Termodynamik - Slafs Aron Granberg, Daniel Kempe, Mårten Wiman

 $pV = \frac{2}{2}U$ 

# Utvidgning

$$\begin{split} \kappa &= -\frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial p} \right)_T \, [\mathrm{Pa}^{-1}] \\ \mathrm{Isobar volymutvidgningskoefficient} \\ \alpha_V &= \frac{1}{V} \left( \frac{\partial V}{\partial T} \right)_p \, [\mathrm{K}^{-1}] \end{split}$$
Relativa volymändringen  $\frac{dV}{V} = -\kappa \cdot dp + \alpha_V \cdot dT$ 

# Kinetisk gasteori

m = massan per partikel [kg]Molara massan  $M = mN_A$  $\nu R = N k_B$  $n = \frac{N}{V}$  $v_p = \sqrt{2} \cdot \sqrt{\frac{k_B T}{m}}$  $\langle v \rangle = \sqrt{\frac{8}{\pi}} \cdot \sqrt{\frac{k_B T}{m}}$  $v_{rms} = \sqrt{\langle v^2 \rangle} = \sqrt{3} \cdot \sqrt{\frac{k_B T}{m}}$  $\langle E_k \rangle = \frac{3k_B T}{2}$ Ekvipartitionsprincipen  $U = Nk_BT \cdot \frac{1}{2} \cdot (\#\text{frihetsgrader}) [J]$ Energi i enatomig gas  $U=N\frac{m\langle v^2\rangle}{2}=\frac{3}{2}Nk_BT$  [J] Notera  $Nk_BT=pV$ 

# Medelfri väg $l = \frac{k_B T}{\sqrt{2\pi} d^2 p} = \frac{1}{n\sigma\sqrt{2}}$ Där d = partikelns diameterStottal $\nu^* = \frac{p}{\sqrt{2\pi m k_B T}} = \frac{1}{4} n \langle v \rangle [s^{-1} m^{-2}]$ Maxwell-Boltzmanns hastighetsfördelning $n(v) = \mathbf{K} \cdot v^2 \cdot e^{-\frac{mv^2}{2k_BT}}$ om $\int n(v) = \frac{N}{V}$ , dvs om normaliserat $K = 4\pi n \left(\frac{m}{2\pi k_B T}\right)^{\frac{3}{2}}$

#### Värme

 $\text{mol}^{-1}$ 

 $\mathrm{J}\,\mathrm{K}^{-1}$ 

J s

 $\mathrm{m}\,\mathrm{s}^{-1}$ 

 $\rm J \, mol^{-1} \, K^{-1}$ 

 ${
m W}\,{
m m}^{-2}\,{
m K}^{-4}$ 

 $W kg^{-1}$ 

 $MJd^{-1}$ 

 $kJ kg^{-1} K^{-1}$ 

 $MJ kg^{-1}$ 

 $MJ kg^{-1}$ 

 $MJ kg^{-1}$ 

 $MJ kg^{-1}$ 

 $MJ kg^{-1}$ 

 ${
m MJ\,kg}^{-1}$ 

W

W

W

W

 $_{\mathrm{m}}$ 

m

 $m^2$ 

Energi för att förändra temp.  $\Delta Q = mc\Delta T [J]$ Molar isokor värmekapacitet ideal gas  $C_V = \frac{1}{\nu} \frac{dU}{dT} [\text{J mol}^{-1} \text{K}^{-1}]$ Enatomig ideal gas har  $C_V = \frac{3}{2}\bar{R}$ Molar isobar värmekapacitet ideal gas  $C_p = C_V + R \, [\text{J mol}^{-1} \, \text{K}^{-1}]$ Molar värmekapacitet fast kropp  $C_m = 3R \, [\text{J mol}^{-1} \, \text{K}^{-1}]$ 

# Adiabatiska processer

 $C_n$  = isobara molara värmekapaciteten  $C_V$  = isokora molara värmekapaciteten  $\gamma = \frac{C_p}{C_V} = \frac{c_p}{c_V}$ 

#### $pV^{\gamma} = \text{konst.}$ $Tv^{(1-\gamma)/\gamma} = \text{konst.}$ $TV^{\gamma-1} = \text{konst.}$ Adiabatiskt arbete på en gas $W = -\int_0^1 p dV = \frac{p_1 V_1 - p_2 V_2}{1 - \gamma}$

### Matematik

Sfär:  $A = 4\pi r^2; V = \frac{4\pi r^3}{2}$ 

#### Värmetransport $\lambda = V\ddot{a}rmekonduktivitet$

 $\alpha = {\it V\"{a}}{\it r}$ meövergångskoefficient  $U = \frac{\lambda}{d} [\text{W K}^{-1} \text{ m}^{-2}]$ Konvektion  $U = \alpha \, [\mathrm{W \, K^{-1} \, m^{-2}}]$ Värmemotstånd  $\frac{1}{U} = \sum \frac{1}{U_i}$ Värmeflöde  $\Phi = UA (T_i - T_u)$ Kom ihåg: Vid jämvikt är värmeflödet konstant, och i t.ex en vägg är värmeflödet konstant genom hela väggen.

