

14. MATEMATIKK FOR IDEELL STRØM (ELEMENTÆR HYDRODYNAMIKK)

I tidligere kapitler trakk vi ut av bevegelseslikningene informasjon om bevegelsen langs en strømning, dvs. 1D fluidmekanikk.

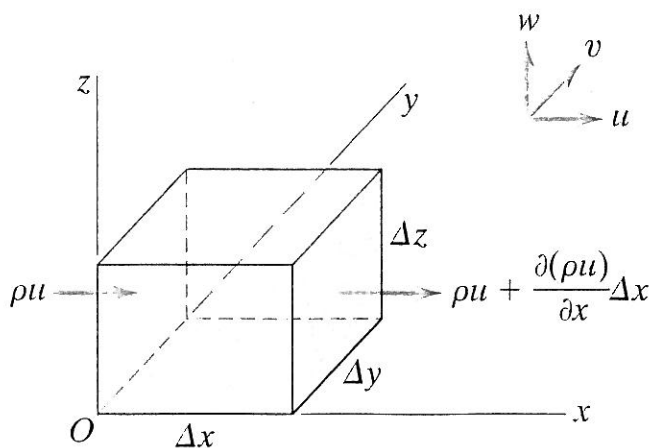
I dette kapitlet betrakter vi 2 og 3 dimensjoner, og normert eksakt forenklingen som framkommer (POTENSIALSTRØM) når strømfeltet er VIRVLINGSFRITT.

Vi holder oss nært til INKOMPRESSIBEL STRØM, og betrakter da VÆSKESTRØM iden vanlige approksimasjonen. Altså HYDRODYNAMISK.

Vi har sett at i reell strøm er det viskøse leddet i bevegelseslikninga viktig mest i begrensede områder nær vegger. Teorien for ideell strøm i dette kapitlet er selvsagt en approksimasjon, som imidlertid gjelder med en ~~noe~~ visstlig høy akktighet i områder hvor det viskøse leddet er uviktig, dvs. i HOVEDDELTEEN av strømmen.

14.1 Kontinuitetslikninga - på differensiell form

I stedet for formen utledet i kapittel 4, skal vi finne et uttrykk som gjelder i grensen av små volumener.



Netto massestrøm inn i boksen i x-retning:

$$- \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} \Delta x \underbrace{\Delta y \Delta z}_{\text{areal}}$$

Tilsvarende for de andre retningene.

Masseøkning i boksen pr. tidsenhet:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} \underbrace{\Delta x \Delta y \Delta z}_{\text{volum}}$$

Massebalanse, eller forkorting av volumet:

$$-\frac{\partial}{\partial x}(\rho u) - \frac{\partial}{\partial y}(\rho v) - \frac{\partial}{\partial z}(\rho w) = \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

eller:

$$\boxed{\nabla \cdot (\rho \vec{u}) + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0}$$

KKESTASJONÆR strøm,
KOMPRESSIBEL fluid

Fullt utskrevet:

$$\underbrace{u \frac{\partial \rho}{\partial x} + v \frac{\partial \rho}{\partial y} + w \frac{\partial \rho}{\partial z}}_{(\vec{u} \cdot \nabla) \rho} + \rho \underbrace{\left(\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right)}_{\nabla \cdot \vec{u}} = - \frac{\partial \rho}{\partial t}$$

Videre forenklinger:

$$\boxed{(\vec{u} \cdot \nabla) \rho + \rho (\nabla \cdot \vec{u}) = 0}$$

STASJONÆR strøm

$$\boxed{\nabla \cdot \vec{u} = 0}$$

~~ST~~ INKOMPRESSIBEL strøm,
stasjonær/iskestasjonær!

4 polar koordinater får vi tilsvarende:

$$\frac{\partial v_r}{\partial r} + \frac{v_r}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial v_\theta}{\partial \theta} = 0$$

INKOMPRESSIBEL
strøm

Eksempel 14.1

Anta $q = \text{konstant}$.

