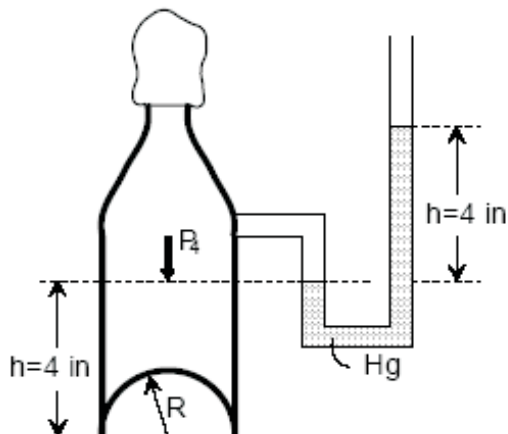


Løsningsforslag til Øving 4 Høst 2015

Oppgave 2.087

Finn netto kraft på den halvkuleformede flaskebunnen.



Ut fra avlesningen på kvikksølv-manometeret kan vi beregne trykket i flasken i f.eks. høyden $h_4 = 4$ tommer over bunnen (atmosfæretrykket virker på begge sider av flaskebunnen og kanselleres):

$$p_4 = \gamma_{Hg} \cdot h_4 \quad (1)$$

der $h_4 = 4$ tommer.

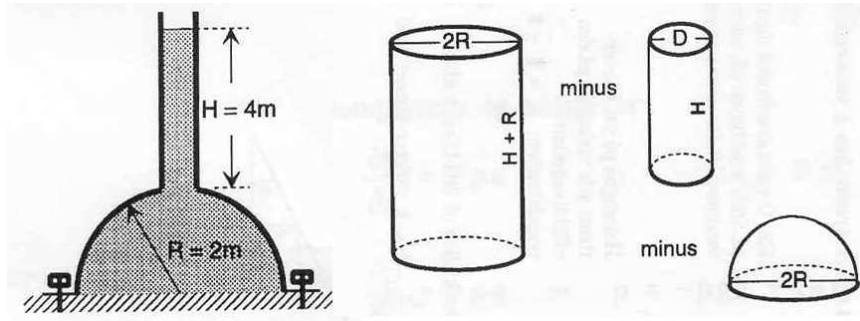
Kraften på flaskebunnen blir dermed lik trykket p_4 ganget med tverrsnittet pluss vekten av champagnen mellom nivået til p_4 og flaskebunnen:

$$\begin{aligned} F &= p_4 \pi R^2 + \gamma_{ch} \left(\pi R^2 h_4 - \frac{1}{2} \cdot \frac{4}{3} \pi R^3 \right) \\ &= \pi R^2 \left[\gamma_{Hg} h_4 + \gamma_{ch} \left(h_4 - \frac{2}{3} R \right) \right] \end{aligned} \quad (2)$$

Tallverdi: $h_4 = 0.1016$ m, $\gamma_{vann} = 9790$ N/m³, $\gamma_{ch} = SG \cdot \gamma_{vann} = 9398.4$ N/m³, $\gamma_{Hg} = 133100$ N/m³
 $\Rightarrow F = 114.8$ N

Oppgave 2.091

En halvkuleformet kuppel med radius $R = 2$ m er påmontert et tynt vertikalt rør med høyde $H = 4$ m og diameter $D = 0,03$ m. Kuppelen holdes fast i bakken med seks bolter, og kuppel pluss rør veier $W = 30$ kN. Finn kraften på hver bolt.



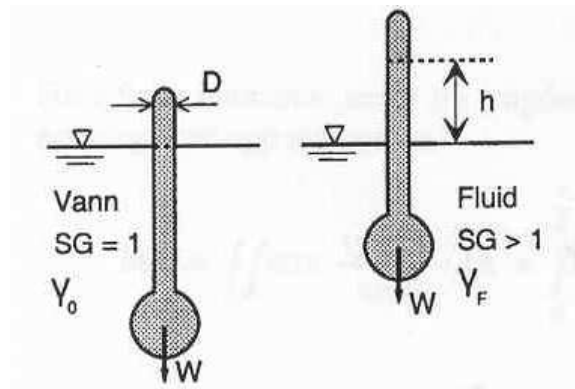
Oppdriftskraften som virker på konstruksjonen tilsvarer vekten av “fortrengt” væskemengde i forhold til et sylindrisk rør med radius R og samme vannhøyde. Problemet blir geometrisk som vist i figuren. Vi får

$$F_{\text{bolt}} = \frac{1}{6} \left\{ \gamma_{\text{vann}} \left[\pi R^2 (H + R) - \pi (D/2)^2 H - \frac{2}{3} \pi R^3 \right] - W \right\}. \quad (3)$$

Tallverdi (med $\gamma_{\text{vann}} = 9790 \text{ N/m}^3$) er $F_{\text{bolt}} = 90.7 \text{ kN}$.

