

(Name, Matr.-Nr, Unterschrift)

**Klausur „Strömungsmechanik I“ (Bachelor) & „Technische Strömungslehre“ (Diplom)**

16. 03. 2016

## 1. Aufgabe

Mit Hinweis:

$$\begin{aligned} dp &= \rho\omega^2 r dr - \rho g dz \\ \int_{p_a}^p dp &= \int_{r=0}^r \rho\omega^2 r dr - \int_{z=h}^z \rho g dz \\ p - p_a &= \rho\omega^2 \frac{r^2}{2} - \rho g(z - h) = \rho g(h - z) + \frac{1}{2}\rho\omega^2 r^2 \end{aligned}$$

a) Betrachtung an der Oberfläche:

$$\begin{aligned} p_a + \rho gh &= p_a + \rho g z(r) - \frac{1}{2}\rho\omega^2 r^2 \\ z(r) &= h + \frac{\omega^2 r^2}{2g} \\ r = R : z = H &\rightarrow H = h + \frac{\omega^2 R^2}{2g} \\ \rightarrow \omega^2 &= \frac{2(H - h)g}{R^2} \\ z(r) &= h + \frac{2(H - h)gr^2}{R^2 2g} = h + (H - h)\left(\frac{r}{R}\right)^2 \end{aligned}$$

Volumen  $V(\omega = 0) = V(\omega)$

$$\begin{aligned} \pi R^2 h_0 &= \int_0^R z(r) 2\pi r dr = 2\pi \int_0^R \left[ h + (H - h) \frac{r^2}{R^2} \right] r dr = \frac{\pi R^2}{2} (h + H) \\ \leftrightarrow h &= 2h_0 - H \\ \rightarrow \omega &= \sqrt{\frac{2(H - 2h_0 + H)g}{R^2}} = \sqrt{\frac{4(H - h_0)g}{R^2}} \end{aligned}$$

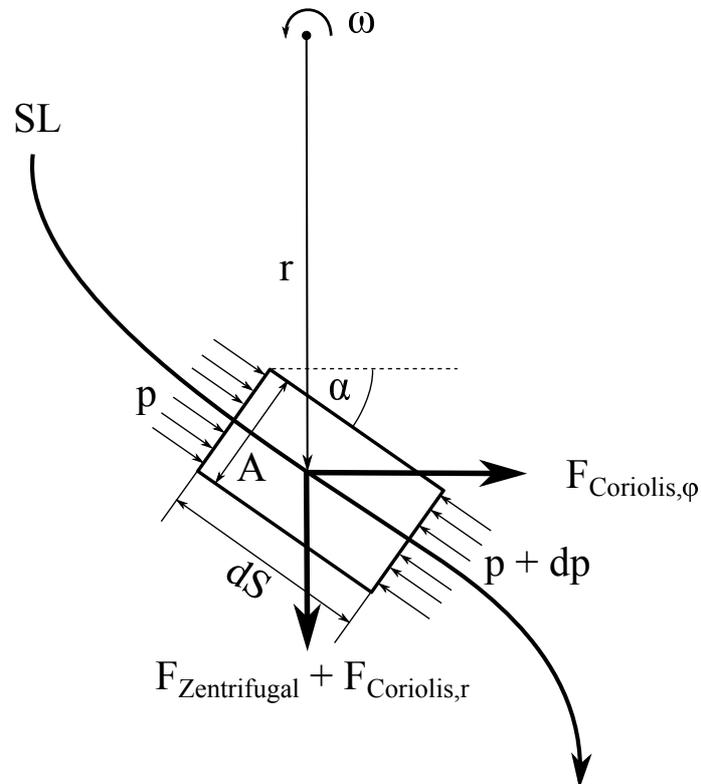
b) Aus oben betrachteter Druckgleichung

$$\text{Wand} \rightarrow r = R : p = p_a + \rho g(H - z)$$

$$\text{Boden} \rightarrow z = 0 : p = p_a + \rho gh + \frac{1}{2}\rho\omega^2 r^2$$

## 2. Aufgabe

a) Kräfte auf ein Segment der Stromlinie



b) Die in Strömungsrichtung wirkende Coriolis-Kraft ist null.

