa-1}{\kappa+1} (Ma_1^2 - 1)}{1 + \frac{2\kappa}{\kappa+1} (Ma_1^2 - 1)}} \quad \text{symmetrisch in } Ma_{1,2} \quad [B.2] \quad (9.35)$$

$$\frac{T_{02}}{T_{01}} = 1 \quad \text{adiabat, aber...} \quad (9.30)$$

$$\frac{p_{02}}{p_{01}} = \frac{p_2}{p_1} \left( \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = D \quad \dots \text{nicht isentrop} \quad [B.2] \quad (9.39b)$$

$$\begin{aligned} \frac{T_2}{T_1} &= \left[ 1 + \frac{2\kappa}{\kappa+1} (Ma_1^2 - 1) \right] \left[ 1 - \frac{2}{\kappa+1} \left( 1 - \frac{1}{Ma_1^2} \right) \right] \quad [B.2] \quad (9.38a) \\ &= \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_1^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_2^2} \end{aligned}$$

$$\frac{p_2}{p_1} = 1 + \frac{2\kappa}{\kappa+1} (Ma_1^2 - 1) \quad [B.2] \quad (9.38c)$$

$$\frac{\rho_2}{\rho_1} = \frac{1}{1 - \frac{2}{\kappa+1} \left( 1 - \frac{1}{Ma_1^2} \right)} \quad [B.2] \quad (9.38b)$$

$$s_2 - s_1 = R \ln \frac{p_{01}}{p_{02}} \quad (9.40b)$$

## 10 Herzkurvendiagramm

- Ermittlung der Abströung einer Profilhinterkante: Einen Ausgangszustand in den Ursprung setzen, den anderen relativ dazu mittels Verhältnis der Drücke und der relativen Strömungswinkel lokalisieren.
- Interferenz zweier Stöße / Fächer: Den Ausgangszustand (vor allen Stößen / Expansionen) in den Ursprung legen, von dort die zwei Zustandsänderungen auftragen und über Zustandsänderungen vorerst noch unbekannter Länge in die jeweilige Gegenrichtung wieder zusammenführen. Der Schnittpunkt gibt die neuen Zustände mit *gleichem* Druck und (schwach) *unterschiedlichen* Lavalzahlen an.

## 11 Schräger Verdichtungsstoß

$$\begin{aligned} v_t &= v_1 = v_2 = V_1 \cos \sigma \neq 0 & v_{n1} &= u_1 & v_{n2} &= u_2 \\ u_1 &= V_1 \sin \sigma = v_t \tan \sigma & u_2 &= V_2 \sin(\sigma - \vartheta) = v_t \tan(\sigma - \vartheta) \end{aligned} \quad (9.42)$$

$$\tan \vartheta = \frac{1}{\tan \sigma} \frac{Ma_1^2 \sin^2 \sigma - 1}{1 + \left( \frac{\kappa+1}{2} - \sin^2 \sigma \right) Ma_1^2} \quad [\text{S.1}], [\text{S.2}] \quad (9.49)$$

$$La_{2n} = \frac{1}{La_{1n}} \quad (\text{nach 9.61b})$$

$$Ma_{1n} = \frac{u_1}{c_1} = Ma_1 \sin \sigma \quad (9.43)$$

$$Ma_{2n} = \sqrt{\frac{1 + \frac{\kappa-1}{\kappa+1} (Ma_{1n}^2 - 1)}{1 + \frac{2\kappa}{\kappa+1} (Ma_{1n}^2 - 1)}} \quad [\text{B.2}] \quad (9.35)$$

$$Ma_2 = \frac{Ma_{2n}}{\sin(\sigma - \vartheta)} \quad [\text{S.4}] \quad (9.46)$$

$$\frac{T_{02}}{T_{01}} = 1 \quad \text{adiabat, aber...} \quad (9.30)$$

$$\frac{p_{02}}{p_{01}} = \frac{p_2}{p_1} \left( \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_{2n}^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_{1n}^2} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} = D \quad \dots \text{nicht isentrop} \quad [\text{S.3}], [\text{B.2}] \quad (\text{S. 344})$$

$$\frac{T_2}{T_1} = \frac{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_{1n}^2}{1 + \frac{\kappa-1}{2} Ma_{2n}^2} \quad [\text{B.2}] \quad (\text{S. 344})$$

$$\frac{p_2}{p_1} = 1 + \frac{2\kappa}{\kappa+1} (Ma_{1n}^2 - 1) \quad [\text{S.5}] \quad (\text{S. 344})$$

## 12 Prandtl-Meyer-Expansionsfächer

$$s = \text{const.}$$

$$\mu_1 = \arcsin \frac{1}{Ma_1} \quad \text{Vorderkantenwinkel} \quad [\text{B.1}] \quad (9.67)$$

$$\nu_1 = \sqrt{\frac{\kappa+1}{\kappa-1}} \arctan \sqrt{\frac{\kappa+1}{\kappa-1} (Ma_1^2 - 1)} - \arctan \sqrt{Ma_1^2 - 1} \quad \text{PR.-M.-Winkel} \quad [\text{B.1}] \quad (9.74)$$

$$\nu_2 = \nu_1 + \vartheta \Rightarrow Ma_2 \Rightarrow \mu_2 \quad \text{Hinterkantenwinkel} \quad [\text{B.1}] \quad (9.76)$$

$$\phi = \vartheta + \mu_1 - \mu_2 \quad \text{Expansionsfächерöffnungswinkel} \quad (9.4-6)$$

$$\sigma = \frac{\mu_1 + \mu_2 - \vartheta}{2} \quad \text{Mittlerer Fächerwinkel}$$

$$\frac{T_2}{T_1}, \frac{p_2}{p_1} \quad \text{über Isentropenbeziehungen} \quad (9.77a,b)$$

