

16/3 - 2002

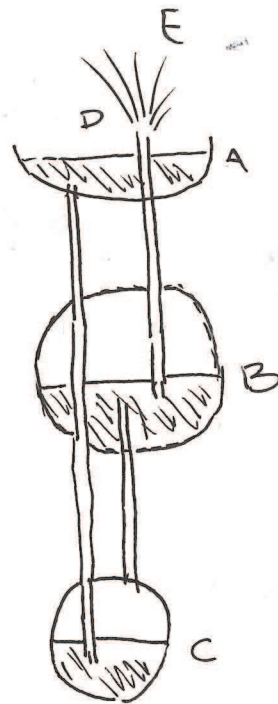
Fte LV 7

A1 Herons fontän

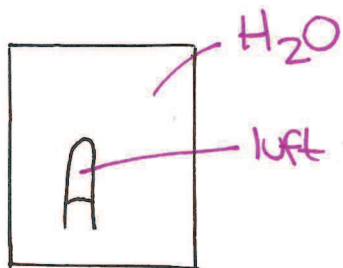
$$\rho_{H_2O} g h_{AC} = \rho_L g h_{BC} + \rho_{H_2O} g h_{BD} + \rho_{H_2O} g h_{DE}$$

$$h_{DE} \sim h_{AC} - h_{BD}$$

Blir inte så högt i verkligheten
ty tryckförluster / friktionsförluster osv.



A2



Vad händer om man trycker på vattenbehållaren?

Sjunker, flyter eller står provröret stilla?

Trycker på flaskan \rightarrow P_{H_2O} stiger (obs! $H_2O \approx$ inkompress.)
 \rightarrow luftbubbla trycks i hop (luft \approx kompressibelt)

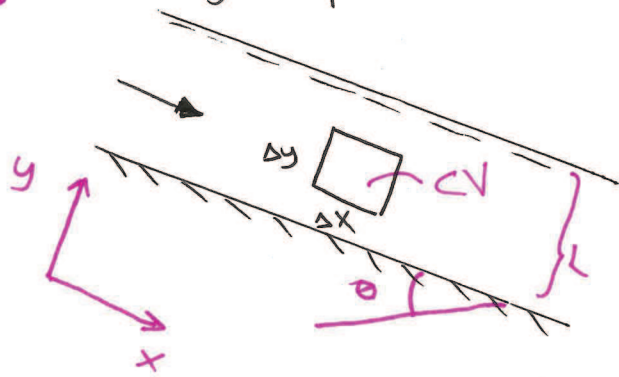
{ Balans mellan tyngd- och lyftkraft på provröret! }

När luften i röret komprimeras \rightarrow volym undertryck
vätska minskar \rightarrow lyftkraft minskar \rightarrow röret sjunker!

A3

Hastighetsprofil

sluttande plan.



rörelsemängds balans
differentiell

Obs! $\underline{\underline{Ej}}$ rörströmning
(endast en vägg)

utnyttja no-slip!

$$\begin{cases} V_{\text{vägg}} = 0 \\ V_{\text{mitten}} = V_{\text{max}} \end{cases}$$



$$\sum F_x = \iint_{CS} v_x \rho (\vec{v} \cdot \vec{n}) dA + \frac{\partial}{\partial t} \iiint_{CV} \rho v_x dV$$

0, fullt utvecklad.
 $V = \text{konst.}$

0, stationärt

$$\Rightarrow \sum F_x = 0$$

{ tryck, friktion, gravitation } \rightarrow Friktion + gravitation

Tryckkraft kan försummas ty $P_{\text{netto}} = 0$

(ingen förändring i tryck längs plattan!)

$$\begin{aligned} \sum F_x = 0 = & P \Delta y \Big|_x - P \Delta y \Big|_{x+\Delta x} + \tau_{yx} \Delta x \Big|_{y+\Delta y} - \tau_{yx} \Delta x \Big|_y \\ & + \rho g \Delta x \Delta y \sin \theta \end{aligned}$$