Möglichkeit 1:

$$\begin{aligned}
 0 &\stackrel{!}{=} F_{Coriolis,r} \sin(\alpha) + F_{Coriolis,\varphi} \cos(\alpha) \\
 \Rightarrow 0 &\stackrel{!}{=} 2m\omega v_\varphi \sin(\alpha) - 2m\omega v_r \cos(\alpha) \\
 \Rightarrow 0 &\stackrel{!}{=} v \cos(\alpha) \sin(\alpha) - v \sin(\alpha) \cos(\alpha) \\
 \Rightarrow &\text{Die Corioliskraft hebt sich für die Bernoulli-Gleichung immer auf,} \\
 &\text{da sie in ihrer Gesamtheit immer senkrecht zur Strömungsrichtung wirkt.}
 \end{aligned}$$

Möglichkeit 2:

Die Steigung der Stromlinie ist  $\frac{v_r}{v_\varphi}$ . Die Steigung der Coriolis-Kraft hingegen ist  $-\frac{v_\varphi}{v_r}$ .  
Daher wirkt die Coriolis-Kraft immer senkrecht zur Strömungsrichtung.

c) Herleitung der Bernoulli-Gleichung im rotierenden System ohne Coriolis-Kräfte

$$\sum dF = F_{Zentrifugal} \sin(\alpha) + A(p - (p + dp))$$

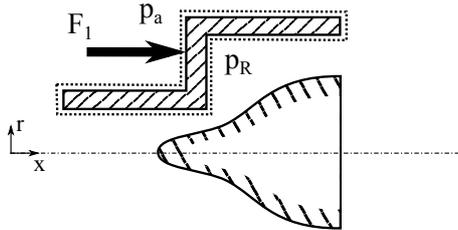
$$\begin{aligned}
&= \underbrace{A \rho dS \omega^2 r \sin(\alpha)}_{=dm} + A(p - (p + dp)) \\
&= A \rho dS \omega^2 r \sin(\alpha) - Adp \\
\Rightarrow A \rho \int_1^2 \frac{dv}{dt} dS &= A \rho \omega^2 \int_1^2 \underbrace{r \sin(\alpha) dS}_{dr} - Ap|_1^2 \\
\Rightarrow \rho \int_1^2 \left( \frac{\partial v}{\partial t} + v \frac{\partial v}{\partial S} \right) dS &= \frac{1}{2} \rho \omega^2 r^2|_1^2 - p|_1^2 \\
\Rightarrow \rho \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} dS + \frac{1}{2} \rho v^2|_1^2 &= \frac{1}{2} \rho \omega^2 r^2|_1^2 - p|_1^2 \\
\Rightarrow \underbrace{p|_1^2}_{\text{stat. Druck}} - \underbrace{\frac{1}{2} \rho \omega^2 r^2|_1^2}_{\text{pot. Term}} + \underbrace{\frac{1}{2} \rho v^2|_1^2}_{\text{kin. Term}} + \underbrace{\rho \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} dS}_{\text{Beschleunigungsterm}} &= 0 \\
\Rightarrow \left( p - \frac{1}{2} \rho \omega^2 r^2 + \frac{1}{2} \rho v^2 \right)_1 &= \left( p - \frac{1}{2} \rho \omega^2 r^2 + \frac{1}{2} \rho v^2 \right)_2 + \rho \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} dS
\end{aligned}$$

### 3.Aufgabe

a) Bernoulli von „R“ nach „2“

$$\begin{aligned}
 p_R + \frac{1}{2}\rho u_R^2 &= p_a + \frac{1}{2}\rho u_2^2 + \Delta p_R \\
 \text{mit } u_R &= u_1 \frac{A}{A_R}, u_2 = 2u_1 \\
 \Rightarrow p_R - p_a &= \frac{1}{2}\rho \left( u_2^2 - u_R^2 + u_R^2 \left(1 - \frac{A_R}{A}\right)^2 \right) \\
 &= \frac{1}{2}\rho u_1^2 \left( 4 - \left(\frac{A}{A_R}\right)^2 + \left(\frac{A}{A_R}\right)^2 \left(1 - \frac{A_R}{A}\right)^2 \right)
 \end{aligned}$$

Impulssatz um Ventilmantel

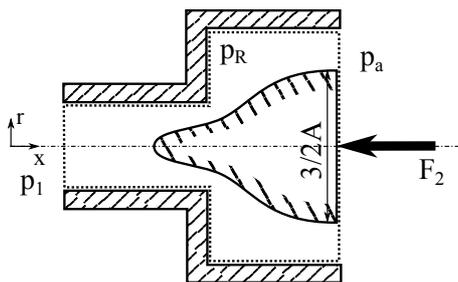


$$\begin{aligned}
 0 &= A(p_a - p_R) + F_1 \\
 \Rightarrow F_1 &= \frac{1}{2}A\rho u_1^2 \left( 4 - \left(\frac{A}{A_R}\right)^2 + \left(\left(\frac{A}{A_R}\right) - 1\right)^2 \right) \\
 &= \frac{1}{2}A\rho u_1^2 \left( 5 - 2\left(\frac{A}{A_R}\right) \right)
 \end{aligned}$$

b) Bernoulli von „1“ nach „R“

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho u_1^2 = p_R + \frac{1}{2}\rho u_R^2$$