Oppfyller disse hastighetsfeltene kontinuitetslikninga? (de bort fra enheter)

a) $u = -2y$
 $v = 3x$
 $w = 0$

b) $u = 0$
 $v = 3xy$
 $w = 0$

c) $u = 2x$
 $v = 0$
 $w = -2z$

a) $\nabla \cdot \vec{u} = -\frac{\partial(2y)}{\partial x} + \frac{\partial(3x)}{\partial y} + 0 = 0 + 0 + 0 = 0$

Ja

b) $\nabla \cdot \vec{u} = 0 + \frac{\partial(3xy)}{\partial y} + 0 = 3x \neq 0$

Nei

c) $\nabla \cdot \vec{u} = \frac{\partial(2x)}{\partial x} + 0 + \frac{\partial(-2z)}{\partial z} = 2 + 0 - 2 = 0$

Ja

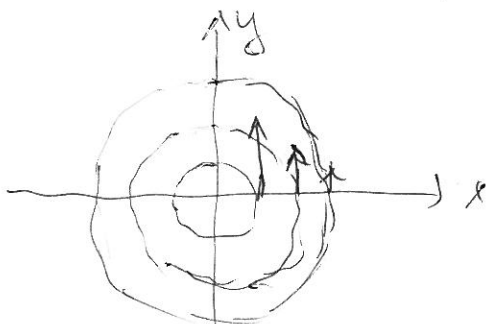
Annit eksempel

ett hastighetsfeltet $v_r = 0$, $v_\theta = \frac{1}{r}$, konstant q .

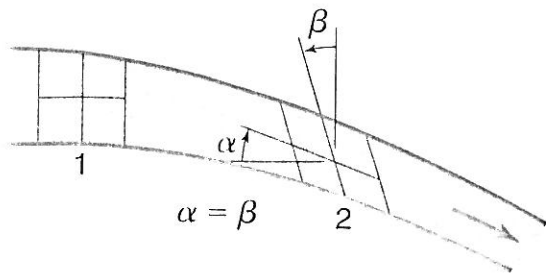
Oppfyller hastighetsfeltet kontinuitetslikninga?

$\nabla \cdot \vec{u} = \frac{\partial}{\partial r}(0) + \frac{0}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} \left(\frac{1}{r} \right) = 0 + 0 + 0 = 0$

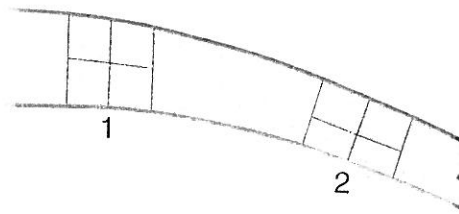
Ja!



14.2 Roterende strøm og roteringsfri strøm



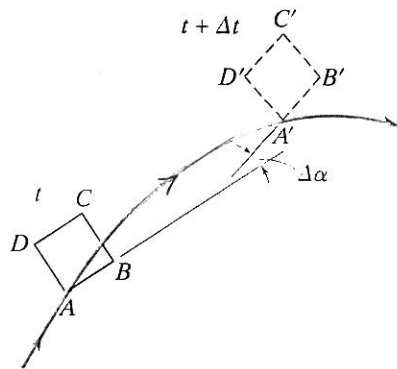
(a) Irrotational flow



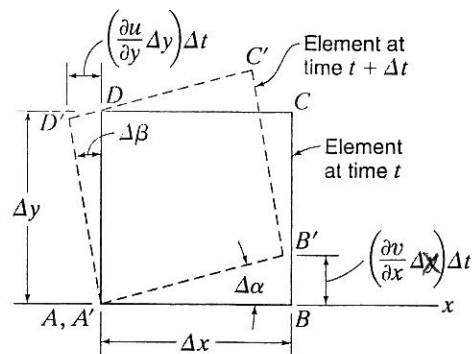
(b) Rotational flow

Selv i tilfeller med deformerte volumenelementer er det netto rotasjon som avgjør om en strøm er roteringsfri eller ikke.

