

NORGES TEKNISK-NATURVITENSKAPELIGE UNIVERSITET
INSTITUTT FOR ENERGI- og PROSESSTEKNIKK

Faglig kontakt under eksamen:
Iver Brevik, tlf. 735 93555
Antall sider: 4, pluss 4 sider formelliste

KONTINUASJONSEKSAMEN I FAG TEP4105 FLUIDMEKANIKK
FOR FAK. NT (FYSIKK OG MATEMATIKK) OG FAK. IME
(TEKNISK KYBERNETIKK)

Bokmål

15. august 2011
Tid: 0900 - 1300
Studiepoeng: 7,5
Sensuren faller innen 5. september 2011

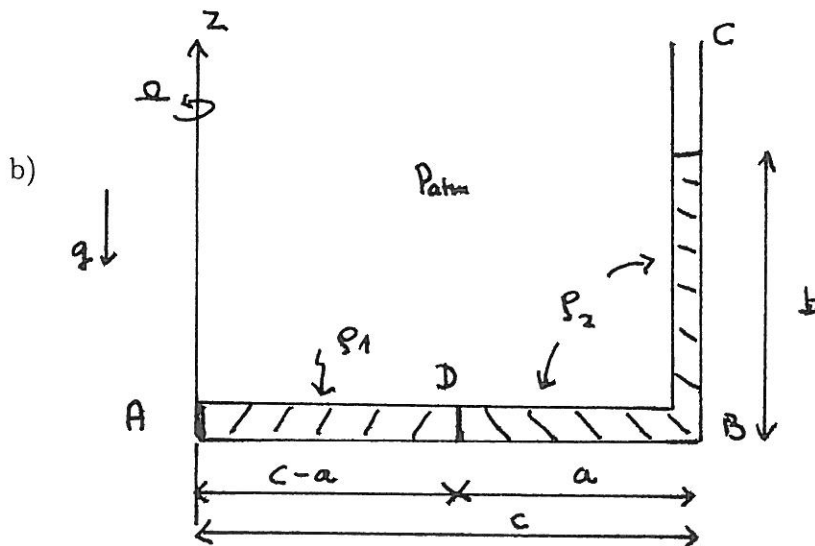
Hjelpemidler C: Typegodkjent kalkulator, i henhold til NTNU's regler.
Trykte hjelpemidler: Formelsamling i matematikk. Formelliste, vedheftet oppgavesettet.

Oppgave 1

a) Gi en kort utledning av uttrykket for trykket $p = p(r, z)$ i et kar som roterer med konstant vinkelhastighet Ω omkring z -aksen:

$$p = C - \gamma z + \frac{1}{2} \rho r^2 \Omega^2.$$

Her er g tyngdens akselerasjon, $\gamma = \rho g$ hvor ρ er tettheten, og C er en konstant.

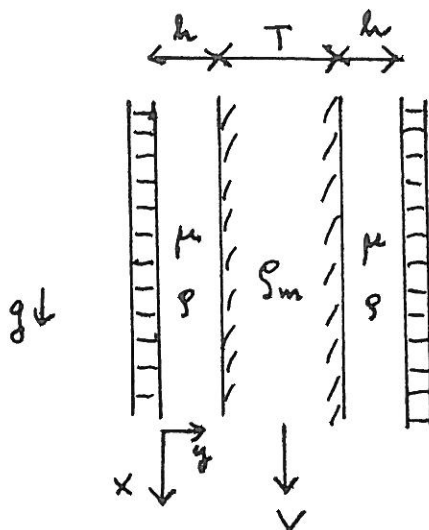


Et tynt sirkulært rør ABC bøyd i rett vinkel er lukket i nedre venstre ende A og åpent mot atmosfæren i øvre ende C; se figuren. Røret roterer i tyn-gdefeltet med konstant vinkelhastighet Ω omkring z -aksen. Avstanden AB er lik c . Røret inneholder to inkompressible væsker, den ene med tetthet ρ_1 , den andre med tetthet ρ_2 . Væskesøylenes lengder er henholdsvis $(c - a)$ og $(a + b)$, hvor c, a og b er gitte størrelser.

Hvor stort er trykket p_B i punkt B? Hvorfor må trykket være kontinuerlig over grenseflaten (punkt D) mellom væskene 1 og 2?

c) Finn trykket p_A i punkt A. [Hint: Finn trykket i punkt D uttrykt ved størrelser i væske 1, og trykket i samme punkt uttrykt ved tilsvarende størrelser i væske 2. Sett så trykkene lik hverandre.]