Oppgave 2.109

Vi skal finne høyden $h = h(W, D, SG, \gamma_0)$ for *hydrometet*.



Uansett hvilken væske hydrometet flyter i så må tyngden W oppveies av oppdriftskraften. I vann kaller vi neddykket volum V_0 . Neddykket volum i annet fluid:

$$V = V_0 - h\pi(D/2)^2. \quad (4)$$

Oppdriftskraften er

$$F_b = W = \gamma_0 V_0 = \gamma_F (V_0 - \frac{\pi h D^2}{4}), \quad (5)$$

som gir

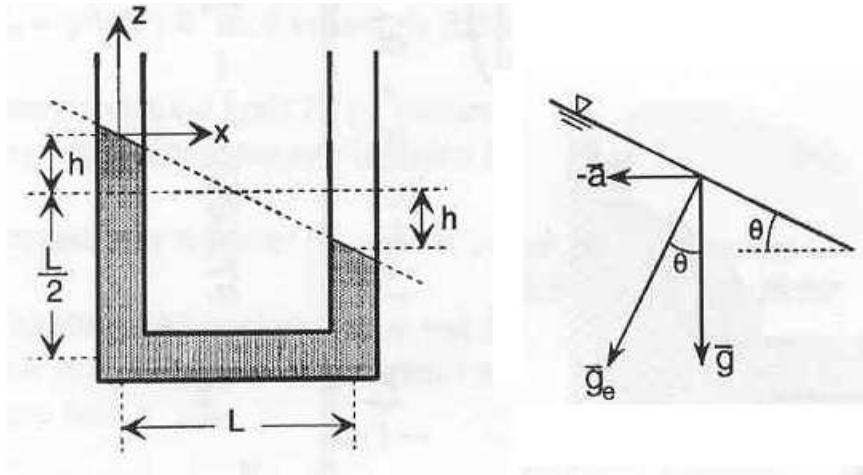
$$h = \frac{\gamma_F V_0 - \gamma_0 V_0}{\gamma_F \pi D^2 / 4} = \frac{4V_0}{\pi D^2} \left(1 - \frac{\gamma_0}{\gamma_F} \right) = \frac{4W}{\gamma_0 \pi D^2} \left(1 - \frac{1}{SG} \right). \quad (6)$$

Oppgave 2.150

Vi skal finne høyden h for *akselerometeret*. Utgangspunktet er Newtons andre lov (pr. volumenhet), skrevet for et akselerert system som ikke har noen relativ bevegelse, dvs. kvasistatikk:

$$0 = -\nabla p + \rho(\vec{g} - \vec{a}). \quad (7)$$

For å oppnå statiske forhold i et relativt system kan \vec{a} være enten rettlinjet eller en sentripetalakselerasjon. Når U-røret akselereres med en konstant akselerasjon på 6m/s^2 mot høyre vil, etter at likevekt er oppnådd, væskeoverflaten danne en rett linje.



Helningen på væskeoverflaten står vinkelrett på den effektive (relative) tyngdekraften:

$$\vec{g}_e = \vec{g} - \vec{a}. \quad (8)$$

Helningen blir da $|\vec{a}|/|\vec{g}| = -a/g$ og nivåforskjellen på $2h$ i røret blir

$$\frac{2h}{L} = \frac{a}{g} \implies h = \frac{aL}{2g}. \quad (9)$$

h varierer altså lineært med a .