Strømmende volumenelement (2D) med rotasjon og deformasjon:



(a)



(b)

Hva er betingelsen for roteringsfri netto deformasjon?

Figuren viser en antatt parallellforskyving av elementet fra sluttposisjon til startposisjon.

Kantrotasjonsvinkler:

$$\Delta\alpha = \frac{(\partial v / \partial x) \Delta x \Delta t}{\Delta x} = \frac{\partial v}{\partial x} \Delta t$$

$$\Delta\beta = -\frac{(\partial u / \partial y) \Delta y \Delta t}{\Delta y} = -\frac{\partial u}{\partial y} \Delta t$$

Kantenes rotasjonsvinkel hastigheter :

$$\omega_x = \frac{\partial v}{\partial x}$$

$$\omega_y = -\frac{\partial u}{\partial y}$$

Elementets netto rotasjonsvinkelhastighet er pt.-def. gjennomsnittet :

$$\omega_z = \frac{1}{2}(\omega_x + \omega_y) = \frac{1}{2}\left(\frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y}\right)$$

Tilsvarende resultater får for rotasjon i xz-planet (om y-aksen) og i yz-planet (om x-aksen).

Totalt resultat : (Curl er involvert !)

$$\nabla \times \vec{u} = 0$$

ROTASJONSFRI,
INKOMPRESSIBEL strøm

På komponentform :

$$(\nabla \times \vec{u})_z = \frac{\partial v}{\partial x} - \frac{\partial u}{\partial y}$$

$$(\nabla \times \vec{u})_x = \frac{\partial w}{\partial y} - \frac{\partial v}{\partial z}$$

$$(\nabla \times \vec{u})_y = \frac{\partial u}{\partial z} - \frac{\partial w}{\partial x}$$

Dette kan også formuleres i polar koordinater, på 2D form.

Med $(\nabla \times \vec{u})_z = \xi \quad (\text{i 2D})$

får kravet

$$\xi = \frac{\partial u_r}{\partial r} + \frac{u_r}{r} - \frac{1}{r} \frac{\partial u_r}{\partial \theta} = 0$$

INKOMPRESSIBEL
strøm

for rotasjonsfrihet.

Oftest injeres den fulle vektoren, virvlinga:

$$\vec{\xi} = \nabla \times \vec{u}$$

ET MÅL FOR
LOKAL
ROTASJON!

Kravet for rotasjonsfritt i 3D er da at $\vec{\xi}$'s komponenter alle er like 0:

$$\xi_x = \xi_y = \xi_z = 0$$

Eksempel 14.2

Anta $\rho = \text{konstant}$.

Analysér om disse hastighetsfeltene er rotasjonsfrie:

a) $u = -2y$
 $v = 3x$

b) $u = 0$
 $v = 3xy$

c) $u = 2x$
 $v = -2y$

a)

$$\xi = \frac{\partial}{\partial x}(3x) - \frac{\partial}{\partial y}(-2y) = 3 + 2 \neq 0$$

Nei!

b)

$$\xi = \frac{\partial}{\partial x}(3xy) - \frac{\partial}{\partial y}(0) = 3y - 0 \neq 0$$

Nei!

c)

$$\xi = \frac{\partial}{\partial x}(-2y) - \frac{\partial}{\partial y}(2x) = 0 - 0 = 0$$

Ja!

Men hva med det "andre" eksemplet i forrige avsnitt:

$$v_r = 0$$

$$v_\theta = \frac{1}{r}$$

i polar koordinater:

$$\xi = \frac{\partial v_\theta}{\partial r} + \frac{v_\theta}{r} - \frac{1}{r} \frac{\partial v_r}{\partial \theta}$$

altså:

$$\xi = \frac{\partial}{\partial r}\left(\frac{1}{r}\right) + \frac{1/r}{r} - \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial \theta}(0) = -\frac{1}{r^2} + \frac{1}{r^2} + 0 = \underline{\underline{0}}$$

Dette vill roterende hastighetsfeltet er virvlingsfritt !! (altså ingen lokal rotasjon)