

# Übung 4

Dienstag, 21. Mai 2019 10:22

## Ähnlichkeitsregeln

- kompressiblen Potentialgleichungen
- reibungsfrei, rotationsfrei
- stationär, 2D

↳ Linearisierung (siehe Vorlesung)

$$\phi = u_\infty \cdot x + \phi' \quad \text{Störpotential}$$

→ Vernachlässigung von Termen höherer Ordnung

$$(1 - Ma_\infty^2) \phi'_{xx} + \phi'_{yy} = 0$$

$Ma_\infty < 1 \quad \oplus$  elliptisch

$Ma_\infty > 1 \quad \ominus$  hyperbolisch

- gilt nur für kleine Störungen

Störansatz:

$$u = u_\infty + u'$$

$$v = v'$$

del. Potential gl.

$$u' = \frac{\partial \phi'}{\partial x}$$

Linearisierte Potentialgleichung  
(Störpotentialgleichung)

- gilt nur für kleine Störungen
- Vorsicht im Staupunkt
- kleine  $\frac{d}{l}$ ,  $\frac{L}{l}$ ,  $\alpha$
- $Ma_\infty < 0.8$  oder  $1,2 < Ma_\infty < 5$

## A2) Göthersche Regel

Idee: Transformation der kompressiblen Stördifferentialgleichung, so dass die Mach-Zahl nicht mehr explizit vorkommt.

$$\left. \begin{array}{ll} Ma_\infty < 0,8 & \Rightarrow \bar{Ma} = 0 \\ 1,2 < Ma_\infty < 5 & \Rightarrow \bar{Ma} = \sqrt{2} \end{array} \right\} \text{Vergleichsmachzahlen}$$

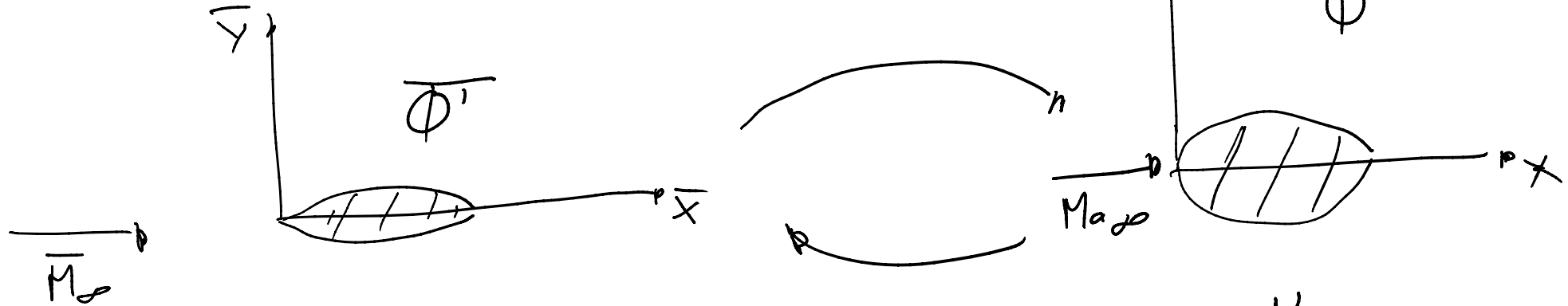
$$\bar{x} = x, \quad \bar{y} = t_1 y, \quad \bar{\Phi}' = \frac{1}{t_2} \Phi'$$

$$\bar{z} = t_1 \gamma$$

$$t_1 = \sqrt{|1 - Ma_\infty^2|} \rightarrow \text{geom. Transformation}$$

$$t_2 = \frac{1}{1 - Ma_\infty^2} \rightarrow \text{strömungsmechanische Transformation}$$

$$\hookrightarrow \boxed{\overline{\Phi}'_{\bar{x}\bar{y}} + \overline{\Phi}'_{\bar{y}\bar{y}} = 0}$$



