

# Litt fluidmekanikk

Materialbeskrivelse: F.eks. deformasjon slik at volumelementet som var i  $\vec{r}$  flyttes til  $\vec{r} + \vec{u}(\vec{r})$ . Eignet for faste stoffer.

Romlig beskrivelse: Ser på tetthet  $\rho(\vec{r}, t)$  og hastighet  $\vec{v}(\vec{r}, t)$  som funksjon av  $t$  for et fast punkt  $\vec{r}$ . Eignet for fluider.

Vi har allerede vist at massebevaring gir  $\nabla \cdot (\rho \vec{v}) = - \frac{\partial \rho}{\partial t}$

$\nabla \cdot (\rho \vec{v})$  ← ble kalt  $\vec{j}$  = strømteitet  
 $\uparrow$  det som strømmer ut av punktet  
 $\uparrow$  går på bekostning av tettheten i punktet

Ønsker å formulere Newtons 2. lov  $\vec{F} = m\vec{a}$  i et fluid.

Her er  $\vec{a}$  akselerasjonen til en gitt liten del av fluidet.

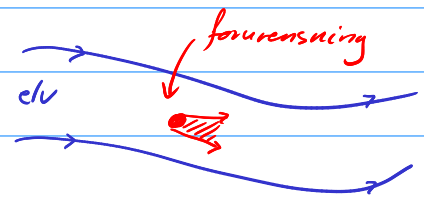
Mens  $\frac{d\vec{v}(\vec{r}, t)}{dt}$  er endring/tid av  $\vec{v}(\vec{r}, t)$  i punktet  $\vec{r}$ .

Se først på tettheten  $\rho(\vec{r}, t)$ . Ønsker å finne hvordan tettheten til en gitt liten del av fluidet endrer seg, målt fra en båt som flyter nedover elva.

Ved  $t$ :  $\rho(\vec{r}, t)$

Ved  $t+dt$ :  $\rho(\vec{r} + d\vec{r}, t+dt)$

↳ etter at det har gått en tid  $dt$ , har vannet ved  $\vec{r}$  flyttet seg til  $\vec{r} + d\vec{r}$ .



$$\frac{d\rho}{dt} = \frac{\rho(\vec{r} + d\vec{r}, t+dt) - \rho(\vec{r}, t)}{dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} dt + \sum_i \frac{\partial \rho}{\partial r_i} dr_i}{dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \underbrace{\frac{\partial \rho}{\partial r_i}}_{(\nabla \rho)_i} \underbrace{\frac{dr_i}{dt}}_{v_i}$$

$$= \frac{d\rho}{dt} + \vec{v} \cdot \nabla \rho$$

materialderivert / partikkelderivert skrives også ofte  $\frac{D\rho}{Dt}$

Tilsvarende:  $\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla \vec{v}$

↑ akselerasjonen til et volumelement med fluid

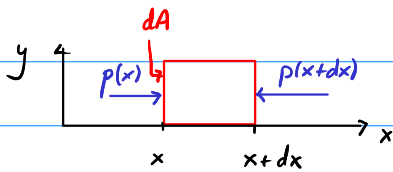
Merk:  
 $(\nabla \vec{v})_{ij} = \frac{\partial v_j}{\partial x_i}$   
 mens  
 $\nabla \cdot \vec{v} = \sum_i \frac{\partial v_i}{\partial x_i}$

# Bevegelsesligning for et ikke-viskøst fluid

Ett volumenelement som følger fluidet:  $\rho dV \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{F}_{vol} + \vec{F}_{sur}$   
 $\downarrow$   $\rho dV \vec{g}$      $\downarrow$  kraft på overflaten

Fordi viskositeten er null, er det ingen skjærkrefter.

Må finne  $\vec{F}_{sur}$  pga trykket  $p = p(\vec{r})$ .



$$F_{sur,x} = p(x)dA - p(x+dx)dA$$

$$= - \frac{p(x+dx) - p(x)}{dx} dx dA = - \frac{dp}{dx} dV$$

$$\Rightarrow \vec{F}_{sur} = -\nabla p dV$$

Alternativ metode: (uavh. av formen på dV)

$$\text{Kraft på } d\vec{A}: \sum d\vec{A} \Rightarrow \vec{F}_{sur} = \int \sum d\vec{A},$$

$$\sum_{\substack{\text{ } \\ d\vec{A}}} \begin{bmatrix} \sigma_{11} & \sigma_{12} & \sigma_{13} \\ \sigma_{21} & \sigma_{22} & \sigma_{23} \\ \sigma_{31} & \sigma_{32} & \sigma_{33} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} dA_1 \\ dA_2 \\ dA_3 \end{bmatrix}$$

$$x\text{-komponent: } F_{sur,x} = \int \vec{\Sigma}_x \cdot d\vec{A}$$

$$= \int \nabla \cdot \vec{\Sigma}_x dV$$

$$= \nabla \cdot \vec{\Sigma}_x dV$$

x-komponent:

$$\underbrace{\begin{bmatrix} \sigma_{11} & \sigma_{12} & \sigma_{13} \\ \sigma_{21} & \sigma_{22} & \sigma_{23} \\ \sigma_{31} & \sigma_{32} & \sigma_{33} \end{bmatrix}}_{\vec{\Sigma}_x} \begin{bmatrix} dA_1 \\ dA_2 \\ dA_3 \end{bmatrix}$$

$$\text{Isotrop trykk: } \Sigma = -p\mathbb{1} \Rightarrow \nabla \cdot \vec{\Sigma}_x = -\frac{\partial p}{\partial x}$$

$$\text{Gir } \vec{F}_{sur} = -\nabla p dV$$

$$\Rightarrow \rho dV \frac{d\vec{v}}{dt} = \rho dV \vec{g} - \nabla p dV$$

$$\Rightarrow \boxed{\rho \frac{d\vec{v}}{dt} = \rho \vec{g} - \nabla p} \quad \text{bevegelsesligning for ikke-viskøs væske.}$$

$$\text{Viskøs, kompressibel væske: } \rho \frac{d\vec{v}}{dt} = \rho \vec{g} - \nabla p + \nu \nabla^2 \vec{v} + \kappa \nabla(\nabla \cdot \vec{v})$$

