

## Oppgave 1

For enatomig gass har vi  $c_{pm} = 5R/2$  og  $c_{Vm} = 3R/2$ , slik at  $\gamma = C_p/C_V = 5/3$ . Langs adiabaten er det (pr definisjon) ingen varmeutveksling med omgivelsene,  $Q_{ab} = 0$ . Fra c til a er volumet konstant slik at det ikke utføres noe arbeid,  $W_{ca} = 0$ . Trykket økes, som betyr at temperaturen også øker. Altså øker gassens indre energi fra c til a, og denne energien må da komme fra tilført varme, dvs  $Q_{ca} > 0$ . Fra b til c komprimeres gassen (til halvt volum) ved konstant trykk ( $p_c = p_b$ ). Det betyr at gassen har utført et negativt arbeid på omgivelsene,  $W_{bc} < 0$ . Det er videre klart at temperaturen i c er lavere enn i b, siden produktet  $pV$  er mindre i c enn i b (halvparten så stort). Følgelig er indre energi redusert fra b til c, og det er klart at  $Q_{bc} = \Delta U_{bc} + W_{bc} < 0$ , dvs varme avgitt til omgivelsene.

Virkningsgraden er pr definisjon lik forholdet mellom netto utført arbeid  $W$  og tilført varme  $Q_{ca}$ ,

$$\eta = \frac{W}{Q_{ca}} = \frac{Q_{ca} + Q_{bc}}{Q_{ca}},$$

der vi i siste overgang benyttet oss av at indre energi er en tilstandsfunksjon, slik at netto utført arbeid tilsvarer netto tilført varme. Her tilføres og avgis varme ved hhv konstant volum og konstant trykk, så vi har direkte

$$\begin{aligned} Q_{ca} &= C_V(T_a - T_c) = \frac{3}{2}nR(T_a - T_c), \\ Q_{bc} &= C_p(T_c - T_b) = -\frac{5}{2}nR(T_b - T_c). \end{aligned}$$

Vi har allerede slått fast at  $p_b V_b = 2p_c V_c$  slik at  $T_b = 2T_c$ . Langs adiabaten har vi

$$T_a V_a^{\gamma-1} = T_b V_b^{\gamma-1} \Rightarrow T_a = T_b \left( \frac{V_b}{V_a} \right)^{\gamma-1} = 2^{\gamma-1} T_b,$$

dvs  $T_a = 2^\gamma T_c$ . Virkningsgraden blir følgelig

$$\eta = 1 + \frac{Q_{bc}}{Q_{ca}} = 1 - \frac{5}{3} \frac{T_b - T_c}{T_a - T_c} = 1 - \frac{5}{3} \frac{T_b/T_c - 1}{T_a/T_c - 1} = 1 - \frac{5}{3} \frac{2 - 1}{2^{5/3} - 1} \simeq 0.23.$$

En Carnot-maskin som opererer mellom et varmt reservoar med temperatur  $T_a$  og et kaldt reservoar med temperatur  $T_c$  ville ha virkningsgraden

$$\eta_C = 1 - T_c/T_a = 1 - 2^{-5/3} \simeq 0.69,$$

som altså er maksimal teoretisk virkningsgrad.

Som nevnt i oppgaveteksten kan arbeidet bestemmes ved å integrere  $p(V)dV$ . Langs adiabaten må en da benytte seg av at  $pV^\gamma$  er konstant. Fra b til c blir arbeidet ganske enkelt  $p_b(V_a - V_b)$ . Dette gir totalt arbeid uttrykt ved  $p_b V_b$ , som med ideell gass tilstandsligning kan erstattes med  $nRT_b$ , og her kan  $nR$  uttrykkes ved  $\gamma$  og  $C_V$ . Men tilført varme vil, som ovenfor, i utgangspunktet være uttrykt ved  $T_a$  og  $T_c$ , så en kommer ikke utenom å uttrykke disse ved  $T_b$ , slik vi gjorde ovenfor.

