

.....
(Name, Matr.-Nr, Unterschrift)

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

06. 03. 2018

1. Aufgabe

a) Barometrische Höhenformel:

$$\begin{aligned} \frac{dp}{dz} &= -\rho(z)g = -\frac{p(z)}{R_L T(z)}g \quad \text{mit } \rho(z) = \frac{p(z)}{R_L T(z)} \\ \Rightarrow \frac{1}{p} dp &= -\frac{g}{R_L (T_B - az)} dz \\ \Rightarrow \int_{p(z=0)}^{p(z)} \frac{1}{p} dp &= -\frac{g}{R_L} \int_{z=0}^z \frac{1}{T_B - az} dz = \ln \left(\frac{T_B - az}{T_B} \right)^{\frac{g}{R_L a}} \quad \text{mit } p(z=0) = p_a \\ \Rightarrow p(z) &= p_a \left(\frac{T_B - az}{T_B} \right)^{\frac{g}{R_L a}} \end{aligned}$$

b) Kräftegleichgewicht für $z = 0$:

$$\begin{aligned} \sum_i F_i = 0 &\Rightarrow -(m_z g + F_S + m_{He} g) + V_{AK} \rho_L(z=0) g = 0 \\ &\Rightarrow m_z g + F_S = V_{AK} (\rho_L(z=0) - \rho_{He}(z=0)) g \\ &\Rightarrow m_z g + F_S = V_{AK} \left(\frac{p_a}{R_L T_0} - \frac{p_a}{R_{He} T_0} \right) g \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} V_{AK} &= (m_z g + F_S) \frac{T_0}{p_a g} \left(\frac{R_L R_{He}}{R_{He} - R_L} \right) \\ m_{He} &= \rho_{He} V_{AK} = \frac{m_z g + F_S}{g} \left(\frac{R_L}{R_{He} - R_L} \right) \end{aligned}$$

c) Gewichtskraft der verbleibenden Löschwassermenge: $0.1 F_S$

Kräftegleichgewicht im Schwebezustand Z_{max}

$$\begin{aligned} \sum_i F_i = 0 &\Rightarrow \rho_L(z_{max}) g V_{AK}^* = 0.1 F_S + m_z g + m_{He}^* g \\ \text{mit } \rho_L(z) &= \rho_0 \frac{T_B}{T(z)} \frac{p(z)}{p_a} = \rho_0 \left(\frac{T_B}{T_B - az} \right) \left(\frac{T_B - az}{T_B} \right)^{\frac{g}{R_L a}} = \rho_0 \left(\frac{T_B - az}{T_B} \right)^{\frac{g}{R_L a} - 1} \quad \text{folgt} \\ \frac{p_a}{R_L T_B} \left(\frac{T_B - az_{max}}{T_B} \right)^{\frac{g}{R_L a} - 1} V_{AK}^* g &= 0.1 F_S + m_z g + m_{He}^* g \\ \Rightarrow z_{max} &= \frac{T_B}{a} - \frac{T_B}{a} \left(\frac{R_L T_B}{p_a V_{AK}^* g} (0.1 F_S + m_z g + m_{He}^* g) \right)^{\frac{1}{\frac{g}{R_L a} - 1}} \end{aligned}$$

2. Aufgabe

a) Konti: $\frac{dh}{dt}\Big|_{t_0} = \frac{A_L}{A_T} v\Big|_{t_0}$

Bernoulli außen \rightarrow innen: $p_a + \rho_W g h_T = p_a + \rho_{\text{Öl}} g h_{\text{Öl}} + \frac{1}{2} \rho_W v^2\Big|_{t_0}$

Mit $\frac{\rho_{\text{Öl}}}{\rho_W} = \frac{2}{3}$ und $\frac{h_{\text{Öl}}}{h_T} = \frac{3}{4} \Rightarrow \frac{dh}{dt}\Big|_{t_0} = \frac{A_L}{A_T} \sqrt{g h_T}$

b) h^* sei der Wasserstand im Schiff. Gleichgewicht: $\rho_W g h_T = \rho_{\text{Öl}} g h_{\text{Öl}} + \rho_W g h^*$
 $\Rightarrow h^* = \frac{1}{2} h_T$

$$\underbrace{h^* + h_{\text{Öl}}}_{\text{Gesamtfüllstand im Gleichgewicht}} = \frac{5}{4} h_T > \frac{6}{5} h_T = \underbrace{h_T + h_D}_{\text{maximal möglicher Füllstand}} \Rightarrow \text{Überlauf}$$

Gleichgewicht nach Überlauf: $\rho_W g h_T = \rho_{\text{Öl}} g \underbrace{(h_T + h_D - h^{**})}_{\text{Ölrest}} + \rho_W g h^{**}$

$\Rightarrow h^{**} = \frac{3}{5} h_T$

Austretendes Volumen: $V = (h_{\text{Öl}} - (h_T + h_D - h^{**})) A_T = \frac{3}{20} h_T A_T$

c) h^* sei der Wasserstand im Schiff.