Transformation der Beiwerte:

z.B.  $c_p = \frac{p - p_\infty}{\frac{\rho_\infty}{2} v_\infty^2}$

$$q_\infty = \frac{\rho_\infty}{2} v_\infty^2$$

$$Ma_\infty = \frac{v_\infty}{a_\infty}$$

$$a_\infty = \sqrt{\frac{\gamma p_\infty}{\rho_\infty}}$$

$$c_p = \frac{p - p_\infty}{q_\infty} = \frac{2}{\gamma Ma_\infty^2} \left( \frac{p}{p_\infty} - 1 \right)$$

Energiegleichung:  $T = T_\infty + \frac{\gamma-1}{2} \frac{1}{\gamma R} (v_\infty^2 - \|\vec{v}\|^2)$

$$\left| \begin{array}{l} h = c_p T \\ c_p = \frac{\gamma R}{\gamma-1} \end{array} \right.$$

$$\frac{T}{T_\infty} = 1 + \frac{\gamma-1}{2} \frac{u_\infty^2 - \|\vec{v}\|^2}{a_\infty^2}$$

Störgleichungsansatz:  $\|\vec{v}\|^2 = (u_\infty + u')^2 + v'^2$

$$\frac{T}{T_\infty} = 1 - \frac{\gamma-1}{2 a_\infty^2} (2 u' u_\infty + u'^2 + v'^2)$$

$$\frac{T}{T_\infty} = 1 - \frac{\gamma-1}{2} Ma_\infty^2 \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right)$$

Isentropenbeziehungen  $\frac{p}{p_\infty} = \left( \frac{T}{T_\infty} \right)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$

$$\frac{p}{p_\infty} = \left[ 1 - \frac{\gamma-1}{2} Ma_\infty^2 \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right) \right]^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

$\varepsilon$  : klein

$$\frac{p}{p_\infty} = (1 - \varepsilon)^{\frac{\gamma}{\gamma-1}}$$

Reihenentwicklung:

$$\frac{p}{p_\infty} = 1 - \frac{\gamma}{\gamma-1} \varepsilon = 1 - \frac{\gamma}{2} Ma_\infty^2 \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right)$$

$$\approx 2 \left[ 1 - \frac{\gamma}{2} Ma_\infty^2 \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right) - 1 \right]$$

$$\frac{u'}{u_\infty} \ll 1, \frac{v'}{u_\infty} \ll 1$$

$$c_p = \frac{2}{\gamma Ma_\infty^2} \left[ 1 - \frac{\gamma}{2} Ma_\infty^2 \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right) - 1 \right]$$

$$c_p = - \left( 2 \frac{u'}{u_\infty} + \frac{u'^2 + v'^2}{u_\infty^2} \right) \quad \text{mit } \frac{u'^2}{u_\infty^2} \ll \frac{u'}{u_\infty}, \frac{v'^2}{u_\infty^2} \ll \frac{u'}{u_\infty}$$

$$\boxed{c_p = -2 \frac{u'}{u_\infty}} \quad \text{kleine Störungen}$$

$$c_p = -\frac{2}{u_\infty} \frac{\partial \phi'}{\partial x} = -\frac{2}{u_\infty} \frac{\partial \bar{\phi}'}{\partial x} \cdot t_2$$