Alternativt kunne oppgaven først løses ved å finne trykket $p(x, z)$ i væsken:

$$\nabla p = \rho(\vec{g} - \vec{a}); \quad \vec{g} = (0, 0, -g); \quad \vec{a} = (a, 0, 0); \quad \nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right). \quad (10)$$

Løser for hver enkelt komponent:

$$\begin{aligned} \frac{\partial p}{\partial x} &= -\rho a \implies p = -\rho a x + F(z), \\ \frac{\partial p}{\partial z} &= -\rho g \implies p = -\rho g z + G(x), \end{aligned}$$

som sammen gir

$$p(x, z) = -\rho(ax + gz) + C. \quad (11)$$

Om vi legger origo i vannoverflaten blir integrasjonskonstanten C lik atmosfæretrykket, så vi får

$$p(x, z) = -\rho(ax + gz) + p_a. \quad (12)$$

Vi forlanger nå trykket konstant lik p_a og får på den måten ligningen for væskeoverflaten:

$$p(x, z) = p_a = p_a - \rho(ax + gz) \implies z = -xa/g \text{ som over.} \quad (13)$$

Tallsvar: $h = 5,5\text{cm}$

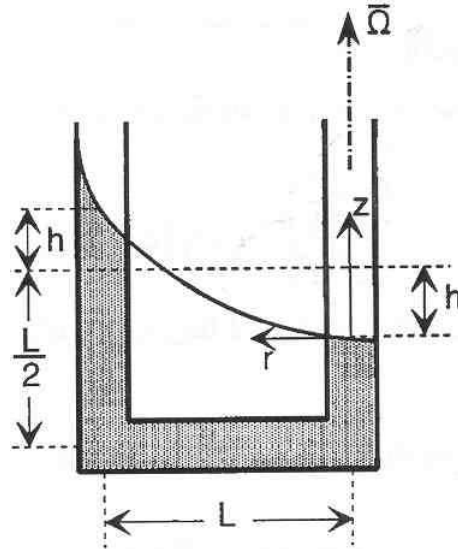
Oppgave 2.153

Vi skal finne høyden h for U-røret i oppgave 2.150 når det roteres om den høyre greina. Utgangspunktet er ligningen

$$0 = -\nabla p + \rho(\vec{g} - \vec{\Omega} \times (\vec{\Omega} \times \vec{r})). \quad (14)$$

Når r -aksen står vinkelrett på rotasjonsaksen blir sentripetalakselerasjonen $-\Omega^2 r$ i radiell retning. Vi finner da trykket i væsken:

$$\nabla p = \rho(\vec{g} - \vec{a}), \quad \text{der} \quad \vec{a} = (-\Omega^2 r, 0, 0). \quad (15)$$



Vi dekomponerer og integrerer komponentvis:

$$\frac{\partial p}{\partial r} = \rho\Omega^2 r \implies p = \frac{1}{2}\rho\Omega^2 r^2 + F(z). \quad (16)$$

$$\frac{\partial p}{\partial z} = -\rho g \implies p = -\rho g z + G(r), \quad (17)$$

som ved sammenligning gir

$$p(r, z) = \frac{1}{2}\rho\Omega^2 r^2 - \rho g z + C. \quad (18)$$

Med origo som i det viste aksekorset (ved laveste væskenivå) blir integrasjonskonstanten C lik atmosfæretrykket p_a , så

$$p(r, z) = p_a + \frac{1}{2}\rho\Omega^2 r^2 - \rho g z. \quad (19)$$

Vi forlanger nå at trykket skal være lik atmosfæretrykket og finner på denne måten ligningen for væskeoverflaten:

$$p(r, z) = p_a = p_a + \frac{1}{2}\rho\Omega^2 r^2 - \rho g z \implies z = \frac{\Omega^2 r^2}{2g}. \quad (20)$$

Høydeforskjellen på $2h$ kan nå uttrykkes ved:

$$2h = z(L) = \frac{\Omega^2 L^2}{2g} \implies h = \frac{\Omega^2 L^2}{4g}. \quad (21)$$

Totalt blir høyden ytterst på den venstre geina

$$H_v = \frac{L}{2} + \frac{\Omega^2 L^2}{4g}. \quad (22)$$

Med tallverdiene $\Omega = 95 \frac{\text{runder}}{\text{min}} \cdot \frac{1 \text{ min}}{60 \text{ s}} \cdot \frac{2\pi \text{ rad}}{\text{runde}} = 9.948 \text{ rad/s}$, $L = .18 \text{ m}$, $g = 9.81 \text{ m/s}^2$ gir $H_v = 0.172 \text{ m}$.