

# UNIVERSITETET I OSLO

## Det matematisk-naturvitenskapelige fakultet

- Eksamen i: MEK 3300/4300 — Viskøse  
strømning og turbulens.
- Eksamensdag: Torsdag 15. desember 2005.
- Tid for eksamen: 14.30 – 17.30.
- Oppgavesettet er på 4 sider.
- Vedlegg: Ingen.
- Tillatte hjelpemidler: Rottmann: Matematiske Formel-  
samlung, godkjent kalkulator.

Kontroller at oppgavesettet er komplett  
før du begynner å besvare spørsmålene.

### Oppgave 1.

Gjennom et sirkulært rør med radius  $a(z)$  som varierer med aksial posisjon  $z$  og gitt som

$$a(z) = a_0 + a_1 \sin(kz) \quad (1)$$

strømmer en viskøs væske med konstant kinematisk viskositet  $\nu$  og konstant tetthet  $\rho$ . ( $a_0 \gg a_1$ ,  $ka_1 \ll 1$ .)

Strømningen er laminær og skal beskrives i sylinderkoordinater  $(r, \theta, z)$  med tilhørende hastighetskomponenter  $(u, v, w)$ . Volumstrømmen  $Q_0$  gjennom røret er konstant (uavhengig av  $z$  og tiden  $t$ ). Tyngdens virkning skal neglisjeres. Strømningen er aksesymmetrisk og  $v = 0$ . Hastighetskomponenten i  $z$ -retningen  $w(r, z)$  kan approksimativt skrives som

$$w(r, z) = W_0(z) \left( 1 - \left( \frac{r}{a(z)} \right)^2 \right) \quad (2)$$

(Fortsettes side 2.)

- a) Finn  $W_0(z)$  uttrykt ved  $Q_0$  og  $a(z)$ .

Av kontinuitetsgrunner må det oppstå en radiell hastighetskomponent  $u(r, z)$ .

- b) Finn  $u(r, z)$ .

- c) Finn trykkfallet  $\frac{\partial p}{\partial z}$  som må til for å drive  $w(r, z)$ . (Hint: Det er tilstrekkelig at  $\frac{\partial p}{\partial z}$  beregnes fra den lineariserte differensiallikningen som her kommer til anvendelse.)

**Kontinuitets**-likning og **momentum**-likninger i sylinderkoordinater  $(r, \theta, z)$  med tilhørende hastighetskomponenter  $(u, v, w)$  er gitt som:

Kontinuitets-likningen

$$\frac{\partial u}{\partial r} + \frac{u}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial \theta} + \frac{\partial w}{\partial z} = 0 \quad (3)$$

r-momentum

$$\frac{\partial u}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla)u - \frac{v^2}{r} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial r} + \nu \left( \nabla^2 u - \frac{u}{r^2} - \frac{2}{r^2} \frac{\partial v}{\partial \theta} \right) \quad (4)$$

$\theta$ -momentum

$$\frac{\partial v}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla)v + \frac{uv}{r} = -\frac{1}{\rho r} \frac{\partial p}{\partial \theta} + \nu \left( \nabla^2 v - \frac{v}{r^2} + \frac{2}{r^2} \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) \quad (5)$$

z-momentum

$$\frac{\partial w}{\partial t} + (\mathbf{u} \cdot \nabla)w = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial z} + \nu \nabla^2 w \quad (6)$$

der

$$\mathbf{u} \cdot \nabla = u \frac{\partial}{\partial r} + \frac{v}{r} \frac{\partial}{\partial \theta} + w \frac{\partial}{\partial z} \quad (7)$$

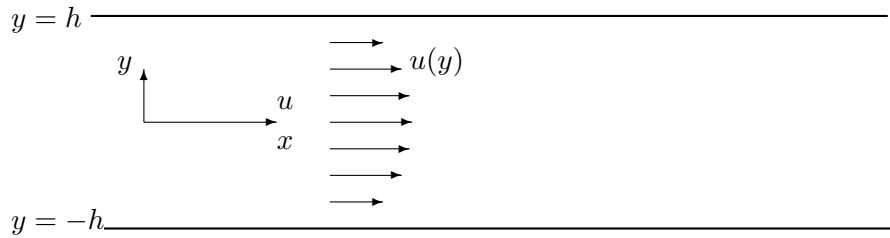
og

$$\nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \quad (8)$$

## Oppgave 2.

Rommet mellom to plan  $y = h$  og  $y = -h$  (se figur 2) er fylt med en væske som har konstant tetthet  $\rho$ , konstant viskositet  $\nu$  og konstant termisk diffusivitet  $\kappa$ . Tyngdens virkning skal neglisjeres. Et kartesisk  $(x, y)$ -koordinatsystem som væskens hastighet  $(u, v)$  skal refereres til, er indikert i figur 2.

