

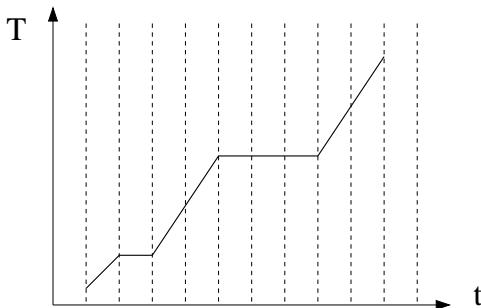
**Oppgave 1. 25 flervalgsoppgaver. (Poeng: 2 pr oppgave)**

a) Hvor mange mol ideell gass er det i en kubikkmeter ved atmosfæretrykk (101 kPa) og god og lun romtemperatur (300 K)?

- A)  $7 \cdot 10^5$       B) 40      C) 0.2      D)  $3 \cdot 10^{-8}$

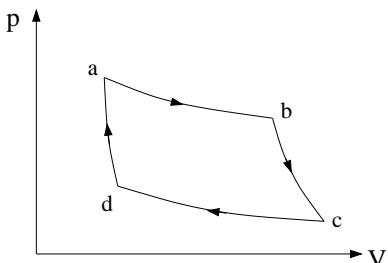
b) Hvis du lager et sirkulært hull med diameter 10.000 cm i en stålplate utendørs i 30 kuldegrader, hva er hullets diameter når platen har akklimatisert seg inne i badstua, der temperaturen er 70 varmegrader? Stål har lineær utvidelseskoeffisient  $\alpha = 1.3 \cdot 10^{-5} \text{ K}^{-1}$ .

- A) 8.700 cm      B) 9.789 cm      C) 10.013 cm      D) 11.300 cm



c) Varme tilføres et rent stoff i en lukket beholder. Tilført varme pr tidsenhet er konstant. Figuren viser hvordan stoffets temperatur  $T$  endrer seg med tiden. Hva er forholdet mellom stoffets fordampningsvarme  $L_f$  og stoffets smeltevarme  $L_s$ ?

- A)  $L_f/L_s = 0.3$       B)  $L_f/L_s = 0.7$   
 C)  $L_f/L_s = 1.7$       D)  $L_f/L_s = 3.0$

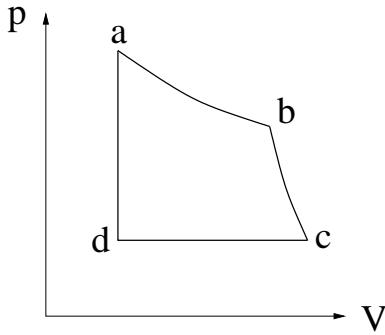


d) Figuren viser en reversibel kretsprosess der arbeidssubstansen er en gass. Hva er netto arbeid som utføres i kretsprosessen?

- A) Null.  
 B) Arealet omsluttet av kurven abcd.  
 C) Arealet under kurven abc.  
 D) Arealet under kurven ab minus arealet under kurven dc.

e) Vedrørende ligningen  $Q = \Delta U + W$ , hvilken påstand er feil?

- A) Ligningen uttrykker energibevarelse.  
 B)  $W$  er arbeidet gjort av systemet.  
 C) Størrelsen  $Q$  kan være både positiv og negativ.  
 D) Mens  $W$  er en prosessvariabel, er både  $U$  og  $Q$  tilstandsvariable.



f) Figuren viser en reversibel kretsprosess for en ideell gass, bestående av en isotherm (a til b), en adiabat (b til c), en isobar (c til d) og en isokor prosess. Ranger temperaturene  $T_a$ ,  $T_b$ ,  $T_c$  og  $T_d$  i de fire tilstandene (hjørnene) merket hhv a, b, c og d.

- A)  $T_d < T_c < T_b = T_a$       B)  $T_d < T_a = T_b < T_c$   
 C)  $T_a = T_b = T_c = T_d$       D)  $T_c < T_a = T_b < T_d$

g) Hvis  $S(T, V) = C_V \ln(T/T_0) + Nk_B \ln(V/V_0) + S_0$  for en ideell gass med  $N$  molekyler, hva blir  $S(T, p)$  for den samme gassen? (Her er  $S_0 = S(T_0, V_0)$ , og  $p_0 V_0 = Nk_B T_0$ .)