Oppgave 2



En plan plate med tykkelse T er laget av et materiale med tetthet ρ_m . Platen er plassert midt i en vertikal spalte med bredde $T + 2h$, og i mellomrommet på hver side av platen er det et inkompressibelt smøremiddel med tetthet ρ og viskositet μ . Platen faller i tyngdefeltet, men på grunn av friksjonen mot væsken faller platen med en konstant hastighet V . Platens lengde L og bredde B i henholdsvis x - og z -retning er mye større enn åpningen av spalten slik at strømmingen overalt vil være parallell med den viste x -aksen. Trykket er overalt lik atmosfæretrykket p_{atm} .

a) Vis ved hjelp av kontinuitetsligningen at smøremiddelets hastighet u i x -retningen er uavhengig av x .

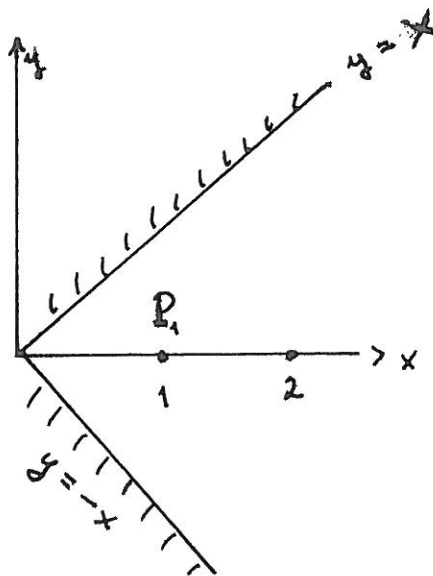
b) Fallhastigheten V betraktes som en kjent konstant. Vis at hastighetsprofilen i smøremiddelet blir

$$u(y) = \frac{\rho g h^2}{2\mu} \left[\frac{y}{h} - \left(\frac{y}{h} \right)^2 \right] + V \frac{y}{h}$$

i koordinatsystemet vist på figuren.

c) Finn skjærspenningen i smøremiddelet ved $y = h$, og finn fallhastigheten V uttrykt ved ρ, ρ_m, T, g, h og μ .

Oppgave 3



Gitt en stasjonær potensialstrømning i xy -planet, i det indre område av en rektangulær kile begrenset av flatene $y = +x$ og $y = -x$. Hastighetsvektoren i kartesiske koordinater er $\mathbf{V} = (u, v)$. Dens komponenter er oppgitt til å være

$$u = \alpha y, \quad v = \alpha x, \quad (x \geq 0),$$

hvor $\alpha > 0$ er en gitt konstant.

a) Har strømningen stagnasjonspunkt? Angi eventuelt posisjonen. Finn den enkleste form for strømfunksjonen $\psi(x, y)$ og hastighetspotensialet $\phi(x, y)$. Finn det komplekse potensial $w(z)$ som funksjon av den komplekse variable $z = x + iy$.

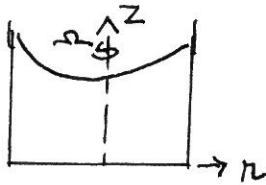
b) Skissér den strømlinje som går gjennom punktet P_1 med koordinater $x_1 = 1, y_1 = 0$. Vis at ligningen for strømlinjen blir $y = \pm\sqrt{x^2 - 1}$.

c) Betrakt en fluidpartikkel som passerer P_1 ved tiden $t = 0$ og beveger seg langs den nevnte strømlinje til punktet P_2 i løpet av tiden Δt . Finn Δt , når det oppgis at x -koordinaten for P_2 er lik $x_2 = 2$.

[Hint: Finn først hastighetskvadratet V^2 som en funksjon av x . Benytt så at linjeelementet for banen er $ds = \sqrt{dx^2 + dy^2} = \sqrt{1 + y'^2} dx$.]