$$= -\frac{2}{u_\infty} \bar{u}' t_2$$

$$c_p|_{Ma_\infty} = t_2 \cdot \bar{c}_p|_{\bar{M}}$$

gegeben : • Originalprofil  $OP, \alpha$   
 • gewünschte Machzahl  $Ma_\infty$

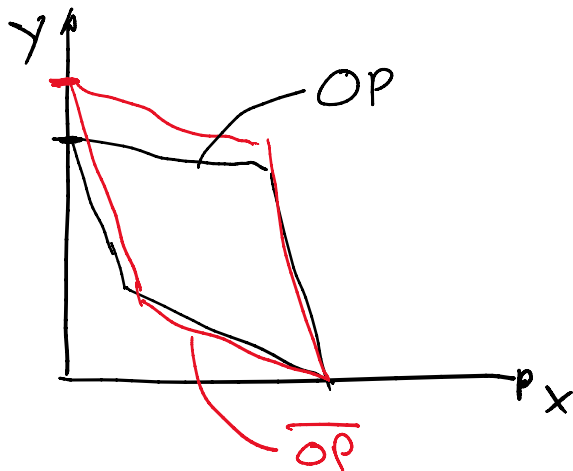
1.) Transformation des OP  $\left(\frac{t}{l}, \frac{d}{l}\right)$

$$t_1 = \sqrt{|1 - Ma_\infty^2|} \quad \begin{array}{l} OP \rightarrow \overline{OP} \\ \alpha \rightarrow \bar{\alpha} \end{array}$$

2) Rechnen/Messen  $\bar{c}_p, \bar{c}_A$  an dem  $\overline{OP}$   
 bei den Vergleichsmachzahlen  $\overline{M}_b = 0$   
 $\overline{M}_a = \sqrt{2}$

3) Transformation der gemessenen/gerechneten Ergebnisse  
 mit  $t_2 = \frac{1}{1 - M_{a,p}^2}$   $c_p = \frac{\bar{c}_p}{1 - M_{a,p}^2}$   $c_A, c_{Ad}, c_{wi}$

=> Nachteil: 2 Geometrien



$$M_{a,p} = 4$$

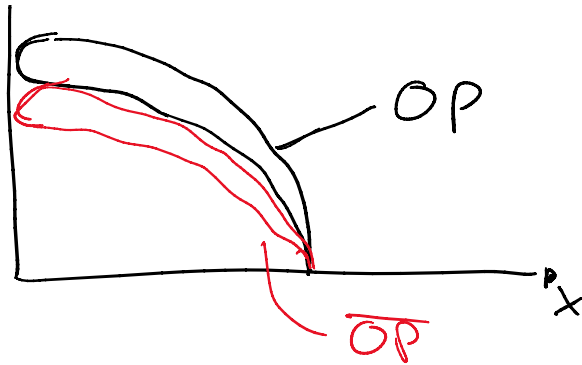
$$\overline{M} = \sqrt{2}$$

$$\overline{y} = \sqrt{|1 - M_{a,p}^2|} \, y$$



$$M_{a,p} = 0.6$$

$$\overline{M} = 0$$



### A3: Prandtl-Glauert-Ackeret-Regel

nur in 2D!

(ohne geometrische Transformation)

Annahme: lineare Abhängigkeit zwischen Druckbeiwert  $c_p$  und  $\alpha, l, d$

vereinfachte Ähnlichkeitsregel der Göttert-Regel

wir suchen eine strömungsmechanische Transformation für ein OP bei  $Ma_\infty$   
 $\delta$  (z.B.  $\frac{d}{l}, \frac{l}{\rho}, \alpha$ )

$$c_p|_{Ma_\infty} = f(\hat{c}_p)$$

$\hat{c}_p$ : gemessen am OP ( $\delta$ ) bei entsprechender Machzahl  $\overline{M}$

$\overline{c}_p$ : gemessen am  $\overline{OP}$  bei entsprechender Machzahl  $\overline{M}$

