

Eksamen TFY4165 Termisk fysikk kl 09.00 - 13.00 9. august 2018
Nynorsk

Oppgåve 1. Partiklar med tre diskrete energi-nivå. (Poeng: 6+6+8=20)

Eit system består av N uavhengige partiklar. Kvar partikkel kan være i tre ulike tilstandar. Desse tilstandane har energi $\varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$.

- a.** Skriv ned tilstandsfunksjonen (partisjonsfunksjonen) $Z = (Z_1)^N$ for dette systemet. Her er Z_1 tilstandsfunksjonen til ein einskild partikkel. Rekn ut Z spesielt for det tilfellet at $\varepsilon_1 = 0$, $\varepsilon_2 = \varepsilon$, $\varepsilon_3 = -\varepsilon$.
- b.** Rekn ut middelveirdien av energien $\langle \varepsilon \rangle$ til kvar partikkel

$$\langle \varepsilon \rangle = -\frac{\partial}{\partial \beta} \ln(Z_1).$$

med $\varepsilon_1 = 0$, $\varepsilon_2 = \varepsilon$, $\varepsilon_3 = -\varepsilon$. Kva blir resultatet i h gtemperatur-grensa $\beta \rightarrow 0$ og l gtemperatur-grensa $\beta \rightarrow \infty$?

- c.** Rekn ut varmekapasiteten C_V per partikkel. Gi ei kort fysisk forklaring på l gtemperatur-forløpet til varmekapasiteten. Er resultatet i l gtemperatur-grensa i samsvar med det klassiske ekvipartisjonsprinsippet? Gi kort grunn for svaret.

Oppgåve 2.  tte fleirvalgsoppg ver. (Poeng: $2.5 \times 8 = 20$)

a. Aluminium i fast stoff varmast opp fr  300K til 450K. Sj  bort frå volumutvidinga av aluminiumet i dette temperatur-intervallet. Den tilførte varmen i aluminium-biten vert målt til 13.36kJ. Massa til aluminium-biten er d 

- A 100 g
- B 45 g
- C 32,5 g
- D 70 g

Oppgitt: Molar varmekapasitet for aluminium: $C = 24.03 \text{ J/K mol}$. Molar vekt for aluminium: 26.98 g/mol.

b. For van der Waals tilstandslikning, $(p + aN^2/V^2)(V - Nb) = NkT$, kva for eit utsagn er feil?

- A Denne tilstandslikninga kan ikkje beskrive koeksistens mellom faststoff- og væskefasen av eit stoff.
- B Leddet aN^2/V^2 tek omsyn til at nøytrale molekyl tiltrekkjer kvarandre når dei er eit stykke frå kvarandre.
- C Leddet Nb tek omsyn til at molekyla har eit visst volum, og at dei ikkje er punktpartiklar.
- D Denne tilstandslikninga kan brukas til   fastlegge trippelpunktet til eit stoff.

c. For ein klassisk gass av punktpartiklar med masse m som kan røre seg i ein dimensjon, er $\langle |v_x| \rangle$ gitt ved:

- A $\sqrt{\frac{k_B T}{2\pi m}}$
- B $\sqrt{\frac{k_B T}{m}}$
- C $\sqrt{\frac{2k_B T}{\pi m}}$
- D $\sqrt{\frac{3k_B T}{m}}$

d. Kva for ein påstand er feil?

- A Ved ei faselikevekt kan det maksimalt vere tre koeksisterande fasar.
- B Ved tilsetjing av eit ikkje-flyktig stoff til væske-fasen i ein gass-væske faselikevekt, går kokepunktet opp.
- C Den latente varmen ved koking av vatn, avheng av trykk.
- D Gibbs energi er minimal ved ei faselikevekt.

e. Kva for ein påstand er feil?