- A)  $S(T, p) = C_p \ln(p/p_0) + Nk_B \ln(T/T_0) + S_0$   
 B)  $S(T, p) = C_p \ln(p/p_0) - Nk_B \ln(T/T_0) + S_0$   
 C)  $S(T, p) = C_p \ln(T/T_0) + Nk_B \ln(p/p_0) + S_0$   
 D)  $S(T, p) = C_p \ln(T/T_0) - Nk_B \ln(p/p_0) + S_0$

h) Hvis 1 liter vann med temperatur  $T_0$  og varmekapasitet  $C$  (som er uavhengig av  $T$ , og slik at  $C_p = C_V = C$ ) bringes i termisk kontakt med et varmereservoar med temperatur  $T_1$ , hva er endringen i vannets entropi når vannet har nådd samme temperatur som varmereservoaret? (Se bort fra volumendringer.)

- A)  $CT_0/T_1$       B)  $CT_1/T_0$   
 C)  $C \ln(T_0/T_1)$       D)  $C \ln(T_1/T_0)$

i) Hva blir entropiendringen til varmereservoaret i forrige oppgave?

- A)  $C(T_0 - T_1)/T_1$       B)  $C(T_1 - T_0)/T_0$   
 C)  $C(T_1 - T_0)/T_1$       D)  $C(T_0 - T_1)/T_0$

j) Hva kan du, uten videre, si om den *totale* entropiendringen i prosessen beskrevet i oppgave h? (Dvs, for vann og reservoar til sammen.)

- A) Positiv.      B) Negativ.  
 C) Null.      D) Intet kan sies.

k) I et system med  $N$  uavhengige partikler er det for hver partikkell to mulige (kvantemekaniske) tilstander, enten energi  $-E_0$  eller energi  $E_0$ . Hvor stor er da sannsynligheten for at en gitt partikkell har energi  $-E_0$ , når systemets temperatur er  $T$ ?

- A)  $\exp(-E_0/k_B T)/[2 \cosh(E_0/k_B T)]$   
 B)  $\exp(E_0/k_B T)/[2 \cosh(E_0/k_B T)]$   
 C)  $\exp(-E_0/k_B T)/[2 \sinh(E_0/k_B T)]$   
 D)  $\exp(E_0/k_B T)/[2 \sinh(E_0/k_B T)]$

l) Hva blir indre energi for systemet i oppgave k? ( $U = N\langle E \rangle$ .)

- A)  $NE_0 \cosh(E_0/k_B T)$
- B)  $-NE_0 \cosh(E_0/k_B T)$
- C)  $NE_0 \tanh(E_0/k_B T)$
- D)  $-NE_0 \tanh(E_0/k_B T)$

m) Hvis temperaturen i en ideell gass halveres, hvordan endres molekylenes rms-hastighet? ( $v_{\text{rms}} = \sqrt{\langle v^2 \rangle}$ )

- A)  $v_{\text{rms}}$  halveres.
- B)  $v_{\text{rms}}$  reduseres med ca 30 prosent.
- C)  $v_{\text{rms}}$  blir uendret.
- D)  $v_{\text{rms}}$  blir ca dobbelt så stor.

n) Hvis trykket i en ideell gass fordobles samtidig som gassen presses sammen til halvparten så stort volum, hvordan endres  $v_{\text{rms}}$ ?

- A)  $v_{\text{rms}}$  halveres.
- B)  $v_{\text{rms}}$  reduseres med ca 30 prosent.
- C)  $v_{\text{rms}}$  blir uendret.
- D)  $v_{\text{rms}}$  blir ca dobbelt så stor.

o) En ideell gass utvider seg reversibelt og isotermt fra en tilstand  $(T_1, p_1)$  slik at volumet blir dobbelt så stort,  $V_1 \rightarrow 2V_1$ . Arbeidet på omgivelsene er da  $W_0$ . Dersom den samme gassen i stedet hadde utvidet seg reversibelt ved konstant trykk, fremdeles fra  $V_1$  til  $2V_1$ , hva kan du si om arbeidet gjort på omgivelsene,  $W_1$ , i forhold til det isoterme arbeidet  $W_0$ ?