Oppgitt:

$$\int \frac{dx}{\sqrt{x^2 - 1}} = \ln(x + \sqrt{x^2 - 1})$$

Løsning Oppgave 1

a) I det roterende system er bevegelseslikningene

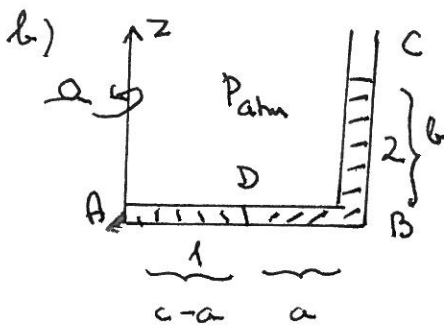
$$0 = -\frac{1}{\rho} \nabla p + \vec{g} + r\Omega^2 \vec{e}_r.$$

Her er $\frac{1}{\rho} \nabla p = \nabla\left(\frac{p}{\rho}\right)$, $\vec{g} = -g\vec{k} = -g\nabla z$, og da

$$\nabla r^2 = 2r\nabla r = 2r\vec{e}_r \text{ blir } r\Omega^2 \vec{e}_r = \nabla\left(\frac{1}{2}r^2\Omega^2\right). \text{ Altså}$$

$$0 = \nabla\left(-\frac{p}{\rho} - gz + \frac{1}{2}r^2\Omega^2\right), \text{ som gir}$$

$$p = C - \rho g z + \frac{1}{2}\rho r^2\Omega^2, \quad \rho = \rho_2$$



Tryk i B er det statiske tryk:

$$p_B = p_{atm} + \rho_2 g b$$

Tryk i D er kontinuerlig, ellers ville grenseflaten skubbe i det roterende system.

c) Sett fra veske 1 er trykket i grenseflaten

$$p_D = p_A + \frac{1}{2}\rho_1 (c-a)^2 \Omega^2$$

Sett fra veske 2:

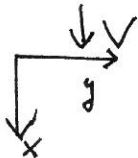
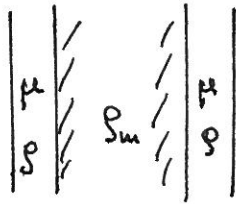
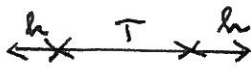
$$p_D + \left[\frac{1}{2}\rho_2 c^2 - \frac{1}{2}\rho_2 (c-a)^2\right] \Omega^2 = p_B = p_{atm} + \rho_2 g b$$

Sett uttrykkene for p_D like:

$$p_A + \frac{1}{2}\rho_1 (c-a)^2 \Omega^2 = p_{atm} + \rho_2 g b - \left[\frac{1}{2}\rho_2 c^2 - \frac{1}{2}\rho_2 (c-a)^2\right] \Omega^2$$

Altså

$$p_A = p_{atm} + \rho_2 g b - \frac{1}{2}(\rho_1 - \rho_2)(c-a)^2 \Omega^2 - \frac{1}{2}\rho_2 c^2 \Omega^2$$

Oppgave 2

a) Kontinuitetslikningene $\nabla \cdot \vec{V} = 0$,

$$\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \Rightarrow \frac{\partial u}{\partial x} = 0$$

Helsa u uavhengig av x.

b) Navier-Stokes i x-retning:

$$\rho \left[\frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial x} + v \frac{\partial u}{\partial y} + w \frac{\partial u}{\partial z} \right] = - \frac{\partial p}{\partial x} + \mu \nabla^2 u + \rho g$$

$\begin{matrix} =0 & =0 & =0 & =0 & =0 \end{matrix}$

$$\mu \nabla^2 u = \mu \left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} \right) = -\rho g$$

$\begin{matrix} =0 & & =0 \end{matrix}$

∴ $\frac{d^2 u}{dy^2} = - \frac{\rho g}{\mu}$. Integrasjon gir

$u(y) = - \frac{\rho g}{2\mu} y^2 + C_0 y + C_1$. Grensebetingelser $u(0) = 0$
 $u(h) = V$.

$$\Rightarrow u(y) = \frac{\rho g h^2}{2\mu} \left[\frac{y}{h} - \left(\frac{y}{h} \right)^2 \right] + V \frac{y}{h}$$

c) Skjærspenning $\tau = \mu \frac{du}{dy}$.