- A Det er ikkje mogleg med prosessar der einaste resultat er at varme spontant overførast frå eit kaldt legeme til eit varmare legeme.
- B Det er ikkje mogleg med prosessar der einaste resultat er at varme vert avgitt frå eit varmereservoar og vert omsett fullstendig i arbeid.
- C Entropien i eit isolert system kan ikkje reduserast.
- D For å kunne rekne ut entropi-endringa i ein prosess, må prosessen vere reversibel.

f. Eit system kan bringast reversibelt frå ein starttilstand til ein slutttilstand ved same temperatur på to ulike måtar: Anten ved hjelp av ein kombinasjon av ein isobar og ein isokor prosess (1) eller ved hjelp av ein isoterm prosess (2). Systemets entropiendring er ΔS_1 for prosess 1 og ΔS_2 for prosess 2. Då er

- A det ikkje mogleg å uttala seg om ΔS_1 i forhold til ΔS_2 .
- B $\Delta S_1 > \Delta S_2$
- C $\Delta S_1 < \Delta S_2$
- D $\Delta S_1 = \Delta S_2$

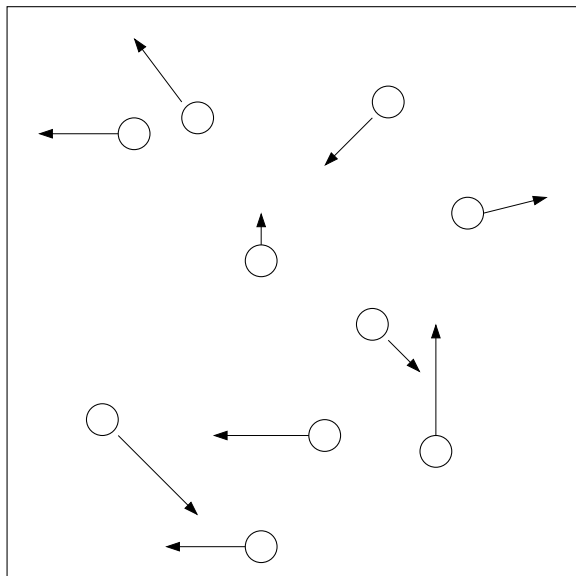
g. Eit mol ideell gass er innestengt i ein varmeisolert beholdar med volum 5 L. Ein vegg vert fjerna raskt, slik at gassen utvidar seg isotermt (og irreversibelt), til eit volum 35 L. Kva vert endringa ΔS i gassens entropi?

(Oppgitt: Isoterm entropiendring er $dS = (\partial p / \partial T)_V dV$)

- A $\Delta S = 6.1 \text{ J/K}$
- B $\Delta S = 13.4 \text{ J/K}$
- C $\Delta S = 16.2 \text{ J/K}$
- D $\Delta S = 21.8 \text{ J/K}$

h. Ein isolera husvegg har typisk eit indre og eit ytre lag med tre, adskilt av eit lag med glava isolasjonsmateriale. God isolasjon oppnår ein ved at varmeledningsevna i materiala i veggen er minst mogleg. Glava har ein varmeledningsevne $\kappa = 0.047 \text{ W/Km}$. Luft har ein varmeledningsevne $\kappa = 0.024 \text{ W/Km}$. Kva for eit utsagn er rett?

- A Bruk av Fourier's lov gir ein høgare total varmeledningsevne for heile veggen dersom ein brukar luft i staden for glava.
- B Sjølv om glava har høgare varmeledningsevne enn luft, vil det vere meir kompliserte Brownske rørsler av partiklar som transporterer varme i glava enn i luft. Dette gir lågare total varme-gjennomstrømning med glava enn med luft.
- C Strålingstapet igjennom veggen er mykje større med luft enn med glava.
- D Ingen av påstandane over er rektige.

Oppgåve 3. Maxwells hastighetsfordeling. (Poeng: 6+8+6=20)

I denne oppgåva skal vi sjå på ein to-dimensjonal Maxwell-fordeling, dvs hastighetsfordelinga til partiklar som kan r ore seg langs ei x - og ei y -akse. Partiklane reknast som punktpartiklar med masse m . Vi antek til   begynne med at hastighetsfordelinga er isotrop. Boksen er firkanta med sidekantar L_x og L_y . Vi antek til   begynne med at $L_x = L_y$. Vidare antek vi til   begynne med at boksen er så stor at vi kan sjå bort fra effektar frå kantane.