- A) Umulig å si noe sikkert om  $W_1$  relativt  $W_0$ .
- B)  $W_1 < W_0$
- C)  $W_1 > W_0$
- D)  $W_1 = W_0$

p) Varmemengden  $Q_p > 0$  tilføres en ideell gass ved konstant trykk. Gassens indre energi øker da med

- A) en energimengde mindre enn  $Q_p$ .
- B) en energimengde større enn  $Q_p$ .
- C) energimengden  $Q_p$ .
- D) en energimengde som avhenger av om gassen er en- eller toatomig.

q) Luft er med god tilnærming en ideell blanding av O<sub>2</sub>- og N<sub>2</sub>-molekyler. Hva kan du si om  $v_{\text{rms}}$  og midlere kinetiske energi  $\langle K \rangle$  for de ulike molekylene? Det oppgis at oksygen er tyngre enn nitrogen.

- A)  $v_{\text{rms}}(\text{O}_2) = v_{\text{rms}}(\text{N}_2)$ ,  $\langle K \rangle_{\text{O}_2} = \langle K \rangle_{\text{N}_2}$
- B)  $v_{\text{rms}}(\text{O}_2) < v_{\text{rms}}(\text{N}_2)$ ,  $\langle K \rangle_{\text{O}_2} = \langle K \rangle_{\text{N}_2}$
- C)  $v_{\text{rms}}(\text{O}_2) < v_{\text{rms}}(\text{N}_2)$ ,  $\langle K \rangle_{\text{O}_2} < \langle K \rangle_{\text{N}_2}$
- D)  $v_{\text{rms}}(\text{O}_2) = v_{\text{rms}}(\text{N}_2)$ ,  $\langle K \rangle_{\text{O}_2} > \langle K \rangle_{\text{N}_2}$

r) En ideell (reversibel) Carnot-varmepumpe leverer en varmeeffekt på 2.0 kW ved å overføre varme fra utvendig luft ved  $-10^{\circ}\text{C}$  til husets varmluftforsyning ved  $+30^{\circ}\text{C}$ . Hvor mye elektrisk effekt (arbeid pr tidsenhet) bruker varmepumpa?

- A) 0.26 kW
- B) 0.56 kW
- C) 0.86 kW
- D) 1.16 kW

s) Hvordan ser en Carnot-prosess ut i et  $(S, T)$ -diagram?

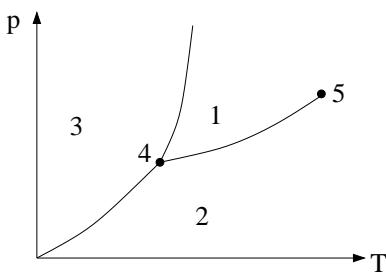
- A) Et parallelogram (med horisontale og skråstilte linjer).
- B) Et rektangel (med horisontale og vertikale linjer).
- C) En ellipse.
- D) En "firkant" der alle linjer buer inn mot midten (konkave).

t) For toatomige molekyler endres  $C_V$  fra  $3k_B/2$  til  $5k_B/2$  pr partikkel ved en "karakteristisk" (lav!) temperatur  $T_{\text{rot}}$ . Ranger molekylene  $\text{H}_2$ ,  $\text{HCl}$  og  $\text{Cl}_2$  med hensyn på verdien av denne karakteristiske temperaturen. ( $\text{Cl}$  har større masse enn  $\text{H}$ .)

- A)  $\text{H}_2 < \text{HCl} < \text{Cl}_2$
- B)  $\text{H}_2 > \text{HCl} > \text{Cl}_2$
- C)  $\text{HCl} < \text{H}_2 < \text{Cl}_2$
- D)  $\text{HCl} > \text{H}_2 > \text{Cl}_2$