Ved $y=h$: $\tau(y=h) = \mu \frac{du}{dy} \Big|_{y=h} = -\frac{1}{2} \rho g h + \mu \frac{V}{h}$

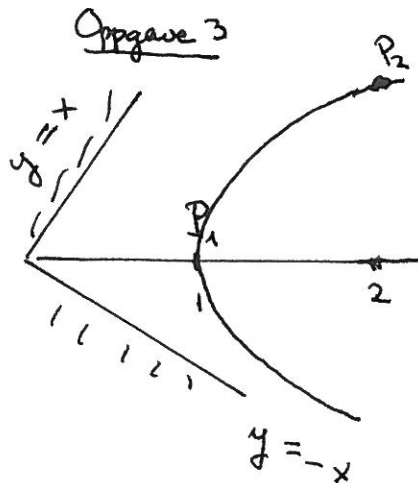
Friksjonskraften på platen (2 sider)

$$F_{\text{plate}} = 2 \tau(y=h) \cdot LB = \left[-\rho g h + 2\mu \frac{V}{h} \right] LB$$

må balansere tyngdekraften $\rho_m g \cdot TLB$:

$$\left[-\rho g h + 2\mu \frac{V}{h} \right] LB = \rho_m g TLB$$

$$\Rightarrow V = \frac{\rho g}{2\mu} (\rho_m T + \rho h)$$



$$u = \alpha y, v = \alpha x, \alpha > 0, x \geq 0$$

a) Stagnasjonspunkt $u=v=0$ ved $x=y=0$

Strömfunksjon:

$$u = \frac{\partial \psi}{\partial y} = \alpha y \Rightarrow \psi = \frac{1}{2} \alpha y^2 + f(x)$$

$$v = -\frac{\partial \psi}{\partial x} = \alpha x \Rightarrow \psi = -\frac{1}{2} \alpha x^2 + g(y)$$

Enkleste løsning $\psi = \frac{1}{2} \alpha (y^2 - x^2)$

Flasihetspotensial:

$$u = \frac{\partial \phi}{\partial x} = \alpha y \Rightarrow \phi = \alpha xy + f_1(y)$$

$$v = \frac{\partial \phi}{\partial y} = \alpha x \Rightarrow \phi = \alpha xy + g_1(x)$$

Enkleste løsning $\phi = \alpha xy$

Komplekst potensial $w = \phi + i\psi = \alpha xy + \frac{i}{2} \alpha (y^2 - x^2)$

Dette skal være en funksjon bare av $z = x + iy$.

Dannet $z^2 = x^2 - y^2 + 2ixy$

\Rightarrow

$w = -\frac{i}{2} \alpha (x^2 - y^2 + 2ixy) = -\frac{i}{2} \alpha z^2$

b) Skisse av strømningen ovenfor. Da punktet $P_1 (1, 0)$ skal passe i strømfunksjonen $\psi = \frac{1}{2}\alpha(y^2 - x^2)$, må $\psi = -\frac{1}{2}\alpha$ for denne strømningen. Altså $-1 = y^2 - x^2$, $y^2 = x^2 - 1$, slik at $y = \pm\sqrt{x^2 - 1}$ blir ligninger for strømningene gjennom P_1 .

c) Fluidpartikkel $1 \rightarrow 2$ i løpet av tiden Δt :

Tidselement $dt = \frac{ds}{V}$, hvor $V^2 = u^2 + v^2 = \alpha^2(y^2 + x^2)$, så
 $V^2 = \alpha^2(2x^2 - 1)$, $V = \alpha\sqrt{2x^2 - 1}$.

$ds = \sqrt{1 + y'^2} dx$. For $y^2 = x^2 - 1$ følger $y dy = x dx$, dvs.

$y' = \frac{x}{y} = \frac{x}{\sqrt{x^2 - 1}}$. Der gir $ds = \sqrt{1 + \frac{x^2}{x^2 - 1}} dx = \sqrt{\frac{2x^2 - 1}{x^2 - 1}} dx$.

Setter inn:

$$dt = \frac{ds}{V} = \frac{\sqrt{\frac{2x^2 - 1}{x^2 - 1}} dx}{\alpha \sqrt{2x^2 - 1}} = \frac{1}{\alpha} \frac{dx}{\sqrt{x^2 - 1}}$$

Integrer:

$$\Delta t = \int_1^2 dt = \frac{1}{\alpha} \int_1^2 \frac{dx}{\sqrt{x^2 - 1}} = \frac{1}{\alpha} \int_1^2 \ln(x + \sqrt{x^2 - 1})$$

$$\underline{\Delta t = \frac{1}{\alpha} \ln(2 + \sqrt{3})}$$