## Oppgave 2

Kraftverkets virkningsgrad er

$$\eta = \frac{W}{Q_2} = \frac{W}{|Q_1| + W},$$

der  $Q_1$  er avgitt varme som dumpes i elva. Oppgaven etterspør *effekter*, dvs energier pr tidsenhet, så la oss si at  $Q$  og  $W$  angir hhv varme og elektrisk energi (arbeid) pr tidsenhet, dvs varmeeffekt og elektrisk effekt. Vi løser ligningen ovenfor med hensyn på  $W$  og finner at kraftverket maksimalt kan levere en elektrisk effekt

$$W = \frac{\eta}{1 - \eta} |Q_1| = \frac{0.4}{0.6} \cdot 1500 \text{ MW} = 1000 \text{ MW}.$$

Dette krever tilførsel av en varmeeffekt

$$Q_2 = W + |Q_1| = 2500 \text{ MW}.$$

Vannets spesifikke varmekapasitet kan skrives som

$$c = \frac{|Q_1|}{\Delta T \cdot M},$$

og hvis  $|Q_1|$  her representerer varme pr tidsenhet, med enheten J/s, må  $M$  tilsvare forbipassert masse vann pr tidsenhet, med enheten kg/s. Nødvendig vannføring for å begrense  $\Delta T$  til 5 K blir derfor

$$M = \frac{|Q_1|}{c \cdot \Delta T} = \frac{1500 \cdot 10^6 \text{ J/s}}{4184 \text{ J/kgK} \cdot 5 \text{ K}} \simeq 71.7 \cdot 10^3 \text{ kg/s} \simeq 72 \text{ tonn/s}.$$

## Oppgave 3

Hver variabel som inngår kvadratisk i energi-funksjonen gir et bidrag  $1/2kT$  til indre energi  $U$ . Her er det to kvadratiske ledd for kinetisk energi, to kvadratiske ledd for svinge-energien til atomene i molekylet langs forbindelseslinjen mellom atomene i det to-atomige molekylet (kinetisk og potensiell energi), og ett kvadratisk ledd for rotasjonen rundt z-aksen. Tilsammen er det  $2 + 2 + 1 = 5$  kvadratiske ledd, slik at  $U = 5/2kT$  per molekyl. Entalpien er  $H = U + pV = 7/2kT$  per partikkel. Da er  $C_V = 5/2k$  og  $C_p = 7/2k$ . Dermed er  $\gamma = 7/5$ .

## Oppgave 4

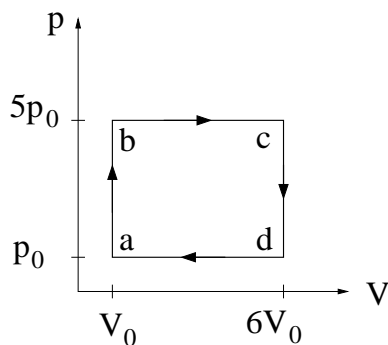
---

a) Et ideelt "Carnot-kjøleskap" holder konstant temperatur  $4^\circ\text{C}$  ("lavtemperaturreervoaret") i et kjellerrom der temperaturen er  $13^\circ\text{C}$  ("høytemperaturreervoaret"). 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  $\Delta U = 0$ .)

$\varepsilon_K = |Q_1/W| = |Q_1/(Q_1 + Q_2)|$ . Vi bruker at  $Q_1/T_1 + Q_2/T_2 = 0$ , dvs  $Q_2 = -Q_1T_2/T_1$ , som innsatt i uttrykket for  $\varepsilon_K$  gir  $\varepsilon_K = |T_1/(T_1 - T_2)| = 277/9 \simeq 31$ .

