## FY1005/TFY4165 Termisk fysikk. Institutt for fysikk, NTNU. Høsten 2015.

Løsningsforslag til øving 12

## Oppgave 1. Varmeskjold

Ved stasjonære forhold er varmestrømmen j mellom skjoldene den samme overalt. Vi starter fra den kalde siden med temperatur  $T_L$ , og skriver opp ligningene for energistrømmen mellom hver plate, helt til vi kommer over til den varme siden med temperatur  $T_H$ . Med Stefan-Boltzmanns lov er netto varmestrøm pr flateenhet i

1. intervall : 
$$j = \sigma(T_1^4 - T_L^4)$$
  
2. intervall :  $j = \sigma(T_2^4 - T_1^4)$   
...
$$(N-1). intervall : j = \sigma(T_{N-1}^4 - T_{N-2}^4)$$
 $N. intervall : j = \sigma(T_N^4 - T_{N-1}^4)$ 
 $N+1. intervall : j = \sigma(T_H^4 - T_N^4)$ 

De mellomliggende N ukjente temperaturene  $T_1, ... T_N$  kan nå elimineres ved å legge sammen disse N ligningene:

$$(N+1) \ j = \sigma(T_H^4 - T_L^4) = j_0 \quad \Rightarrow \quad \frac{j}{j_0} = \frac{1}{N+1},$$

der  $j_0$  er varmestrømmen uten skjold, dvs N=0. Kommentar: Temperaturen på skjoldene kan nå bestemmes ved å addere de k første intervallene. Dette gir  $kj=\sigma(T_k^4-T_L^4)$ , eller  $T_k^4=T_L^4+kj/\sigma$ , som innsatt for j gir

$$T_k = \left\lceil \frac{(N+1-k)T_0^4 + kT_H^4}{N+1} \right\rceil^{1/4}.$$

## Oppgave 3. Kokte poteter

For diffusjon av partikler fant vi at diffusjonslengden r går som kvadratroten av tida t, dvs  $r \sim \sqrt{t}$ . Det samme må da gjelde for varmetransport, som beskrives ved samme differensialligning. Når lengdedimensjoner endres med en faktor a, vil følgelig tidsforløp endres med en faktor  $a^2$  for systemer med samme form. [Dvs: Differensialligningen forblir uendret dersom nye variable  $t'=ta^2$  og r'=ra innføres og samme grensebetingelser brukes.] Når tyngden, og dermed volumet til potetene endres med en faktor v=2, vil lengder endres med en faktor  $a=v^{1/3}=2^{1/3}$ . Tida endres derfor med faktoren  $\tau=a^2=2^{2/3}=1.59$ . Så med dobbelt så tunge poteter endres koketida til 25 minutter  $\cdot \tau \simeq 40$  minutter.

## Oppgave 4. Fjernvarmeanlegg

a) Det er  $24 \cdot 365 = 8760$  timer i et år. Midlere effekt levert av fjernvarmeanlegget er dermed  $P = 600 \cdot 10^9 / 8760 \simeq 68.5$  MW.

Vannmasse gjennom anlegget pr tidsenhet:

$$dM/dt = \frac{dQ/dt}{dQ/dM} = \frac{P}{c dT}$$
$$= \frac{68.5 \cdot 10^6}{4184 \cdot 80}$$
$$= 205 \text{ kg/s}$$

Maksimal strømningshastighet (faktor 2 pga 2 sløyfer):

$$v = \frac{dz}{2dt} = \frac{dV/A}{2dt} = \frac{dV/2dt}{\pi r_2^2}$$
$$= \frac{0.205/2}{\pi \cdot 0.125^2}$$
$$\approx 2 \text{ m/s}$$

- b) Dette er det samme som regnet igjennom i avsnitt 10.4 i PCH, sluttresultatet er ligningen umiddelbart over ligning 10.18 s. 144 i PCH.
- c) Varmekapasiteten pr masseenhet er

$$c = C/M = C/\rho V = C/\rho AL = 4C/\rho L\pi d_2^2.$$

Dermed:

$$j = (dQ/dt)/L = -(CdT/dt)/L = -(C/L)(dT/dz)(dz/dt),$$

som med v = dz/dt og C/L fra forrige ligning gir

$$j = -\frac{1}{4}c\rho\pi d_2^2 v \, \frac{dT}{dz}.$$

d) Vi har nå to uttrykk for j som kan settes lik hverandre. Etter litt rydding gir dette diffligningen

$$\frac{dT}{T - T_0} = -\beta \, dz,$$

med

$$\beta = \frac{8\kappa}{c\rho d_2^2 v \ln(d_1/d_2)}.$$

Integrasjon av diffligningen på begge sider gir så det oppgitte svaret

$$T(z) = T_0 + [T(0) - T_0] e^{-\beta z}.$$

e) Vi setter  $T(z)-T_0=90~\mathrm{K}$  og  $T(0)-T_0=95~\mathrm{K},$ slik at

$$e^{-\beta z} = 90/95$$
.

med andre ord

$$\beta = \ln(95/90)/10000 = 5.41 \cdot 10^{-6} \,\mathrm{m}^{-1}.$$

Minste strømningshastighet blir dermed

$$v = \frac{8\kappa}{c\rho d_2^2\beta \ln(d_1/d_2)} = \frac{8 \cdot 0.035}{4184 \cdot 1000 \cdot 0.25^2 \cdot 5.41 \cdot 10^{-6} \cdot \ln(7/5)} = 0.59 \,\text{m/s}.$$

Dette er (heldigvis!) mindre enn den maksimale hastigheten beregnet i punkt a).