- a.** Rekn ut midlere hastighet $\langle v \rangle$, og midlere kvadratisk hastighet $\langle v^2 \rangle$. Forklar korleis forteknet til st orrelsen $\langle v^2 \rangle - \langle v \rangle^2$ kan finnast uten eksplisitt utrekning av middelvurdiane.
- b.** Finn eit uttrykk for den mest sannsynlige farten til partiklane. Rekn ut denne farten eksplisitt for ein oksygen-gass ved $T = 300K$.
- c.** Vi let nå sidekantane i boksen vere ulike, $L_x \gg L_y$. Boksen kan nå betraktast som ein-dimensjonal. Rekn ut midlere impuls og kinetisk energi til partiklane ved direkte bruk av Maxwells hastighetsfordeling.

Oppgitt: Massen til O_2 -molekylet: $m_{O_2} = 5.314 \cdot 10^{-26} kg$.

FORMLER OG UTTRYKK.

Det vert antatt at formlanes gyldighetsområde og tydinga til symbola er kjende. Symbolbruk og betegnelsar som i forelesningane. Vektorar med feite typer.

Utvidelseskoeffisientar, trykk-koeffisient, isoterm kompressibilitet:

$$\alpha_L = \frac{1}{L} \left(\frac{\partial L}{\partial T} \right)_p \quad \alpha_V = \frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p \quad \alpha_p = \frac{1}{p} \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V \quad \kappa_T = -\frac{1}{V} \left(\frac{\partial V}{\partial p} \right)_T$$

Syklisk regel:

$$\left(\frac{\partial x}{\partial y} \right)_z \left(\frac{\partial y}{\partial z} \right)_x \left(\frac{\partial z}{\partial x} \right)_y = -1$$

Første hovedsetning:

$$dQ = dU + dW$$

Varmekapasitet:

$$C = \frac{dQ}{dT}$$

$$C_p - C_V = T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V \left(\frac{\partial V}{\partial T} \right)_p.$$

Termodynamiske potensial:

$$H = U + pV \quad F = U - TS \quad G = H - TS \quad G = \sum_j \mu_j N_j$$

Den termodynamiske identitet:

$$TdS = dU + pdV - \sum_j \mu_j dN_j$$

Ideell gass tilstandslikning:

$$pV = NkT = nRT$$

van der Waals tilstandslikning:

$$p = \frac{NkT}{V - Nb} - \frac{aN^2}{V^2}$$

Adiabatisk prosess:

$$dQ = 0$$

Joule-Thomson-koeffisienten:

$$\mu_{JT} = \left(\frac{\partial T}{\partial p} \right)_H$$

PCH 4.18:

$$\left(\frac{\partial U}{\partial V} \right)_T = T \left(\frac{\partial p}{\partial T} \right)_V - p$$

Virkningsgrad for varmekraftmaskin:

$$\eta = \frac{W}{Q_{\text{inn}}}$$

Virkningsgrad for Carnot-maskin:

$$\eta_C = 1 - \frac{T_1}{T_2}$$

Maxwells hastighetsfordeling:

$$g(v_x) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2} e^{-mv_x^2/2kT} \quad F(v) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} e^{-mv^2/2kT} \quad f(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2kT}$$

Gauss-integral:

$$I_0(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\alpha x^2} dx = \sqrt{\frac{\pi}{\alpha}}$$

$$I_2(\alpha) = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-\alpha x^2} dx = -\frac{d}{d\alpha} I_0(\alpha) \quad \text{etc}$$

$$I_3 = \int_{-\infty}^{\infty} dx x e^{-\alpha x^2} = \frac{1}{2\alpha}$$

Det klassiske ekvipartisjonsprinsippet:

Kvar frihetsgrad som inngår kvadratisk i energifunksjonen E bidreg med $kT/2$ til midlere energi.