Delat med $\Delta x \Delta y \rightarrow 0$

$$\sum F_x = -\cancel{\frac{dP}{dx}} + \frac{d\tau_{yx}}{dy} + \rho g \sin\theta = 0$$

$P = \text{konst.}$ ty systemet är "öppet".

$$\left\{ \tau_{yx} = \mu \frac{dv_x}{dy} \right\} \rightarrow \frac{d}{dy} \left(\mu \frac{dv_x}{dy} \right) + \rho g \sin\theta = 0$$

Randvillkor:

$v_x(0) = 0$ no slip

$v_x(L) = v_{\text{max}} \iff \tau_{yx}(L) = 0$ ("friktion" ingen kraftöverföring mellan luft/vätska)

A4

$$Bi = \frac{hL}{k} = \frac{\text{inre (lednings) motstånd}}{\text{yttre (konvektiv) motstånd}}$$

$$\left\{ T_y \quad UA = \frac{1}{\sum R} \right\}$$

$Bi \ll 1$ yttre motstånd dominerar



$Bi \gg 1$ inre motstånd dominerar



$Bi \approx 1$ båda motstånd relevanta



A5 Tvärsnittsytan varierar

$$q_r = -kA \frac{dT}{dr} \quad \left. \begin{array}{l} \\ A = 2\pi r L \end{array} \right\} \frac{dq_r}{dr} = 0 \quad \text{Värmeflödet} = \text{konstant}$$

A6 $NU_{AB} = f(Pr, Sc)$ påtvingad konv.

(a) $NU_{AB} = \frac{k_c L}{D_{AB}} = \frac{\text{verklig konvektiv massöverföring}}{\text{fiktivt fall med enbart diffusion}}$

$$Pr = \frac{\rho V L}{\mu} = \frac{\text{tröghetskrafter}}{\text{viskösa krafter} = \text{fiktionskrafter}}$$

$$Sc = \frac{V}{D_{AB}} = \frac{\text{rörelsemängdsdiffusivitet}}{\text{massdiffusivitet}} \quad \begin{array}{l} \text{betydelse av m-temsp.} \\ \text{--- " --- mass-temsp.} \end{array}$$

(b) Analogi

$$j_H = j_D \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{h}{\rho V_{\infty} C_p} Pr^{\frac{1}{3}} = \frac{k_c}{V_{\infty}} Sc^{\frac{1}{3}} \end{array} \right\} \quad \left. \begin{array}{l} \text{konvektiv} \\ \text{överföring!} \end{array} \right\}$$

$NU, Pr, Re \qquad \qquad \qquad NU_{AB}, Sc, Pe$

A7 Diffusion genom stagnant komponent $N_{B,z} = 0$

$$N_{A,z} = -c D_{AB} \frac{dY_A}{dz} + Y_A (N_{A,z} + N_{B,z})$$

stagnant

tot. A diffusion B strömning

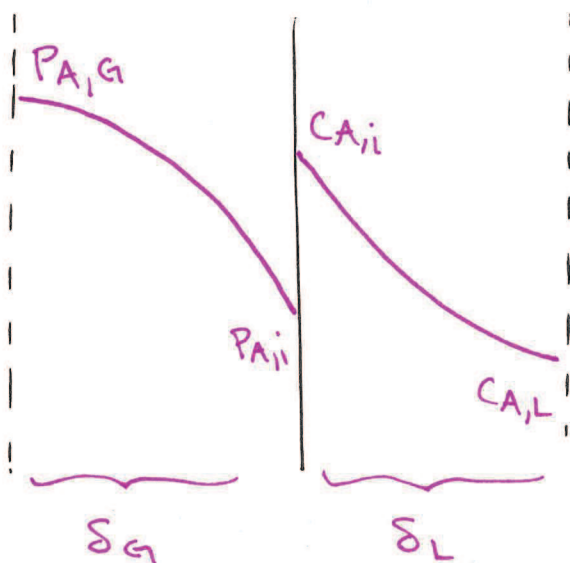
$$N_{B,z} = -c D_{BA} \frac{dY_B}{dz} + Y_B (N_{A,z} + N_{B,z}) = 0$$

tot. B diffusion B strömning B.

