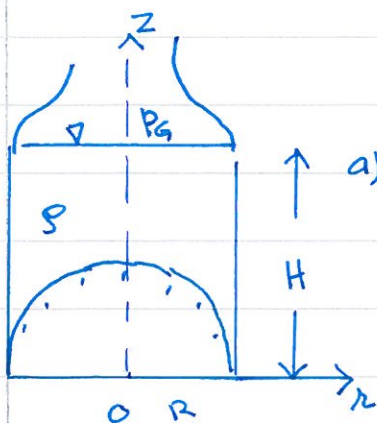
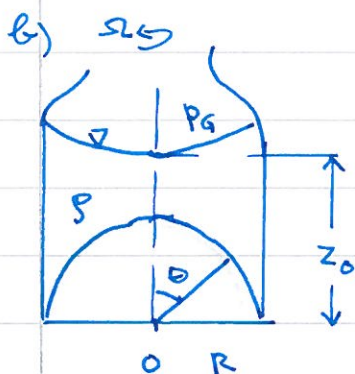


①

## TEP4105 FLUIDMEKANIKK. EKSAMEN 6. DESEMBER 2012

Oppgave 1

a) Volum av væskem er  $V = \pi R^2 \cdot H - \frac{2}{3} \pi R^3$   
 Vertikal kraft  $F = \pi R^2 p_g + \rho \cdot V$ ,  $\Rightarrow$   
 $F = \pi R^2 [p_g + \rho (H - \frac{2}{3} R)]$



b) Ved rotnasjon:  $p = C - \rho z + \frac{1}{2} \rho \Omega^2 r^2$   
 Ved  $z = z_0, r = 0$  er  $p = p_g$ , altså  $p_g = C - \rho z_0$

$C = p_g + \rho z_0$   $\Rightarrow$

$p = p_g + \rho (z_0 - z) + \frac{1}{2} \rho \Omega^2 r^2$  ①

På overflaten  $p = p_g$ :

$p_g = p_g + \rho (z_0 - z) + \frac{1}{2} \rho \Omega^2 r^2$

Ligning  $z = z_0 + \frac{\Omega^2}{2g} r^2$

På overflaten av halvkulen,  $r = R \sin \theta$ ,  $z = R \cos \theta$ , da ①

$p_s = p_g + \rho (z_0 - R \cos \theta) + \frac{1}{2} \rho \Omega^2 R^2 \sin^2 \theta$

c) Volum av væsnet  $V = \int_0^R (z_0 + \frac{\Omega^2}{2g} r^2) \cdot 2\pi r dr - \frac{2}{3} \pi R^3 =$   
 $= 2\pi \left[ z_0 \underbrace{\int_0^R r dr}_{\frac{1}{2} R^2} + \frac{\Omega^2}{2g} \underbrace{\int_0^R r^3 dr}_{\frac{1}{4} R^4} \right] - \frac{2}{3} \pi R^3 = \pi R^2 \left( z_0 + \frac{\Omega^2}{4g} R^2 \right) - \frac{2}{3} \pi R^3$

Fra punkt a) er  $V = \pi R^2 H - \frac{2}{3} \pi R^3$ , altså

$\pi R^2 \left( z_0 + \frac{\Omega^2}{4g} R^2 \right) - \frac{2}{3} \pi R^3 = \pi R^2 H - \frac{2}{3} \pi R^3$

$z_0 = H - \frac{\Omega^2}{4g} R^2$

Skillevanndegelen ligger midt mellom toppunkt og brennpunkt for paraboloiden.

Oppgave 1c Integreer vertikalkraften  $p_s \cdot \cos \theta$  over kuleflaten. Da flatelementet er  $R^2 \sin \theta d\theta \cdot 2\pi$ , blir

$$\begin{aligned}
 F &= \int_{- \pi/2}^{\pi/2} p_s \cos \theta \cdot R^2 \sin \theta d\theta \cdot 2\pi = \\
 &= 2\pi R^2 \int_0^{\pi/2} \left[ p_G + \gamma(z_0 - R \cos \theta) + \frac{1}{2} \rho R^2 \Omega^2 \sin^2 \theta \right] \cdot \cos \theta \sin \theta d\theta \\
 &= 2\pi R^2 \left\{ (p_G + \gamma z_0) \underbrace{\int_0^{\pi/2} \cos \theta \sin \theta d\theta}_{1/2} - \gamma R \underbrace{\int_0^{\pi/2} \cos^2 \theta \sin \theta d\theta}_{1/3} + \right. \\
 &\quad \left. + \frac{1}{2} \rho R^2 \Omega^2 \underbrace{\int_0^{\pi/2} \sin^3 \theta \cos \theta d\theta}_{1/4} \right\}
 \end{aligned}$$

$$F = \pi R^2 \left[ p_G + \gamma z_0 - \frac{2}{3} \gamma R + \frac{1}{4} \rho R^2 \Omega^2 \right]$$