Partisjonsfunksjon:

$$Z = \sum_j e^{-E_j/kT} = e^{-\beta F} \quad (\beta = 1/kT)$$

Kjøleskap, virkningsgrad (effektfaktor):

$$\varepsilon_K = \left| \frac{Q_{\text{ut}}}{W} \right|$$

Varmepumpe, virkningsgrad (effektfaktor):

$$\varepsilon_V = \left| \frac{Q_{\text{inn}}}{W} \right|$$

Entropi og Clausius' ulikhet:

$$dS = \frac{\delta Q_{\text{rev}}}{T} \quad \oint dS = 0 \quad \oint \frac{\delta Q}{T} \leq 0$$

Boltzmanns prinsipp:

$$S = k \ln W$$

Stirlings formel:

$$N! = \sqrt{2\pi N} N^N e^{-N} \quad (N \rightarrow \infty)$$

Eksergi:

$$W_{\text{max}} = -\Delta G \quad \text{med} \quad G = U - T_0 S + p_0 V$$

Kjemisk potensial:

$$\mu_j = \left(\frac{\partial G}{\partial N_j} \right)_{p, T, N_{i \neq j}}$$

Ideell blanding:

$$\Delta S_{\text{mix}} = -k \sum_j N_j \ln x_j \quad \mu_j = \mu_j^0 + kT \ln x_j$$

(Clausius-)Clapeyrons likning:

$$\frac{dp}{dT} = \frac{\Delta S}{\Delta V}$$

Strålingshulrom, frekvensfordeling:

$$\frac{du}{df} = \frac{8\pi h}{c^3} \frac{f^3}{\exp(hf/kT) - 1} \quad ; \quad u(T) = \int_0^{\infty} \frac{du}{df} df$$

Stefan-Boltzmanns lov:

$$j_s(T) = \frac{c}{4} u(T) = \sigma T^4 \quad (\sigma = 2\pi^5 k^4 / 15h^3 c^2)$$

Fouriers lov:

$$\mathbf{j} = -\kappa \nabla T \quad ; \quad j = \dot{Q}/A$$

Varmeledninglikninga:

$$\frac{\partial T}{\partial t} = D_T \nabla^2 T$$

Ficks lov:

$$\mathbf{j} = -D \nabla n$$

Diffusjonslikninga:

$$\frac{\partial n}{\partial t} = D \nabla^2 n$$

U -verdi:

$$j = U \Delta T$$

Midlere fri veglengde, fortynna gass ($n = N/V$; $\sigma =$ spreidningstverrsnitt):

$$\lambda = \frac{1}{\sqrt{2}n\sigma}$$

Varmeledningsevne, fortynna gass ($c_V =$ varmekapasitet pr molekyl; $m =$ molekylmasse):

$$\kappa = \frac{2c_V}{3\sigma} \sqrt{\frac{kT}{\pi m}}$$

Diffusjonskonstant, fortynna gass:

$$D = \frac{2}{3n\sigma} \sqrt{\frac{kT}{\pi m}} = \frac{\kappa}{nc_V}$$

Fysiske konstantar:

$$\begin{aligned} k &= 1.38 \cdot 10^{-23} \text{ J/K} \\ R &= 8.314 \text{ J/molK} \\ N_A &= 6.02 \cdot 10^{23} \text{ mol}^{-1} \\ \hbar &= h/2\pi = 1.05 \cdot 10^{-34} \text{ Js} \\ e &= 1.60 \cdot 10^{-19} \text{ C} \\ m_e &= 9.11 \cdot 10^{-31} \text{ kg} \\ u &= 1.66 \cdot 10^{-27} \text{ kg} \\ c &= 3.00 \cdot 10^8 \text{ m/s} \\ \sigma &= 5.67 \cdot 10^{-8} \text{ W/m}^2\text{K}^4 \end{aligned}$$

Omrekningsfaktorar:

$$\begin{aligned} 1 \text{ eV} &= 1.60 \cdot 10^{-19} \text{ J} \\ 1 \text{ \AA} &= 10^{-10} \text{ m} \\ 1 \text{ cal} &= 4.184 \text{ J} \\ 1 \text{ bar} &= 10^5 \text{ Pa} \\ 1 \text{ atm} &= 1.013 \cdot 10^5 \text{ Pa} \end{aligned}$$