Bernoulli außen \rightarrow innen: $p_a + \rho_W g h_T = p_a + \rho_{\text{Öl}} g h_{\text{Öl}} + \rho_W g h^* + \frac{1}{2} \rho_W v^2$

$\Rightarrow v = \sqrt{g(h_T - 2h^*)}$

$\Rightarrow \frac{dh^*}{dt} = \frac{A_L}{A_T} \sqrt{g(h_T - 2h^*)} \Rightarrow \frac{dh^*}{\sqrt{\frac{1}{2} h_T - h^*}} = \sqrt{2g} \frac{A_L}{A_T} dt$

$\Rightarrow -2 \sqrt{\frac{1}{2} h_T - h^*} \Big|_0^{h_{\text{ÜL}}^*} = \sqrt{2g} \frac{A_L}{A_T} t \Big|_0^{t_{\text{ÜL}}}$

Wasserstand beim Überlaufen: $h_{\text{ÜL}}^* = h_T + h_D - h_{\text{Öl}} = \frac{9}{20} h_T$

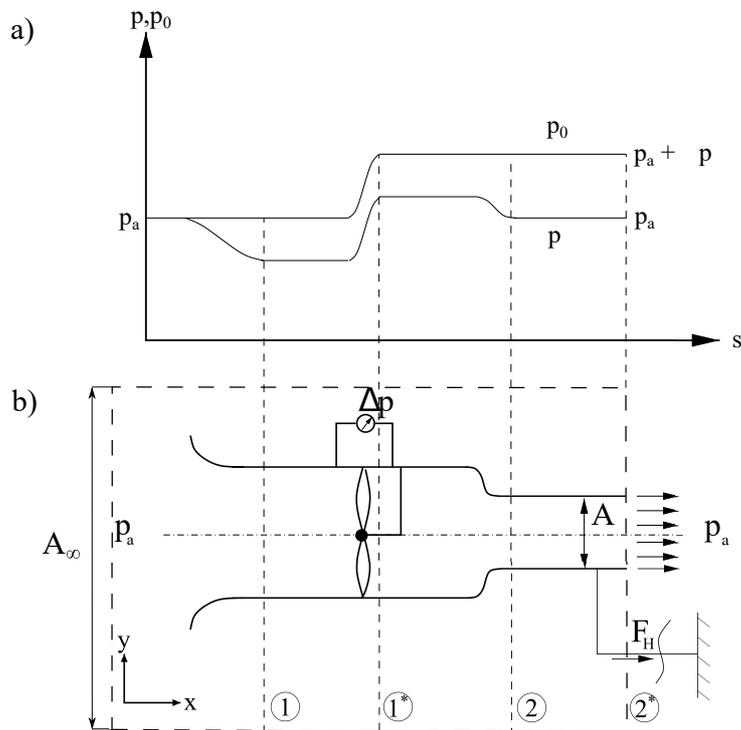
$\Rightarrow t_{\text{ÜL}} = \sqrt{\frac{2h_T}{g}} \frac{A_T}{A_L} \left(\sqrt{\frac{1}{2}} - \sqrt{\frac{1}{20}} \right)$

- d) Die Geschwindigkeit, mit der das Wasser in das Schiff eintritt, nimmt mit steigendem Füllstand ab, da die Druckdifferenz zwischen innen und außen sinkt. Daher ist der kleinstmögliche Pumpvolumenstrom, der das Überlaufen verhindert derjenige, der durch das Leck nachströmt, wenn der Ölspiegel das Deck erreicht. Der Wasserspiegel zu diesem Zeitpunkt ist $h_{\text{ÜL}}^*$ (siehe c)).

