

**Løsning H.1****Løsning H.2****Løsning H.3**

Similaritetskravet blir at Reynoldstallene må være like, siden ingen bølgeeffekter (dvs. tyngdeeffekter) bidrar:

$$\left(\frac{VD}{\nu}\right)_p = \left(\frac{VD}{\nu}\right)_m$$

a)

$$V_m = \frac{D_p}{D_m} \frac{\nu_m}{\nu_p} V_p = \frac{1}{3} \frac{1.05 \cdot 10^{-6}}{1.003 \cdot 10^{-6}} 1.5 \text{ m/s} = 0.52 \text{ m/s}$$

b)

Husk at  $F_I = \rho V^2 L^2$ , og bruk similaritetskravet på den grunnleggende formen

$$\left(\frac{F_I}{F_V}\right)_p = \left(\frac{F_I}{F_V}\right)_m$$

$$\begin{aligned} F_{Vm} &= \frac{F_{Ip}}{F_{Ip}} F_{Vm} = \frac{\rho_m}{\rho_p} \left(\frac{V_m}{V_p}\right)^2 \left(\frac{D_m}{D_p}\right)^2 F_{Ip} \\ &= \frac{17.4}{998.2} \left(\frac{0.52}{1.5}\right)^2 3^2 \cdot 10 \text{ N} = 0.19 \text{ N} \end{aligned}$$

c)

Med gassligningen og tabellverdier for universell gasskonstant og molmasse for luft fra tidligere avsnitt, fås:

$$\rho_m = \frac{pM_{\text{luft}}}{R_0 T} = \frac{1.5 \cdot 10^6 \cdot 28.964}{8314.5 \cdot 300} \text{ kg/m}^3 = 17.42 \text{ kg/m}^3$$

$$\nu_m = \frac{\mu_m}{\rho_m} = \frac{18.3 \cdot 10^{-6}}{17.42} \text{ m}^2/\text{s} = 1.05 \cdot 10^{-6} \text{ m}^2/\text{s} = 1.05 \text{ cSt}$$

**Løsning H.4****Løsning H.5**

Similaritetskravet blir at Froudetallene må være like:

$$\left(\frac{V}{\sqrt{gL}}\right)_p = \left(\frac{V}{\sqrt{gL}}\right)_m$$

$$\begin{aligned} V_m &= \sqrt{\frac{L_m}{L_p}} V_p \\ &= \sqrt{\frac{3}{180}} 40 \text{ km/h} = 5.16 \text{ km/h} = 1.43 \text{ m/s} \end{aligned}$$

$$\text{Fr} = \frac{V_m}{\sqrt{gL_m}} = \frac{1.43}{\sqrt{9.81 \cdot 3}} = 0.264$$

**Løsning H.6**

Tyngde og treghet er de dominerende kreftene, så Froudetallskravet må være oppfylt:

a)

$$V_p = \sqrt{\frac{L_p}{L_m}} V_m = \sqrt{\frac{40}{1}} 0.5 \text{ m/s} = 3.16 \text{ m/s}$$

b)

Bruk similaritetskravet på grunnleggende form:

$$\left(\frac{F_I}{F_G}\right)_p = \left(\frac{F_I}{F_G}\right)_m$$

$$\begin{aligned} F_{Gp} &= \frac{F_{Ip}}{F_{Im}} F_{Gm} = \frac{(\rho V^2 L^2)_p}{(\rho V^2 L^2)_m} F_{Gm} \\ &= \left(\frac{L_p}{L_m}\right)^3 F_{Gm} = (40)^3 0.12 \text{ N} = 7.7 \text{ kN} \end{aligned}$$

**Løsning H.7****Løsning H.8****Løsning H.9**

For både prototypen og modellen vil volumstrømraten være proporsjonal med bredden når andre parametre – spesielt vannhøyden over demningen – holdes konstante. Vi kjenner skalaforholdet  $\lambda$ , men dette er ikke lik det aktuelle breddeforholdet  $b_m/b_p$ . Ved dynamisk similaritet for de oppgitte parametrene må vi derfor foreta en ekstra skalering og først finne volumstrømraten  $\tilde{Q}_p$  over en demning med bredde  $\tilde{b}_p = b_m/\lambda$ :

$$\frac{Q_p}{b_p} = \frac{\tilde{Q}_p}{\tilde{b}_p/\lambda}, \quad \lambda = \frac{b_m}{\tilde{b}_p} \neq \frac{b_m}{b_p}$$

Fra similaritetskravet om like Froudetall på grunn av tyngdedominert strøm, har vi

$$V_p = \sqrt{\frac{L_p}{L_m}} V_m = V_m/\lambda^{1/2}$$

$$\begin{aligned} \tilde{Q}_p &= \tilde{b}_p h_p V_p \\ &= (b_m h_m / \lambda^2) (V_m / \lambda^{1/2}) \\ &= Q_m / \lambda^{5/2} \end{aligned}$$

og følgelig

$$\begin{aligned} Q_p &= \lambda \frac{b_p}{b_m} \frac{1}{\lambda^{5/2}} Q_m \\ &= \frac{b_p}{b_m \lambda^{3/2}} Q_m = \frac{200}{0.25 \cdot (0.04)^{1.5}} 20 \cdot 10^{-3} \text{ m}^3/\text{s} = 2000 \text{ m}^3/\text{s} \end{aligned}$$

*Kommentar:*

I forbindelse med det som det ble spurt om i denne oppgaven, fikk man ikke bruk for de oppgitte tallverdiene av  $h_m$  og  $H_m$ , siden  $Q_m$  og  $\lambda$  er kjent. Derimot viser den lave verdien  $b_m/h_m = 5/3$  at viskøse effekter ved modellene kan spille en større rolle enn hvis en bredere modell hadde blitt brukt.