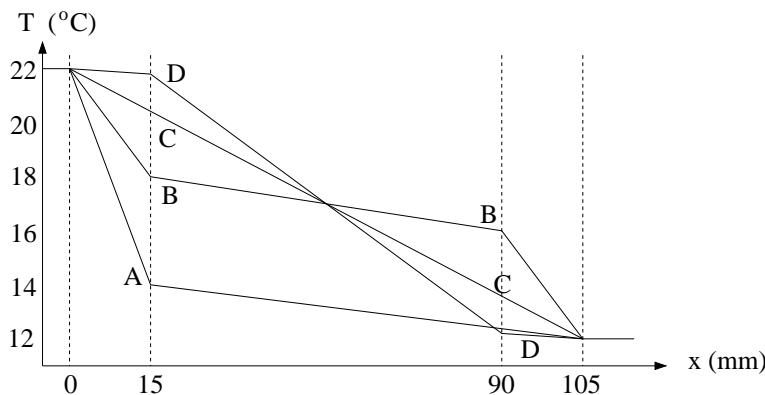
u) Et ideelt "Carnot-kjøleskap" holder konstant temperatur  $4^{\circ}\text{C}$  ("lavtemperaturreservoaret") i et rom der temperaturen er  $19^{\circ}\text{C}$  ("høytemperaturreservoaret"). Hva er kjøleskapets effektfaktor, dvs forholdet mellom varmen som trekkes ut av kjøleskapet og arbeidet som kjøleskapets motor må utføre? (Tips: For syklisk reversibel prosess er  $\Delta S = 0$  og  $\Delta U = 0$ .)

- A) Ca 0.55
- B) Ca 3.4
- C) Ca 18
- D) Ca 31



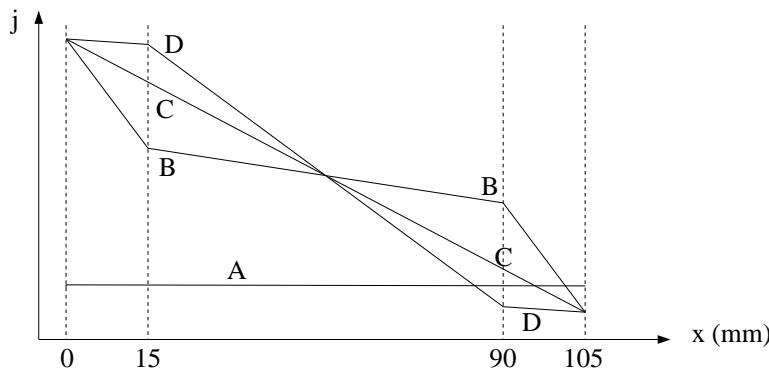
v) Figuren viser et fasediagram i  $(p, T)$ -planet for et rent stoff. De ulike fasene er angitt (1, 2, 3), sammen med spesielle punkter (4, 5) på koeksistenslinjene. Hvilket svaralternativ angir riktige faser, og punkter ved koeksistens?

- A) 1 = fast stoff, 2 = væske, 3 = gass, 4 = trippelpunkt, 5 = kritisk punkt
- B) 3 = fast stoff, 1 = væske, 2 = gass, 4 = trippelpunkt, 5 = kritisk punkt
- C) 2 = fast stoff, 3 = væske, 1 = gass, 5 = trippelpunkt, 4 = kritisk punkt
- D) 1 = fast stoff, 3 = væske, 2 = gass, 5 = trippelpunkt, 4 = kritisk punkt

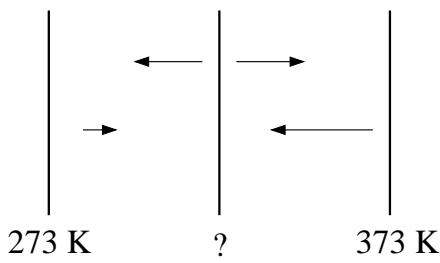


w) En vegg mellom ei stue og et soverom har 15 mm tykke gipsplater på begge sider av et 75 mm tykt lag med glassvatt ("glava"). Gipsplater isolerer godt mot lyd og hemmer spredning av brann, men isolerer dårlig mot varmeledning:  $\kappa_{\text{gips}} = 0.25 \text{ W/m K}$ , mens  $\kappa_{\text{glava}} = 0.035 \text{ W/m K}$ .

Hvilken kurve viser da korrekt temperaturprofil gjennom veggjen ved stasjonære (dvs tidsuavhengige) forhold og stuetemperatur (for  $x < 0$ ) og soveromstemperatur (for  $x > 105 \text{ mm}$ ) hhv  $22^\circ\text{C}$  og  $12^\circ\text{C}$ ?