Mit b) $v_{\text{ÜL}} = \sqrt{g(h_T - 2h_{\text{ÜL}}^*)} = \sqrt{\frac{1}{10} g h_T}$

$\Rightarrow \dot{V}_{\text{Pumpe}} = A_L \sqrt{\frac{1}{10} g h_T}$

3. Aufgabe



Bernoulli von $-\infty$ bis 1:

$$p_a = p_1 + \frac{\rho}{2} v_1^2$$

Bernoulli von 1* bis 2:

$$p_{1^*} + \frac{\rho}{2} v_{1^*}^2 = p_2 + \frac{\rho}{2} v_2^2$$

Konti: $v_{1^*} = v_1$

$$p_2 = p_a$$

$$\Delta p = p_{1^*} - p_1 = p_a + \frac{\rho}{2} v_2^2 - \frac{\rho}{2} v_1^2 - p_a + \frac{\rho}{2} v_1^2 = \frac{\rho}{2} v_2^2$$

$$\Rightarrow v_2 = \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho}}, \quad \dot{V} = v_2 A = \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho}} A$$

$$c) P = \dot{V} \Delta p_{0,1^*,1} = \dot{V} \Delta p_{1^*,1} = \Delta p \dot{V} = \Delta p \sqrt{\frac{2\Delta p}{\rho}} A$$

d) Impulssatz in x-Richtung (KV siehe oben):

$$\rho v_2^2 A = (p_a - p_a) A_\infty + F_H$$

$$F_H = \rho v_2^2 A = 2\Delta p A$$

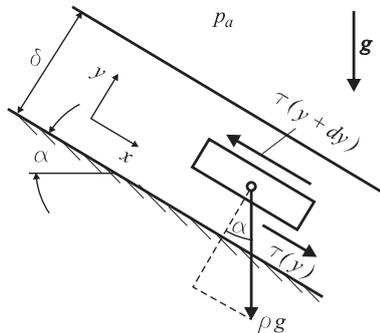
$$\implies \frac{\dot{V}^2}{B^2} \left(\frac{1}{z_N} - \frac{1}{z_V} \right) = g \left(\frac{z_V^2}{2} - \frac{z_N^2}{2} \right)$$

$$\implies \frac{\dot{V}^2}{gB^2} = \frac{z_V z_N (z_V + z_N)}{2}$$

$$\Delta H = H_N - H_V = z_N - z_V + \frac{\dot{V}^2}{2gB^2} \left(\frac{1}{z_N^2} - \frac{1}{z_V^2} \right)$$

$$\implies \Delta H = z_N - z_V + \frac{1}{4} \left(\frac{1}{z_N^2} - \frac{1}{z_V^2} \right) z_V z_N (z_V + z_N)$$

5. Aufgabe



a)

Kräftebilanz am Volumenelement in x-Richtung:

$$\left[\tau - \left(\tau + \frac{d\tau}{dy} dy \right) \right] dx B + \rho g \sin \alpha dx dy B = 0$$

$$\rightarrow \frac{d\tau}{dy} = \rho g \sin \alpha.$$

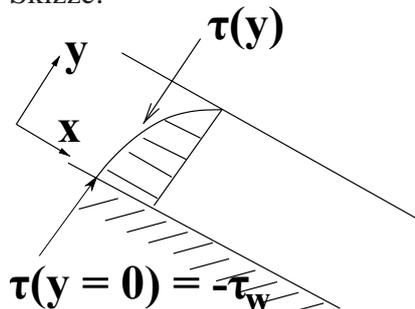
$$\text{Integration } \int d\tau = \int \rho_w \left(1 - \beta(T_w - T_a) \frac{y}{\delta} \right) g \sin \alpha dy$$

$$\rightarrow \tau = \rho_w g \sin \alpha \left[y - \beta (T_w - T_a) \frac{y^2}{2\delta} \right] + C_1$$

$$\text{R.B.: } \tau(y = \delta) = 0 \rightarrow C_1 = -\rho_w g \sin \alpha \delta \left[1 - \frac{\beta}{2} (T_w - T_a) \right]$$

$$\rightarrow \tau(y) = \rho_w g \sin \alpha \left[y - \delta - \frac{\beta(T_w - T_a)}{2} \left(\frac{y^2}{\delta} - \delta \right) \right]$$

Skizze:



b) $\tau(y) = -\eta \frac{du}{dy}$ und mit $k = \frac{\beta(T_w - T_a)}{2}$

$$\int du = \int \left[-\frac{\rho_w g \sin \alpha}{\eta} \left(y - \delta - k \left(\frac{y^2}{\delta} - \delta \right) \right) \right] dy$$

$$\rightarrow u(y) = -\frac{\rho_w g \sin \alpha}{\eta} \left(\frac{y^2}{2} - \delta y - k \left(\frac{y^3}{3\delta} - y\delta \right) \right) + C_2$$