**Løsning H.10****Løsning H.11**

Med de 5 antatt relevante variablene har vi:

$$V = f(D, \rho, \mu, \sigma) \quad \Rightarrow \quad \tilde{f}(V, D, \rho, \mu, \sigma) = 0$$

Velg MLT-systemet. Det viser seg at alle de 3 grunnleggende dimensjonene  $M$ ,  $L$  og  $T$  inngår i variablene:

$$n = 5, \quad m = 3$$

Reduksjonstallet  $k$ : Prøv de  $m$  variablene  $V$ ,  $D$ ,  $\rho$  og finn

$$\left(\frac{L}{T}\right)^i (L)^j \left(\frac{M}{L^3}\right)^k = M^k L^{i+j-3k} T^{-i}$$

Produktet  $V^i D^j \rho^k$  kan ikke gjøres dimensjonsløst for noen valg av potensene, så vi velger dem som primære (gjentatte) variable og har

$$k = m = 3$$

Ved beregningen av de  $n - k = 2$  dimensjonsløse gruppene skal vi bruke en mer generell metode enn i læreboka, idet vi lar også de gjenværende variablene få en vilkårlig eksponent.<sup>1</sup> For hver av de  $n - k = 3$  dimensjonsløse gruppene fås da 3 ligninger med 4 ukjente, slik at vi kan finne tre av de ukjente uttrykt ved den fjerde. For  $\Pi_1$ :

$$\begin{aligned} \Pi_1 &= V^a D^b \rho^c \mu^{d_1} \\ M^0 L^0 T^0 &= \left(\frac{L}{T}\right)^a (L)^b \left(\frac{M}{L^3}\right)^c \left(\frac{M}{LT}\right)^{d_1} \\ M: \quad 0 &= c + d_1 \\ L: \quad 0 &= a + b - 3c - d_1 \quad \Rightarrow \quad a = b = c = -d_1 \\ T: \quad 0 &= -a - d_1 \end{aligned}$$

$$\Pi_1 = \left(\frac{\rho V D}{\mu}\right)^{-d_1} = \text{Re}^{-d_1}$$

For  $\Pi_2$ :

$$\begin{aligned} \Pi_2 &= V^a D^b \rho^c \sigma^{d_2} \\ M^0 L^0 T^0 &= \left(\frac{L}{T}\right)^a (L)^b \left(\frac{M}{L^3}\right)^c \left(\frac{M}{T^2}\right)^{d_2} \\ M: \quad 0 &= c + d_2 \\ L: \quad 0 &= a + b - 3c \quad \Rightarrow \quad a = -2d, \quad b = c = -d_2 \\ T: \quad 0 &= -a - 2d_2 \end{aligned}$$

$$\Pi_2 = \left(\frac{\sigma}{V^2 D \rho}\right)^{d_2} = \text{Wb}^{-d_2/2}$$

$\Pi_1$  og  $\Pi_2$  kan altså skrives som potenser av henholdsvis Reynoldstallet og Webertallet, hvorav det sistnevnte

$$\text{Wb} = \frac{V}{\sqrt{\sigma/\rho D}}$$

er forholdet mellom treghetskrefter og overflatespenningskrefter.

De 5 variablene har altså samlet seg i 2 dimensjonsløse grupper. Disse er relatert via en funksjon  $\phi$  som må bestemmes på annet vis, for eksempel eksperimentelt. Boblens stighastighet  $V$  kan finnes:

$$\begin{aligned} \Pi_2 &= \phi(\Pi_1) \\ \text{Wb}^{-d_2/2} &= \left(\frac{\sigma}{V^2 D \rho}\right)^{d_2} = \phi(\text{Re}^{-d_1}) \end{aligned}$$

<sup>1</sup>For  $\mu$  og  $\sigma$  gir Newtons 2. lov at  $1 \text{ kg/ms} = 1 \text{ Ns/m}^2$  og  $1 \text{ kg/s}^2 = 1 \text{ N/m}$ .

$$V = \phi^{-1/2d_2}(\text{Re}^{-d_1})\sqrt{\frac{\sigma}{\rho D}}$$

Men vi har lov til å omdøpe  $\phi$ , og får da et enklere sluttresultat for stighastigheten:

$$V = \phi(\text{Re})\sqrt{\frac{\sigma}{\rho D}}$$

*Kommentar:*

I noen lærebøker kan man finne potensene  $d_1$  og  $d_2$  innført eksplisitt i mellomregningen, som her, istedenfor å sette dem lik 1. Ved å innføre dem har vi påvist og benyttet til overmål at  $\phi$  er en ubestemt funksjon.

### Løsning H.12