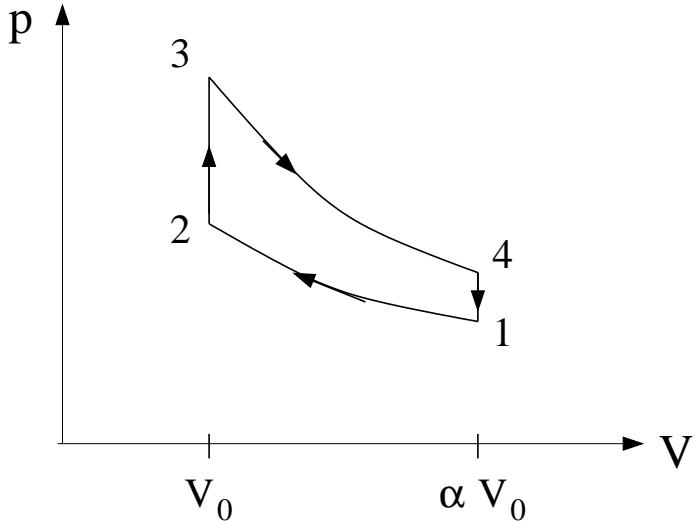


x) Og for samme system som i oppgave w, hvilken kurve viser korrekt varmestrøm pr tids- og pr flateenhet,  $j$ , som funksjon av posisjon  $x$  gjennom veggjen? (Vilkårlige enheter langs vertikal akse.)



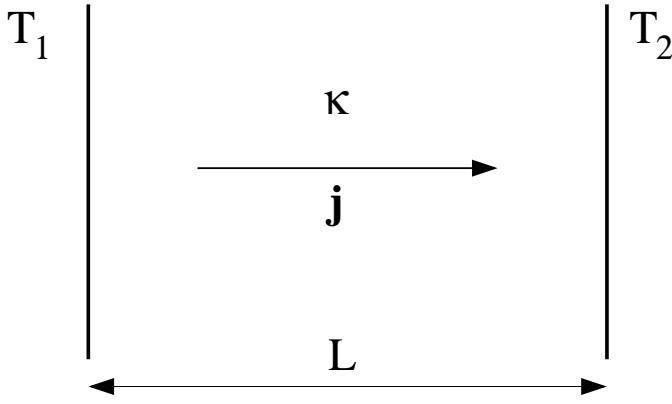
y) To (tilnærmet uendelig) store parallele metallplater holdes på fast temperatur hhv  $273 \text{ K}$  og  $373 \text{ K}$ . (Disse platene kan med andre ord betraktes som to varmereservoarer.) En tredje metallplate settes inn mellom disse, som vist i figuren. Alle platene kan betraktes som perfekt svarte legemer som emitterer elektromagnetisk stråling ("varmestråling") i begge retninger. Det er vakuum i rommet mellom platene. Når stasjonære (dvs tidsuavhengige) forhold er etablert, hva er temperaturen på den midterste platen?

- A) 283 K      B) 334 K      C) 363 K      D) 519 K

**Oppgave 2. Kretsprosess.** (Poeng: 5+5+5+5)

Figuren viser en kvalitativ skisse av den såkalte Otto-prosessen, en reversibel idealisering av prosessen i en bensinmotor, bestående av to adiabater og to isokorer. Arbeidssubstansen er en fleratomig ideell gass. Faktoren  $\alpha > 1$  angir det såkalte kompresjonsforholdet.

- a.** Begrunn hvorfor adiabatkonstanten  $\gamma = C_p/C_V$  har verdien  $4/3$  for en fleratomig gass. (Anta at molekylene ikke er lineære, og at molekylene indre vibrasjonsfrihetsgrader ikke er eksistert ved de aktuelle temperaturer.)
- b.** Utled adiabatligningen for en ideell gass i  $TV$ -planet,  $TV^{\gamma-1} = \text{konstant}$ . Tips: Anta konstante (dvs temperatuavhengige) varmekapasiteter, samt ” $p dV$ -arbeid”. Ta utgangspunkt i 1. hovedsetning. Du kan få bruk for å erstatte  $Nk$  med  $C_p - C_V$ .
- c.** Vis at Otto-prosessens virkningsgrad er  $\eta = 1 - \alpha^{1-\gamma}$ .
- d.** Man vil unngå antenning av gassblandingene i løpet av den adiabatiske kompresjonen ( $1 \rightarrow 2$  i figuren), som starter ved ”normale betingelser”, dvs atmosfæretrykk og romtemperatur ( $p_1 = 1 \text{ atm}$ ,  $T_1 = 293 \text{ K}$ ). Hvor stort kompresjonsforhold  $\alpha_{\max}$  kan vi da tillate, dersom gassblandingene antennes ved  $400$  grader celsius?