D) Ca 31

---



b) Figuren viser en kretsprosess for et mol ideell gass, med  $p_0 = 1 \text{ atm}$  og  $V_0 = 5 \text{ L}$ . Omlag hvor stort arbeid utfører gassen pr syklus?

$$W = 4p_0 \cdot 5V_0 = 20 \cdot 10^5 \cdot 5 \cdot 10^{-3} = 10^4 = 10 \text{ kJ.}$$

C) 10 kJ

c) Ranger temperaturene i de fire hjørnene av kretsprosessen i oppgave b.

$T_a$  er minst,  $T_c$  er størst. Siden  $T$  er proporsjonal med  $pV$ , er  $T_b/T_d = p_b V_b / p_d V_d = 5/6$ , dvs  $T_b < T_d$ .

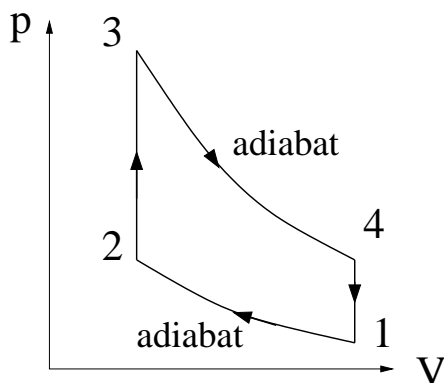
B)  $T_a < T_b < T_d < T_c$

d) Dersom gassen i oppgave b hadde ekspandert isotermt fra tilstand b til en tilstand med trykk  $p_0$ , og deretter blitt komprimert ved konstant trykk tilbake til tilstand a og så varmet opp ved konstant volum til tilstand b osv, omtrent hvor stort arbeid ville gassen da ha utført pr syklus?

Siden  $p_b V_b = 5p_0 V_0$ , har vi her en isotherm ekspansjon fra tilstand b til en tilstand med trykk  $p_0$  og volum  $5V_0$ . Arbeidet blir dermed

$$\begin{aligned} W &= \int_{V_0}^{5V_0} p dV - 4p_0 V_0 = \int_{V_0}^{5V_0} \frac{5p_0 V_0}{V} dV - 4p_0 V_0 \\ &= 5p_0 V_0 \ln 5 - 4p_0 V_0 = 500 \cdot (5 \ln 5 - 4) \\ &\simeq 2.0 \cdot 10^3 = 2.0 \text{ kJ} \end{aligned}$$

C) 2.0 kJ



e) Figuren viser en Otto-syklus, dvs en reversibel idealisering av en 4-takts bensinmotor. Temperaturen i hjørnene 1 – 4 er hhv  $T_1 - T_4$ . Hva kan du si om virkningsgraden  $\eta_O$  til denne prosessen, i forhold til størrelsen  $1 - T_1/T_3$ ? (Tips:  $T_1$  og  $T_3$  er hhv prosessens minimale og maksimale temperatur.)

I denne syklusen er  $T_3$  maksimal og  $T_1$  minimal temperatur. Hvis dette hadde vært en Carnot-prosess mellom to varme-reservoar ved temperaturer  $T_3$  og  $T_1$ , ville virkningsgraden ha vært  $\eta_C = 1 - T_1/T_3$ . Otto-syklusen kan ikke ha så stor virkningsgrad, slik at  $\eta_O < \eta_C$ . ( $\eta_O = 1 - T_4/T_3$ .)

A)  $\eta_O < 1 - T_1/T_3$

f) Bensin/luft-blandingen i oppgave e har varmekapasitet  $C_V$  (ved konstant volum). Hva blir da arbeidet

utført av bensin/luft-blandingen pr syklus av Otto-prosessen?

$\Delta U = 0$  for hel syklus, slik at

$$W = Q_{23} + Q_{41} = C_V(T_3 - T_2) + C_V(T_1 - T_4) = C_V(T_1 - T_2 + T_3 - T_4).$$

C)  $C_V(T_1 - T_2 + T_3 - T_4)$

---

g) Gassen utvider seg, så omdanning av varme til arbeid er ikke det eneste som skjer. Derfor er prosessen ikke i strid med 2. lov. B).

---