$$\overline{c}_p = \frac{1}{\overline{M}^2}$$

$$\hat{c}_p = \frac{\hat{\delta}}{\overline{M}^2}$$

$$c_p = \overline{c_p} t_2 = \overline{c_p} \frac{1}{1 - Ma_\infty^2}$$

$$\frac{\hat{c}_p}{\overline{c_p}} = \frac{\delta}{\alpha}$$

$$\overline{\delta} = t_1 \hat{\delta} = \sqrt{1 - Ma_\infty^2} \hat{\delta}$$

$$\overline{c_p} = \hat{c}_p \sqrt{1 - Ma_\infty^2}$$

$$c_p|_{Ma_\infty} = \frac{\hat{c}_p|_{\overline{M}}}{\sqrt{1 - Ma_\infty^2}}$$

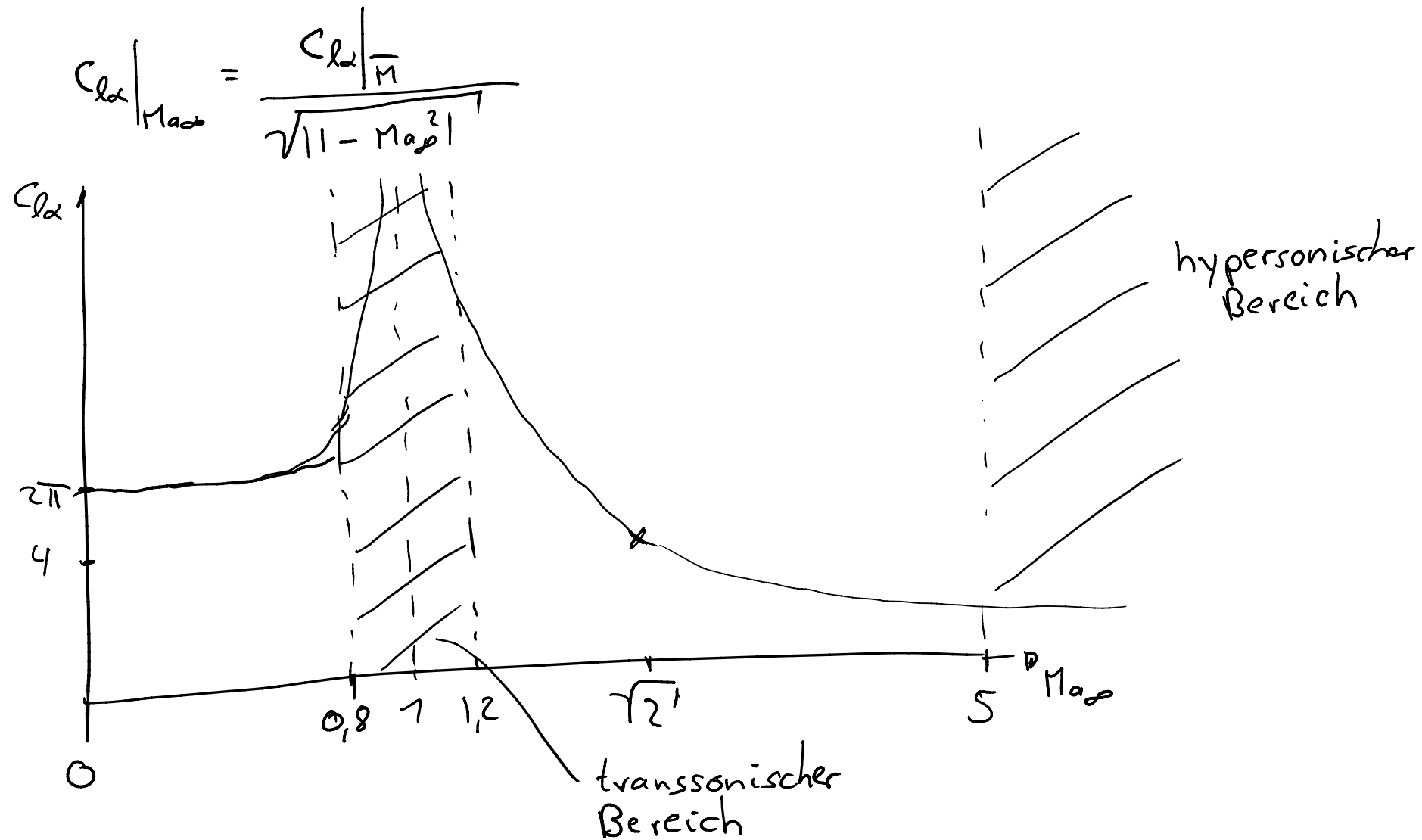
↳ aerodyn. Beiwerte bei komp. Machzahlen unmittelbar aus den bei der entsprechenden Vergleichsmachzahlen gemessenen Ergebnissen gewonnen