**Oppgave 3. Varmetransport.** (Poeng: 5+5+5)

En fortynnet gass med enatomige molekyler fyller rommet mellom to store parallele plater (som f.eks et dobbeltvindu). Atomene har masse  $m$  og kan betraktes som harde kuler med radius  $a$ . Anta at atomenes midlere fri veilengde  $\lambda$  er liten sammenlignet med avstanden  $L$  mellom platene. Da er gassens varmeledningssevne uavhengig av partikkeltettheten  $n = N/V$ , og gitt ved  $\kappa = \beta\sqrt{T}$ , med  $\beta = k\sqrt{k}/(4\pi a^2\sqrt{\pi m})$ .

**a.** Anta stasjonære forhold, med konstant temperatur  $T_1$  på venstre plate og konstant temperatur  $T_2 < T_1$  på høyre plate, og bestem varmestrømmen pr flateenhet  $j_\kappa = \dot{Q}_\kappa/A$  i den fortynnete gassen. (Tips: Bruk Fouriers lov og uttrykk svaret ved koeffisienten  $\beta$  samt de gitte temperaturene  $T_1$  og  $T_2$  og plateavstanden  $L$ .

**b.** Varmeoverføring pga stråling vil komme i tillegg til varmeledningsbidraget beregnet i punkt **a**. Bestem netto varmestrøm pr flateenhet,  $j_{\text{rad}} = \dot{Q}_{\text{rad}}/A$ , pga stråling mellom platene. Du kan anta at begge plater er perfekt svarte legemer, med konstante temperaturer  $T_1$  og  $T_2$  som i punkt **a**.

**c.** Anta at gassen er argon, med  $m = 40u$  og  $a = 0.71 \text{ \AA}$ , at plateavstanden er  $L = 1.5 \text{ cm}$ , og at  $T_1 = 20^\circ\text{C}$  (innetemperatur) og  $T_2 = -20^\circ\text{C}$  (utetemperatur, vinter). Bestem de to bidragene til varmestrømmen pr flateenhet, hhv  $j_\kappa$  og  $j_{\text{rad}}$ . Bruk enheten  $\text{W/m}^2$ .

**Oppgave 4. Gibbs fri energi.** (Poeng: 5)

Naturlige variable for Gibbs fri energi  $G$  er  $T$  og  $p$ . Vis dette ved å uttrykke  $dG$  ved  $dT$  og  $dp$ , og bestem dermed  $(\partial G/\partial T)_p$  og  $(\partial G/\partial p)_T$ . Utled også Maxwell-relasjonen  $(\partial V/\partial T)_p = -(\partial S/\partial p)_T$ . (Tips: Benytt den termodynamiske identitet, med konstant partikkeltall  $N$ .)

**FORMLER OG UTTRYKK.**

Formlenes gyldighetsområde og symbolenes betydning antas å være kjent. Symbolbruk og betegnelser som i forelesningene. Vektorer med fete typer.

Utvidelseskoeffisienter, trykk-koeffisient, isoterm kompressibilitet:

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

Syklist 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 potensialer:

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

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-integraler:

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

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

Det klassiske ekvipartisjonsprinsippet:

Hver frihetsgrad som inngår kvadratisk i energifunksjonen  $E$  bidrar 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:

$$dS = \frac{dQ_{\text{rev}}}{T} \quad \oint dS = 0 \quad \oint \frac{dQ}{T} \leq 0$$

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 ligning:

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

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:

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

Varmeledningsligningen:

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

Ficks lov:

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

Diffusjonsligningen:

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

$U$ -verdi:

$$j = U \Delta T$$

Midlere fri veilengde, fortynnet gass ( $n = N/V$ ;  $\sigma$  = spredningstverrsnitt):

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

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

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

Diffusjonskonstant, fortynnet gass:

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

Fysiske konstanter:

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

Omregningsfaktorer:

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