(Fortsettes side 3.)



Figur 2 viser skjematisk væskerommet mellom to plan  $y = h$  og  $y = -h$  som er omtalt i teksten.  $x$ -komponenten av hastigheten er også indikert

Væsken mellom planene strømmes i  $x$ -retningen og en **skal regne** med konstant hastighet  $U_0$  over tversnittet. Det vil si

$$u(y) = U_0 \quad (9)$$

For  $x \leq 0$  er temperaturen  $T_0$  i væsken konstant. Ved  $x = 0$  er det et sprang i veggtemperaturen slik at for  $x > 0$  er veggtemperaturen

$$T(x > 0, y = \pm h) = T_w = T_0 - \Delta T \quad (10)$$

der  $\Delta T$  er en konstant. Grensebetingelsen ved  $x = 0$  kan dermed skrives

$$T(x = 0, y) = T_w + \Delta T \frac{4}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^n}{2n+1} \cos \left[ \frac{(2n+1)\pi y}{2h} \right] \quad (11)$$

For  $x > 0$  kan temperaturutviklingen i væsken approksimativt beskrives med likningen

$$U_0 \frac{\partial T(x, y)}{\partial x} = \kappa \frac{\partial^2 T}{\partial y^2} \quad (12)$$

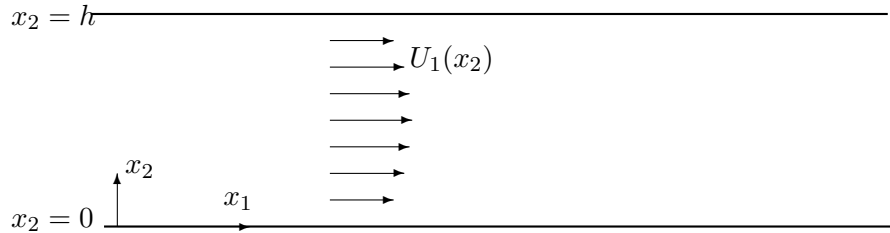
- Finne temperaturfordelingen i væsken for  $x > 0$ . (Hint: Innfør  $T(x, y) = T_w + \Delta T \Theta(x, y)$  og finn  $\Theta(x, y)$  )
- Foklar hvilke fysiske effekter/fenomener som er neglisjert i den approksimative likningen, likning (12), for temperaturutviklingen i væsken i forhold til den eksakte likningen for samme.

### Oppgave 3.

Et statistisk stasjonært turbulent hastighetsfelt mellom to plan  $x_2 = 0$  og  $x_2 = h$  (se figur 3) er betegnet med  $\tilde{u}_i(\mathbf{x}, t)$  og det tilhørende trykkfelt

(Fortsettes side 4.)

$\tilde{p}(\mathbf{x}, t)$ . Tyngdens virkning skal neglisjeres.



Figur 3 viser skjematisk væskerommet mellom to plan  $x_2 = 0$  og  $x_2 = h$  som er omtalt i teksten.  $x_1$ -komponenten av hastigheten er også indikert.

Ved Reynolds dekomposisjon kan feltene skrives

$$\tilde{u}_i(\mathbf{x}, t) = U_1(x_2) + u_i(\mathbf{x}, t) \quad (13)$$

$$\tilde{p}(\mathbf{x}, t) = P(x_1, x_2) + p(\mathbf{x}, t) \quad (14)$$

Det er gitt at

$$\frac{\partial P(x_1, x_2)}{\partial x_1} = -\beta \quad (15)$$

der  $\beta > 0$  og konstant.

a) Finn veggspenningen  $\tau_w$  uttrykt ved  $\beta$  og  $h$ .

b) Vis at

$$[\overline{u_1 u_2}]_{y_+ \rightarrow 0} \rightarrow c y_+^3 \quad (16)$$

der  $y_+ = x_2 u_* / \nu$ ,  $u_* = \sqrt{(\tau_w / \rho)}$ , og  $c$  er en ukjent konstant. ( $\overline{(\cdot)}$  betyr tidsmidling.)

Anta som kjent at for  $30 < y_+ < 1000$  er

$$u_+ = \frac{1}{\kappa} \ln y_+ + B \quad (17)$$

en approksimativ løsning for  $u_+ = U_1 / u_*$  der  $\kappa$  og  $B$  er modell-parametre.

c) Bruk relasjonene (16) og (17), samt at  $u_+(y_+)_{y_+ \rightarrow 0} \rightarrow y_+$ , til å konstruere et approksimativ, uniformt gyldig uttrykk for  $y_+ = f(u_+)$  i området  $0 < y_+ < 1000$ . (Hint: Spaldings metode).

SLUTT