# 13 Potentialtheorie

$$\vec{v} = \vec{\text{grad}}\Phi$$

Voraussetzungen:

- Reibungsfreiheit, weil an der Wand  $v_t \neq 0$
- $\vec{\text{rot}}\vec{v} = \vec{0}$ , weil  $\vec{\text{rot}}(\vec{\text{grad}}\Phi) \equiv \vec{0}$
- Für dichtebeständiges Fluid ( $\rho = \text{const.}$ ):  $\text{div}(\rho \vec{v}) = 0 \Rightarrow \Delta\Phi = 0$
- Einfach zusammenhängendes Gebiet oder für Aussparungen Zirkulation angegeben

$$u = \frac{\partial\Phi}{\partial x} = \frac{\partial\Psi}{\partial y} \quad v = \frac{\partial\Phi}{\partial y} = -\frac{\partial\Psi}{\partial x} \quad \text{CAUCHY-RIEMANN-DGL} \quad (7.54)$$

$$v^*(z) = \frac{dF(z)}{dz} = u(x, y) - i v(x, y) \quad |\vec{v}(x, y)| = v^*(z) \quad v(z) = \sqrt{\text{Re}(v^*)^2 + \text{Im}(v^*)^2}$$

Konturbedingung: Die Summe aller Quellen im geschlossen Körper ist gleich 0.

$$\dot{m}_{\perp 1-2} = \rho (\Psi_2 - \Psi_1) \quad d\dot{m}_{\perp} = \rho d\Psi \quad (\text{S. 26})$$

$$\Gamma \equiv \oint_s \vec{v} d\vec{s} = \int_A \vec{\text{rot}}\vec{v} \cdot \vec{n} dA = \int_A \vec{\Omega} \cdot \vec{n} dA \quad (7.20)$$

$$\Gamma_{1-2} = \int_1^2 \vec{v} d\vec{s} = \Phi_2 - \Phi_1 \quad (7.39)$$

Ein Feld konstanter Zirkulation ( $\Gamma = \text{const.}$ ) ist (außer in den Singularitäten) wirbelfrei ( $\vec{\text{rot}}\vec{v} = \vec{0}$ ).  
 $\Rightarrow$  Ein Potentialfeld hat konstante Zirkulation.

Ein Feld konstanter Drehung ( $\vec{\Omega} = 2\vec{\omega} = \vec{\text{rot}}\vec{v} = \text{const.}$ ) hat veränderliche Zirkulation und ist folglich kein Potentialfeld.

$$F_A = + b \rho u_\infty \Gamma \quad \text{KUTTA-JOUKOWSKI} \quad (7.98)$$

$$c_p(x, y) = \frac{p(x, y) - p_\infty}{q_\infty} = \underbrace{1 - \left( \frac{u(x, y)}{u_\infty} \right)^2}_{\text{nur inkompressibel}}$$

## 14 Mathematik

$$\Delta \Phi = \operatorname{div}(\vec{\operatorname{grad}}\Phi) = \vec{\nabla}^2 \Phi = \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2}$$

$$\operatorname{div} \vec{v} = \vec{\nabla} \cdot \vec{v} = \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z}$$

$$\vec{\operatorname{grad}}\Phi = \vec{\nabla} \Phi = \begin{pmatrix} \frac{\partial \Phi}{\partial x} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial y} \\ \frac{\partial \Phi}{\partial z} \end{pmatrix}$$

$$\vec{\operatorname{rot}}\vec{v} = \vec{\nabla} \times \vec{v} = \begin{pmatrix} \frac{\partial w}{\partial y} - \frac{\partial v}{\partial z} \\ \frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial w}{\partial x} \\ \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y} \end{pmatrix}$$

$$\vec{\nabla} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix}$$

$\vec{\operatorname{rot}}(\vec{\operatorname{grad}}\Phi) \equiv \vec{0}$  Das Gradientenfeld ist wirbelfrei.

$\operatorname{div}(\vec{\operatorname{rot}}\vec{v}) \equiv 0$  Das Rotationsfeld ist quellfrei.

Integration über ein Geschwindigkeitsfeld  $\vec{v}(x, y) = \begin{pmatrix} u(x, y) \\ v(x, y) \end{pmatrix}$  entlang einer gegebenen Kurve  $\vec{w}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix}$ :

1. Kurve nach  $\vec{w}(x) = \begin{pmatrix} x \\ y(x) \end{pmatrix}$  umparametrisieren.
2. Einsetzen der Wegbedingung  $y = y(x)$  in  $\vec{v}(x, y) = \begin{pmatrix} u(x, y) \\ v(x, y) \end{pmatrix}$  liefert  $\vec{v}_w(x) = \begin{pmatrix} u(x) \\ v(x) \end{pmatrix}$ .
3. Damit die Integration über  $\vec{v}_w(x)$  entlang  $x$  ausführen.