Visa att diffusion av A = strömning av B

bulk B. $y_B N_{A,z} = c D_{AB} \frac{dy_B}{dz} = \{y_B = 1 - y_A\} = -c D_{AB} \frac{dy_A}{dz} = \text{diff A}$

A8 Två-films teori



$$N_{A,z} = K_G (P_{A,G} - P_{A,i}) =$$

$$= K_L (C_{A,i} - C_{A,L}) =$$

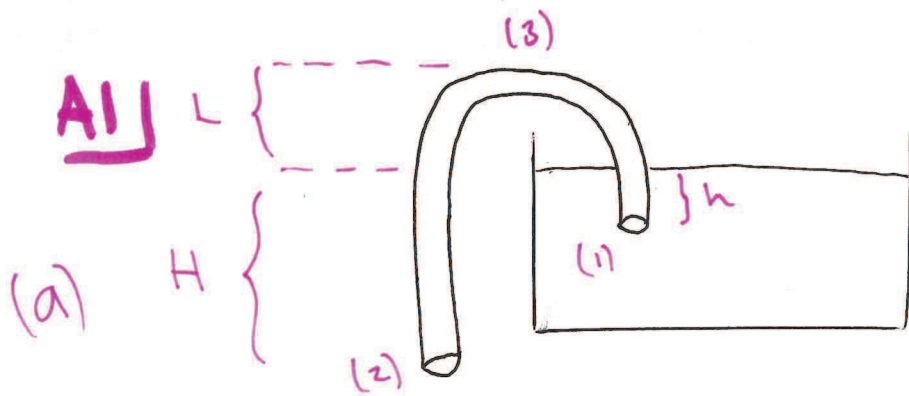
{ vet ej $P_{A,i}, C_{A,i}$ }

$$N_{A,z} = K_G (P_{A,G} - P_{A,i}) = K_L (C_{A,i} - C_{A,L}) =$$

$$= \bar{K}_G (P_{A,G} - P_A^*) = \bar{K}_L (C_A^* - C_{A,L})$$

$$\left\{ \begin{array}{l} P_A^* = m C_{A,L} \\ C_A^* = \frac{1}{m} P_{A,G} \end{array} \right\} \quad \left\{ \frac{1}{\bar{K}_G} = \frac{1}{K_G} + \frac{m}{K_L} \right\}$$

31/8 - 2002



sökt: $v_2 = ?$

punkt 1 vet nägt
2 sökt

Bernoulli

$$P_1 + \rho g h_1 + \frac{1}{2} \rho v_1^2 = P_2 + \rho g h_2 + \frac{1}{2} \rho v_2^2$$

$\underbrace{P_1}_{P_{atm}} + \underbrace{\rho g h_1}_H + \underbrace{\frac{1}{2} \rho v_1^2}_{0} = \underbrace{P_2}_{P_{atm}} + \underbrace{\rho g h_2}_0 + \underbrace{\frac{1}{2} \rho v_2^2}$

$$\rightarrow v_2 = \sqrt{2gH}$$

(b) $P_3 = ?$ $P_3 = P_2 - \rho g(H+L)$

A2 Buckingham's π -theorem

$$\underline{\underline{i = n - r}}$$

A4

$$\underbrace{\rho c_p \frac{\partial T}{\partial t}}_{\text{ack av energi}} = \underbrace{k \frac{\partial^2 T}{\partial x^2}}_{\text{ledning}}$$

(b) ρc_p ökar \rightarrow hastigheten minskar

(c) k ökar \rightarrow hastigheten ökar

(c) k ökar $\rightarrow q_x = -kA \frac{dT}{dx}$

$$\frac{dq_x}{dx} = 0 \rightarrow \frac{d^2T}{dx^2} = 0$$