Setter inn  $z_0 = H - \frac{\Omega^2 R^2}{4g}$ :

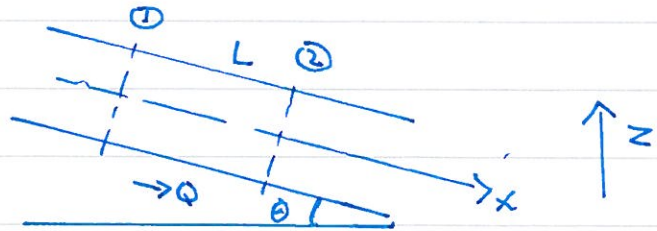
$$F = \pi R^2 \left[ p_G + \left( \gamma H - \frac{1}{4} \rho \Omega^2 R^2 \right) - \frac{2}{3} \gamma R + \frac{1}{4} \rho R^2 \Omega^2 \right]$$

$$F = \pi R^2 \left[ p_G + \gamma \left( H - \frac{2}{3} R \right) \right]$$

Som i punkt a).

Rotasjonen har ingen innvirkning på den vertikale kraft.

Oppgave 2



a) Energiligning

$$\frac{p_1}{\rho} + \frac{1}{2}v_1^2 + gz_1 = \left( \frac{p_2}{\rho} + \frac{1}{2}v_2^2 + gz_2 \right) + \underbrace{w_s}_{=0} + gh_f$$

$$\Rightarrow \underline{h_f = z_1 - z_2 = \Delta z}$$

Impulsligningen  $\sum F = \dot{M}_{out} - \dot{M}_{in} = 0$ .

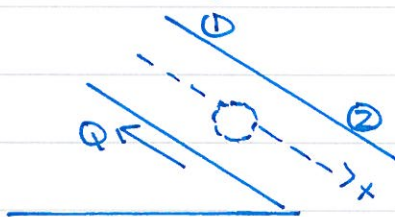
Tar hensyn til alle kreftene på vannet i CV, mellom ① og ②:

$$\gamma(\pi R^2 L) \cdot \sin \theta - \tau_w \cdot (2\pi R) \cdot L = 0$$

Her er  $L \sin \theta = \Delta z$ , og da  $\Delta z = h_f$ , fås

$$\gamma \pi R^2 \cdot h_f = 2\pi R L \cdot \tau_w, \quad \underline{h_f = \frac{2\tau_w \cdot L}{\gamma R}}$$

b)



Når vannet pumpes oppover, med samme fart  $V$ , vil friksjonen være

den samme. Dermed er friksjonshøyden  $\underline{h_f = \Delta z}$  som før.

Pumpen utfører arbeid på systemet, slik at  $w_s < 0$ .

Energiligning, fra ② til ①:

$$\frac{p_2}{\rho} + \frac{1}{2}v_2^2 + gz_2 = \left( \frac{p_1}{\rho} + \frac{1}{2}v_1^2 + gz_1 \right) + w_s + \overbrace{gh_f}^{g \cdot \Delta z}$$

$$\Delta z = z_1 - z_2, \quad \Delta p = p_2 - p_1 \text{ er kjent.}$$

$$\frac{\Delta p}{\rho} = g\Delta z + w_s + g\Delta z = w_s + 2g \cdot \Delta z$$

$$\underline{w_s = \frac{\Delta p}{\rho} - 2g \cdot \Delta z}$$

Her er  $(-w_s)$  arbeidet per masseenhet. Effekt av pumpen

$$\underline{P = (-w_s) \cdot \rho \cdot Q = \left( -\frac{\Delta p}{\rho} + 2g \Delta z \right) \cdot \rho Q = (-\Delta p + 2\gamma \cdot \Delta z) \cdot Q}$$



Oppgave 2c

Tyngdedrevet strømning, som i punkt a):

Navier-Stokes i x-retning

$$0 = -\frac{1}{\rho} \underbrace{\frac{\partial p}{\partial x}}_0 + g \sin \theta + \nu \nabla^2 u \quad \Rightarrow$$

$$\nu \cdot \nabla^2 u = -g \sin \theta, \quad \frac{\nu}{r} \frac{d}{dr} \left( r \frac{du}{dr} \right) = -g \sin \theta$$

$$\frac{d}{dr} \left( r \frac{du}{dr} \right) = -\frac{g \sin \theta}{\nu} \cdot r$$