A4

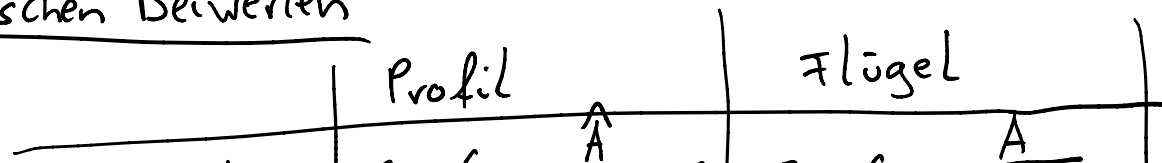
Anwendung der PGA-Regel auf  $c_{l\alpha}$  bzw  $c_{a\alpha} = \frac{\partial c_a}{\partial \alpha}$

ebenen Platte bei  $\overline{M} = 0$   $c_{l\alpha} = 2\pi$

$\overline{M} = \sqrt{2}$   $c_{l\alpha} = 4$



Aerodynamischen Beiwerten

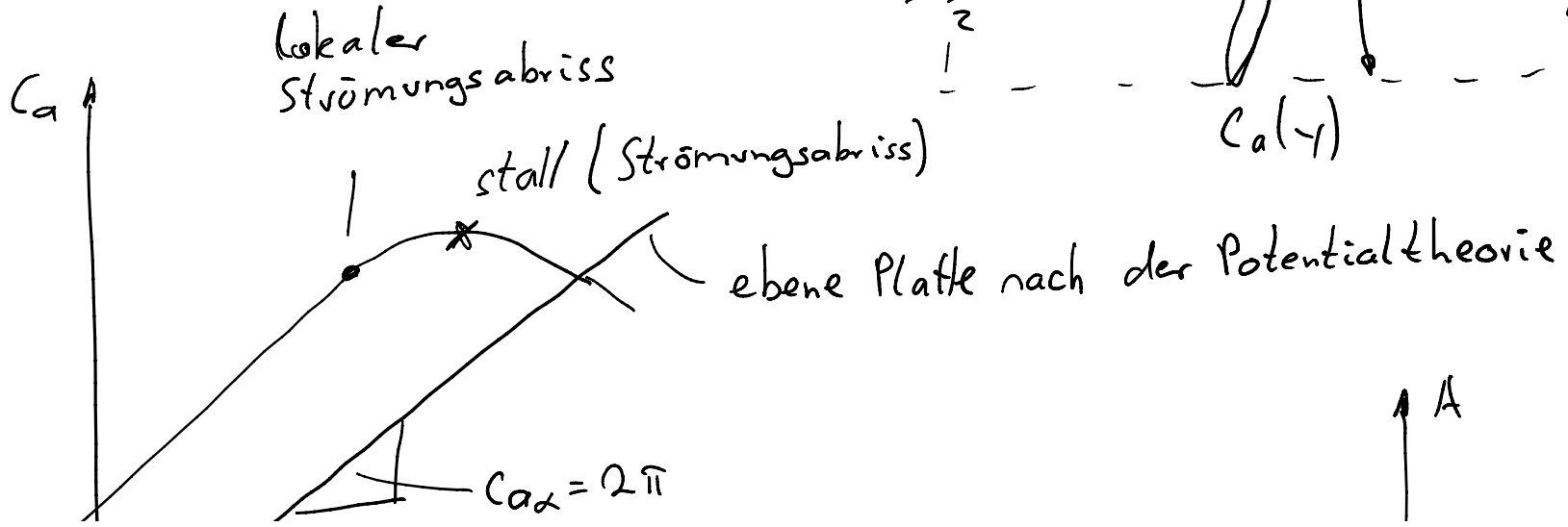
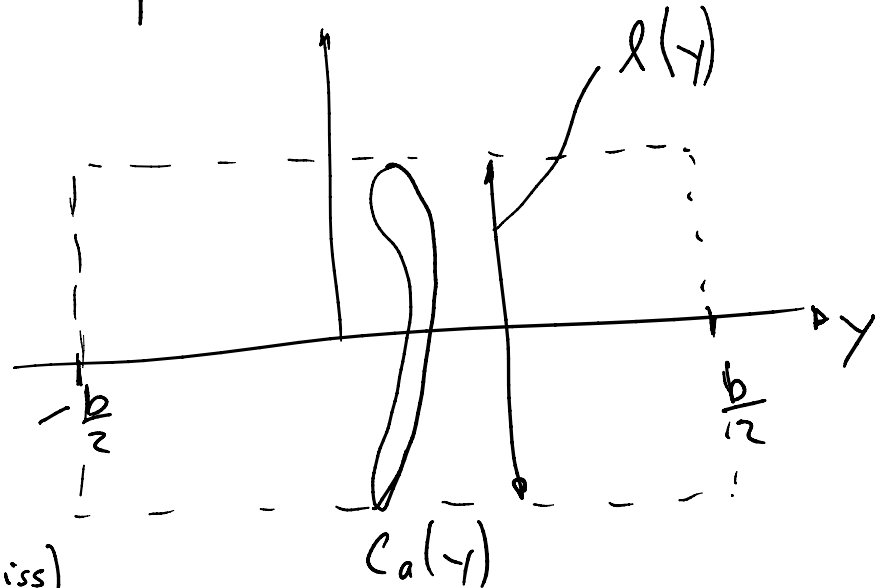