$\downarrow$  pga viskositet     $\downarrow$  hvis også kompressibelt

$\frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla \vec{v} \leftarrow$  ikke-lineært ledd

Navier - Stokes' ligning: Meget stor betydning!

## Bernoullis teorem (Bernoulli-prinsippet)

Anta ikke-viskøs væske.

Anta jevn flyt:  $\vec{v}(\vec{r})$ ,  $\rho(\vec{r})$  og  $p(\vec{r})$  uavh. av  $t$  for fast punkt  $\vec{r}$ .

Anta inkompressibel væske:  $\rho \sim$  uavhengig av  $\vec{r}$ .

Bev.lign:  $\rho \frac{d\vec{v}}{dt} = -\nabla(\rho g z + p)$



$$\rho \vec{v} \cdot \frac{d\vec{v}}{dt} = -\vec{v} \cdot \nabla(\rho g z + p) = -\left(\frac{d}{dt} - \frac{\partial}{\partial t}\right)(\rho g z + p) = -\frac{d}{dt}(\rho g z + p)$$

jevn flyt så  $\frac{\partial}{\partial t}$  gir null

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} \rho v^2 \right) = -\frac{d}{dt} (\rho g z + p)$$

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{1}{2} \rho v^2 + \rho g z + p \right) = 0$$

$\frac{1}{2} \rho v^2 + \rho g z + p = \text{konst langs flyten til fluidet}$

Eks: Hva er trykket som funksjon av dybde i havet?

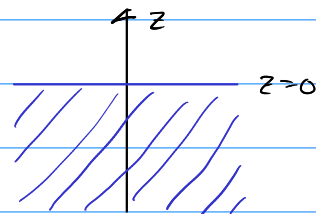
Sammenligner et punkt rett under overflaten

og et ved  $z$  (der  $z < 0$ ).

Bernoulli-prinsippet gir:  $p_0 = \rho g z + p$

$p_0$  lufttrykket ved havoverflaten  $\approx 101 \text{ kPa}$

$$p = p_0 - \rho g z$$

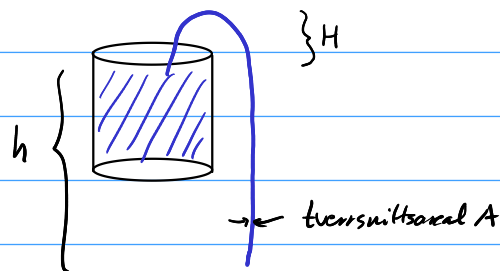


Hvor langt ned må du dykke for at  $p = 2p_0 = 2 \text{ atm} = 2 \cdot 101 \text{ kPa}$ ?

$$-z = \frac{p - p_0}{\rho g} = \frac{p_0}{\rho g} = \frac{101 \cdot 10^3 \text{ N/m}^2}{10^3 \text{ kg/m}^3 \cdot 9.8 \text{ m/s}^2} \approx \underline{10 \text{ m}}$$

Eks: Hevert. Hvor mye vann kommer det ut av slangen per tidsenhet?

$$\text{Bernoulli: } \underbrace{p_0 + \rho gh}_{\substack{\text{et punkt i} \\ \text{vannet øverst} \\ \text{i bøtta}}} = \underbrace{p_0 + \frac{1}{2} \rho v^2}_{\substack{\text{et punkt i vannstrømen} \\ \text{rett nedfor slangen}}}$$



$$\Rightarrow v = \sqrt{2gh}$$

$$\text{Vannstrøm: } I = \rho v A = \rho A \sqrt{2gh} \quad (\text{i kg/s}) \quad \text{evt. } A \sqrt{2gh} \text{ i m}^3/\text{s}.$$

Kan H være vilkårlig høy?

Svar: Sammenligner et punkt øverst i bøtta med toppen av slangen.

$$p_0 + \rho gh = P + \rho g(h+H) + \frac{1}{2} \rho v^2$$

$$p_0 = P + \rho gH + \frac{1}{2} \rho v^2$$

H blir størst hvis P er minst mulig. Setter derfor  $P=0$ .

$$p_0 = \rho gH + \frac{1}{2} \rho v^2$$

$$\Rightarrow H = \frac{p_0}{\rho g} - \frac{v^2}{2g} \leq \frac{p_0}{\rho g} \approx 10 \text{ m}$$

Hvis h er som ovenfor, får vi maks  $H = \frac{p_0}{\rho g} - h$

(hvis dette er positivt. Hvis ikke, virker ikke heveten. Dvs. den slutter å virke hvis  $h > \frac{p_0}{\rho g}$ .)

Eks: Flyvinge, papirark. Misforståelser...