Integrerer :  $r \frac{du}{dr} = -\frac{g \sin \theta}{2\nu} r^2 + C$

Grensebetingelse ved  $r=0$  :  $du/dr = 0 \Rightarrow C=0$

Ny integrasjon :  $u = -\frac{g \sin \theta}{4\nu} r^2 + C_1$

Heft ved  $r=R$  :  $0 = -\frac{g \sin \theta}{4\nu} R^2 + C_1, \quad C_1 = \frac{g \sin \theta}{4\nu} \cdot R^2$   
 $\Rightarrow$

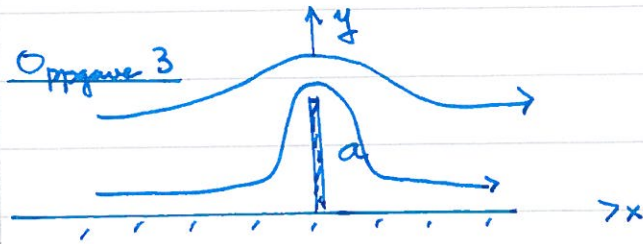
$$u = \frac{g \sin \theta}{4\nu} R^2 \left( 1 - \frac{r^2}{R^2} \right) = u_{\max} \left( 1 - \frac{r^2}{R^2} \right),$$

$$u_{\max} = \frac{g \sin \theta}{4\nu} R^2$$

$$Q = \int u dA = u_{\max} \int_0^R \left( 1 - \frac{r^2}{R^2} \right) \cdot 2\pi r dr$$

$$= 2\pi \cdot u_{\max} \int_0^R \left( r - \frac{r^3}{R^2} \right) dr = 2\pi u_{\max} \left( \frac{1}{2} R^2 - \frac{1}{4} R^2 \right) = \frac{\pi}{2} u_{\max} \cdot R^2$$

$$u_{\max} = \frac{2Q}{\pi R^2} \quad \text{gir} \quad u = \frac{2Q}{\pi R^2} \left( 1 - \frac{r^2}{R^2} \right)$$



$$w(z) = U \sqrt{z^2 + a^2}, \quad z = x + iy, \quad y > 0.$$

a)  $w^2 = (\phi + i\psi)^2 = U^2 [(x + iy)^2 + a^2] \Rightarrow$

$$\phi^2 - \psi^2 + 2i\phi\psi = U^2 (x^2 - y^2 + a^2 + 2ixy)$$

Sammenlikning reell og imaginær del:

$$\phi^2 - \psi^2 = U^2 (x^2 - y^2 + a^2), \quad \phi\psi = U^2 xy$$

Løser ut  $\phi$ :  $\phi = \frac{U^2 xy}{\psi}$ , som innsettes i første ligning gir

$$\frac{U^4 x^2 y^2}{\psi^2} - \psi^2 = U^2 (x^2 - y^2 + a^2), \text{ dvs.}$$

$$\psi^4 + U^2 (x^2 - y^2 + a^2) \psi^2 - U^4 x^2 y^2 = 0$$

Dette er en bikvadratisk ligning:

$$\psi^2 = -\frac{1}{2} U^2 (x^2 - y^2 + a^2) \pm \sqrt{\frac{1}{4} U^4 (x^2 - y^2 + a^2)^2 + U^4 x^2 y^2}$$

(Bare positivt fortegn kan brukes)

Tar kvadratroten

$$\psi = U \left[ \sqrt{\frac{1}{4} (x^2 - y^2 + a^2)^2 + x^2 y^2} - \frac{1}{2} (x^2 - y^2 + a^2) \right]^{1/2}$$

b) Komplex hastighet  $w'(z) = \frac{U}{\sqrt{z^2 + a^2}} \cdot z = u - iv$

For  $x=0$  er  $z = iy$ , altså  $\frac{U \cdot iy}{\sqrt{a^2 - y^2}} = u - iv$

Hvis  $y > a$ :  $\sqrt{a^2 - y^2} \rightarrow i \sqrt{y^2 - a^2}$  slik at  $\frac{U \cdot y}{\sqrt{y^2 - a^2}} = u - iv$

$$\Rightarrow u = \frac{U \cdot y}{\sqrt{y^2 - a^2}}, \quad v = 0$$

Hvis  $y < a$ :  $\frac{U \cdot iy}{\sqrt{a^2 - y^2}} = u - iv$  gir  $u = 0, \quad v = -\frac{U \cdot y}{\sqrt{a^2 - y^2}}$

Ved kanten  $y = a$  divergerer hastighetsskymmenene.  
Ikke realistisk.