Impulssatz um Fluid und Absperrkörper



$$\begin{aligned}
 -\rho u_1^2 A + \rho u_2^2 \frac{A}{2} &= A p_1 + A p_R - 2A p_a - F_2 \\
 \Rightarrow F_2 &= A \left( p_1 + \left( p_1 + \frac{1}{2}\rho (u_1^2 - u_R^2) \right) - 2p_a \right) - \rho u_1^2 A \\
 \Rightarrow F_2 &= 2A(p_1 - p_a) - \frac{1}{2}\rho u_1^2 A \left( 1 + \left(\frac{A}{A_R}\right)^2 \right)
 \end{aligned}$$

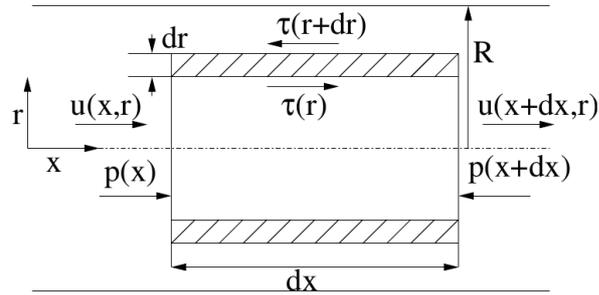
Bernoulli von „1“ nach „2“

$$\begin{aligned}p_1 + \frac{1}{2}\rho u_1^2 &= p_a + \frac{1}{2}\rho u_2^2 + \Delta p_R \\ \Rightarrow p_1 - p_a &= \frac{1}{2}\rho u_1^2(4-1) + \frac{1}{2}\rho u_1^2 \left(\frac{A}{A_R}\right)^2 \left(1 - \frac{A_R}{A}\right)^2 \\ &= \frac{1}{2}\rho u_1^2 \left(3 + \left(\frac{A}{A_R} - 1\right)^2\right) \\ \Rightarrow F_2 &= A\rho u_1^2 \left(3 + \left(\frac{A}{A_R} - 1\right)^2\right) - \frac{1}{2}\rho u_1^2 A \left(1 + \left(\frac{A}{A_R}\right)^2\right) \\ \Rightarrow F_2 &= A\rho u_1^2 \left(\frac{7}{2} + \frac{1}{2}\left(\frac{A}{A_R}\right)^2 - 2\frac{A}{A_R}\right)\end{aligned}$$



## 5. Aufgabe

- a) Impulssatz am ringförmigen Element:  
ausgebildete Strömung  $\Rightarrow u(x, r) = u(x + dx, r)$



$\Rightarrow$  eintretender Impulsstrom  $\dot{I}_{ein}$  = austretender Impulsstrom  $\dot{I}_{aus}$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \dot{I}_{ein} - \dot{I}_{aus} &= 2\pi r p dr - 2\pi r \left( p + \frac{dp}{dx} dx \right) dr + 2\pi r dx \tau - 2\pi (r+dr) dx \left( \tau + \frac{d\tau}{dr} dr \right) = 0 \\ &\Rightarrow -\frac{dp}{dx} - \frac{d\tau}{dr} - \frac{\tau}{r} - \frac{d\tau}{r} = 0 \end{aligned}$$

wobei  $\frac{d\tau}{r}$  von höherer Ordnung klein ist

$$\Rightarrow \frac{dp}{dx} = -\frac{1}{r} \frac{d(\tau r)}{dr}$$

1. Integration:

$$\tau = -\frac{r}{2} \frac{dp}{dx} + \frac{C_1}{r}$$

mit RB:  $\tau(r=0) = 0 \Rightarrow C_1 = 0$

Newton'sches Fließgesetz:  $\tau = -\eta \frac{du}{dr} = -\frac{r}{2} \frac{dp}{dx}$  mit  $-\frac{dp}{dx} = \frac{p_1 - p_2}{L}$

2. Integration:

$$u(r) = \frac{1}{2\eta} \frac{dp}{dx} \frac{r^2}{2} + C_2$$

mit RB:  $u(r=R) = 0$

$$\Rightarrow C_2 = -\frac{1}{2\eta} \frac{dp}{dx} \frac{R^2}{2}$$

$$\Rightarrow u(r) = \frac{R^2}{4\eta} \frac{p_1 - p_2}{L} \left( 1 - \left( \frac{r}{R} \right)^2 \right)$$