$$q_{\infty} = \frac{\rho_{\infty}}{2} v_{\infty}^2$$

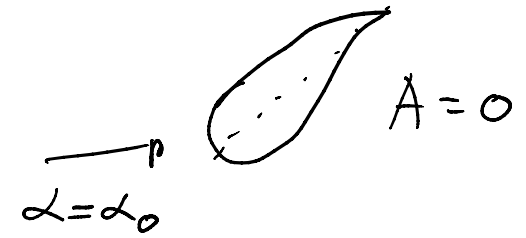
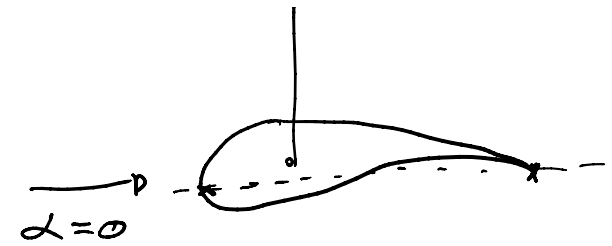
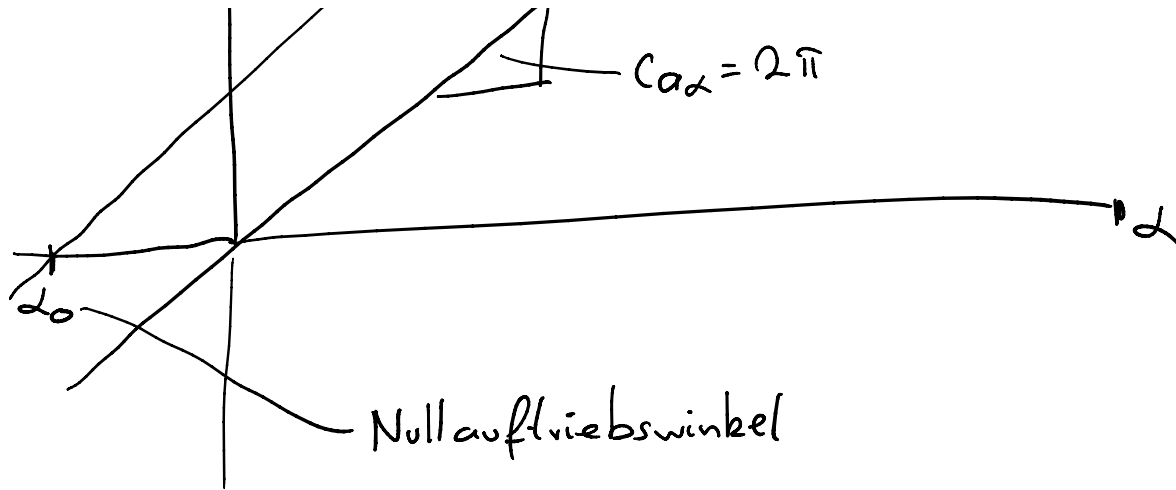
	Profil	Flügel
Auftrieb	$C_a = C_l = \frac{\hat{A}}{q_\infty l}$	$C_A = C_L = \frac{A}{q_\infty S}$
Widerstand	$C_w = C_d = \frac{\hat{W}}{q_\infty l}$	$C_W = C_D = \frac{W}{q_\infty S}$
Moment	$C_m = \frac{\hat{M}}{q_\infty l^2}$	$C_M = \frac{M}{q_\infty S \cdot l}$