$$\text{Randbedingung: } u(y = 0) = 0 \rightarrow C_2 = 0$$

$$\rightarrow u(y) = -\frac{\rho_w g \sin \alpha}{\eta} \left(\frac{y^2}{2} - \delta y - k \left(\frac{y^3}{3\delta} - y\delta \right) \right)$$

c) $\frac{\dot{m}}{B} = \int_0^\delta \rho(y) u(y) dy$

$$\Rightarrow \frac{\dot{m}}{B} = \int_0^\delta -\frac{\rho_w^2 g \sin \alpha}{\eta} \left(1 - 2k \frac{y}{\delta} \right) \left(\frac{y^2}{2} - \delta y - k \left(\frac{y^3}{3\delta} - y\delta \right) \right) dy$$

$$\Rightarrow \frac{\dot{m}}{B} = \frac{\rho_w^2 g \sin \alpha \delta^3}{\eta} \left(\frac{1}{3} - \frac{5}{6} k + \frac{8}{15} k^2 \right) = \frac{\rho_w^2 g \sin \alpha \delta^3}{\eta} \left(\frac{1}{3} - \frac{5\beta(T_w - T_a)}{12} + \frac{2}{15} (\beta(T_w - T_a))^2 \right)$$

6. Aufgabe

a) Zeitliche Mittelung: $\frac{1}{T} \int_T \dots dt$

$$\begin{aligned}
 & \frac{1}{T} \int_T 2\pi\rho r dr \frac{d((\bar{u} + u')(\bar{u} + u'))}{dx} dx dt + \frac{1}{T} \int_T 2\pi\rho dx \frac{d(r(\bar{u} + u')v')}{dr} dr dt \\
 &= \frac{2\pi\rho r dr}{T} \int_T \frac{d((\bar{u} + u')(\bar{u} + u'))}{dx} dx dt + \frac{2\pi\rho dx}{T} \int_T \frac{d(r(\bar{u} + u')v')}{dr} dr dt \\
 &= \frac{2\pi\rho r dr}{T} \frac{d}{dx} \int_T ((\bar{u} + u')(\bar{u} + u')) dt dx + \frac{2\pi\rho dx}{T} \frac{d}{dr} \int_T (r(\bar{u} + u')v') dt dr \\
 &= \frac{2\pi\rho r dr}{T} \frac{d}{dx} \int_T (\bar{u}^2 + 2\bar{u}u' + u'^2) dt dx + \frac{2\pi\rho dx}{T} \frac{d}{dr} \int_T r(\bar{u}v' + u'v') dt dr \\
 &= 2\pi\rho r dr \frac{d}{dx} \left(\underbrace{\bar{u}^2}_{\text{Unabh. von } x \rightarrow 0} + \underbrace{2\bar{u}u'}_{\text{per Def. = 0}} + \underbrace{u'^2}_{\text{Unabh. von } x \rightarrow 0} \right) dx + 2\pi\rho dx \frac{d}{dr} \left(r \left(\underbrace{\bar{u}v'}_{\text{per Def. = 0}} + \overline{u'v'} \right) \right) dr \\
 &= 2\pi\rho dx \frac{d}{dr} (r \overline{u'v'}) dr
 \end{aligned}$$

b) Die Geschwindigkeit des Bezugssystems sei \vec{v}_{sys} .

Der Massenstrom über die Systemgrenzen ist durch \vec{v}_{rel} bestimmt

$$\begin{aligned}
 \frac{dI}{dt} &= \rho \int_{dKV} \vec{v}_{abs} \underbrace{(\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n})}_{\text{bestimmt}} dA \\
 &= \rho \int_{dKV} (\vec{v}_{rel} + \vec{v}_{sys})(\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA \\
 &= \rho \int_{dKV} \underbrace{\vec{v}_{sys}}_{\text{konstant}} (\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA + \rho \int_{dKV} \vec{v}_{rel} (\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA \\
 &= \rho \vec{v}_{sys} \underbrace{\int_{dKV} (\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA}_{\text{Kontinuität, daher = 0}} + \rho \int_{dKV} \vec{v}_{rel} (\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA \\
 &= \rho \int_{dKV} \vec{v}_{rel} (\vec{v}_{rel} \cdot \vec{n}) dA
 \end{aligned}$$

c) Abklingende Geschwindigkeitsschwankungen, $\tau_l \gg \tau_t$, linearer Geschwindigkeitsverlauf normal zur Wand, großer Geschwindigkeitsgradient

d) Laminares (links) und zeitlich gemitteltes, turbulentes (rechts) Geschwindigkeitsprofil

Das turbulente ist völliger als das laminares Geschwindigkeitsprofil, da der Impulsaustausch in radialer Richtung größer ist.