- b) Wandschubspannung  $\tau_w$  und mittlere Geschwindigkeit  $u_m$ :

$$\tau_w = -\tau(r=R) = -\frac{R}{2} \frac{p_1 - p_2}{L}$$

mit  $u_m = \frac{\dot{V}}{A}$ ,  $A = \pi R^2$

$$\dot{V} = \int_0^R u(r) 2\pi r dr = \frac{\pi R^4}{2\eta} \frac{p_1 - p_2}{L} \left[ \frac{1}{2} \left( \frac{r}{R} \right)^2 - \frac{1}{4} \left( \frac{r}{R} \right)^4 \right]_0^R = \frac{\pi R^4}{8\eta} \frac{p_1 - p_2}{L}$$

$$\Rightarrow u_m = \frac{R^2}{8\eta} \frac{p_1 - p_2}{L}$$

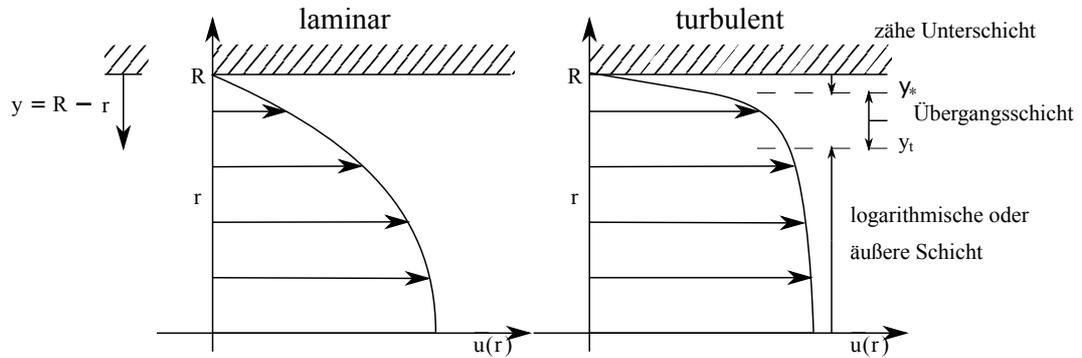
c) Rohrreibungsbeiwert  $\lambda$ :  
mit  $\Delta p = p_1 - p_2$

$$\Rightarrow \Delta p = \lambda \frac{L}{D} \frac{\rho}{2} u_m^2$$

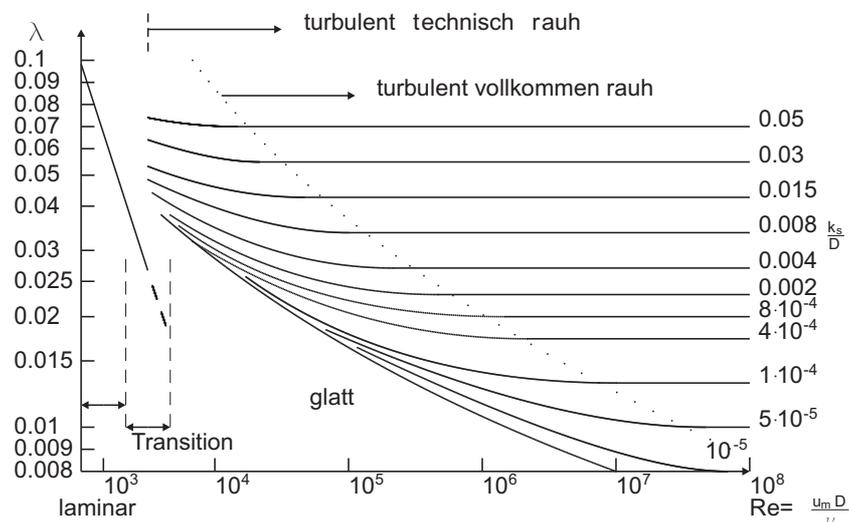
$$u_m = \frac{R^2}{8\eta} \frac{p_1 - p_2}{L} \Leftrightarrow \frac{p_1 - p_2}{\frac{\rho}{2} u_m^2} = \frac{16\eta L}{\rho u_m R^2} = \frac{64\eta}{\rho u_m D} \frac{L}{D} \Rightarrow \lambda = \frac{64}{Re_D}$$

## 6. Aufgabe

- Die Reynoldssche Mittelung ist die Aufteilung von Strömungsgrößen in einen zeitlichen Mittelwert und einen Schwankungsterm. Die Reynoldssche Schubspannung resultiert aus den konvektiven Beschleunigungstermen.
- Das universelle logarithmische Wandgesetz beschreibt das Geschwindigkeitsprofil einer turbulenten Rohrströmung außerhalb der viskosen Unterschicht.
- 



- Abklingende Geschwindigkeitsschwankungen,  $\tau_l \gg \tau_t$ , linearer Geschwindigkeitsverlauf normal zur Wand, großer Geschwindigkeitsgradient
- Das Moody-Diagramm stellt den Verlustbeiwert von Rohrströmungen in Abhängigkeit von der Reynoldszahl sowie der Oberflächenbeschaffenheit dar.



$$f) Tu = \frac{1}{u_\infty} \sqrt{\frac{1}{3} (\overline{u'^2} + \overline{v'^2} + \overline{w'^2})}$$