$$q_\infty = \frac{\rho}{2} v_\infty^2$$

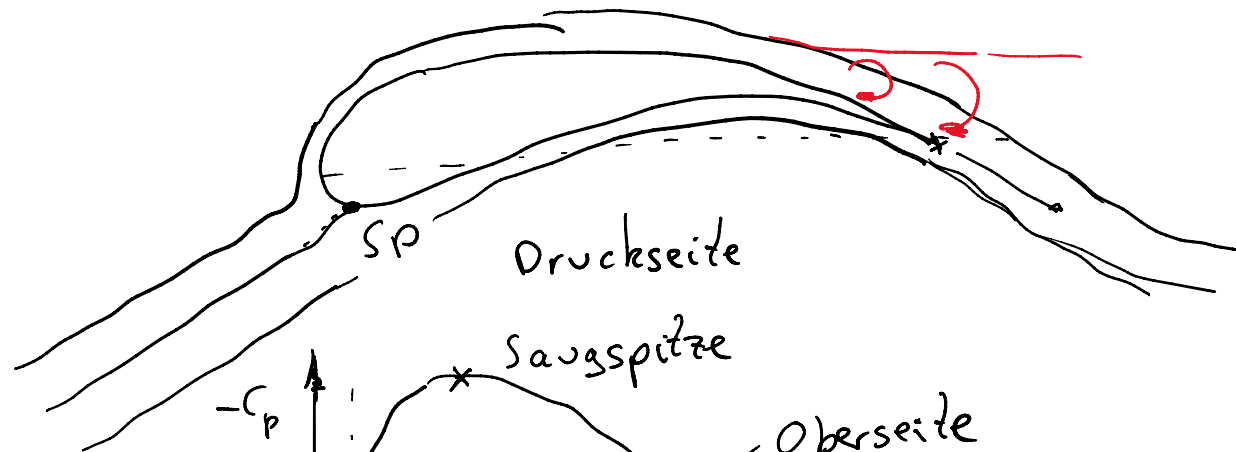
$$C_A = \frac{1}{b} \int_{-\frac{b}{2}}^{\frac{b}{2}} C_a(y) dy$$



$\uparrow A$



Saugseite



$$C_p = \frac{p - p_\infty}{\frac{\rho}{2} U_\infty^2}$$