#### Första huvudsatsen

Arbete på en gas dW = -pdVEnergiutbyte med omgivningen dQ = dU + pdVDerivatan av inre energi dU = dQ + dW = dQ - pdV

He

 $H_2$ 

 $N_2$ 

 $O_2$ 

6

10

Substans

 $C_V/R$ 

1.52

2.44

2.49

2.51

Ämne

Luft

 $CO_2$ 

 $H_2O$ 

 $H_2$ 

Vid isokor process 
$$dU = \nu C_V dT$$
 Arbete på en gas 
$$W = -\int_1^2 p dV$$
 Isotermt kompressionsarbete på en gas 
$$W_T = -\nu RT \ln \left(\frac{V^2}{V_1}\right)$$
 Isobart kompressionsarbete på en gas 
$$W_p = -p_2(V_2 - V_1)$$
 Isokort arbete på en gas 
$$W_V = 0$$

### Andra huvudsatsen

Tillförs dQreversibelt till ett system så är

Reversibel process i slutet system  $\Delta S = 0$ Irreversibel process i slutet system  $\Delta S > 0$ 

# Ovrigt om entropi

 $T = 0 \Rightarrow S = 0$ 

W =antal möjliga mikroskopiska tillstånd  $S = k_B \ln W$ 

Om  $S_A$  är entropi för system A och  $S_B$ entropi för system B så har  $S_A$  och  $S_B$  sett som ett enda system entropin

$$S_{A \cup B} = S_A + S_B$$
  
Need proof  $\Delta S = \nu C_V \cdot \ln \frac{T_2}{T_1} + \nu R \cdot \ln \frac{V_2}{V_1}$ 

Entalpi H = U + pV

1.4

1.4

1.3

1.3

$$\begin{split} dH &= dU + pdV + Vdp \\ \text{Fria energin (Helmholtz funktion)} \\ F &= U - TS \\ dF &= dU - TdS - SdT \\ \text{Fria entalpin (Gibbs funktion)} \\ G &= F + pV \\ \text{ska vi kunna detta?} \\ dG &= -SdT + Vdp + \mu N \end{split}$$

Vid isoterm process så är dW = dF

Vid fasövergång är H ej kontinuerlig (med avseende på temperatur), G är kontinuerlig men dess derivata är inte det

H = G + TS

# Carnotprocesser

 $T_H \ge T_C$  $Q_H$  Värme som tillförs vid  $T_H$  $\dot{Q}_C$  Värme som tillförs vid  $T_C$  $\frac{|Q_H|}{T_H} = \frac{|Q_C|}{T_C}$  $-W = Q_H + Q_C$  (termer kan vara negativa)  $|W| = |Q_H| - |Q_C|$ 

# $\left(p + \frac{a_0}{v^2}\right) \cdot (v - b_0) = RT$

 $\varepsilon(\nu) + \rho(\nu) + \tau(\nu) = 1$ 

 $\varepsilon(\nu) = \alpha(\nu)$ 

Van der Waals tillståndsekvation

Kirchoffs lag

#### $5.6704 \cdot 10^{-8}$ $6.62607\cdot 10^{-34}$ 299 792 458

8.3145

55-75

 $6.4 \cdot 10^{6}$ 

 $1.7 \cdot 10^{6}$ 

 $4.5\cdot 10^{11}$ 

0.3 - 0.9

 $1.5\cdot 10^{10}$ 

 $2.1\cdot 10^{12}$ 

 $7.4 \cdot 10^{10}$ 

 $1.5\cdot 10^{13}$ 

1.007

16

 $^{24}$ 

37

44  $8.1 \cdot 10^{7}$ 

12

 $1.66054 \cdot 10^{-27}$ 

 $6.02214 \cdot 10^{23}$ 

 $1.38065 \cdot 10^{-23}$ 

Plancks hLjushastigheten Vettiga värden

Värmekapacitet cluft

Energidensitet trä

Energidensitet kol

Energidensitet fett

Energidensitet bensin

Sveriges elkonsumption

Världens elkonsumption

Sveriges energikonsumption

Världens energikonsumption

Energidensitet uran

Energidensitet Li-ion batteri

Lätt arbete utvecklar vid 25% eff.

Energibehov människa (3000 kcal)

Arbete vid sömn

Jordens radie

Månens radie

Sveriges area

Stefan-Boltzmanns

 $\mathbf{R}$ 

σ

Konstanter

Massenhet

Avogadros

Boltzmanns

Gaskonstanten

Atom Atomnummer Kol Kväve Syre Neon Glöm inte bort att molekyler är flera atomer

Kemi

Ämne	Densitet	$[\mathrm{kg}\mathrm{m}^{-3}]$
Kol		1050
Vatten		1000
Järn		7844
Luft		1.275
Helium		0.1785
Väte		0.0899
Nysnö		60
Packad snö		400
Is		850

# Tillståndsekvationer för gaser

 $M = \text{molara massan [kg mol}^{-1}]; m = \text{totala massan i systemet [kg]}$  $\rho = \frac{m}{V}; p = \frac{\rho RT}{M} = \frac{N k_B T}{V} = \frac{\nu RT}{V}; \nu = \frac{m}{M}$  $b \approx \text{molekylens volym}; a \approx \text{växelverkan mellan partiklar}$  $p = \frac{Nk_BT}{V - Nb} - a\left(\frac{N}{V}\right)^2$ Van der Waals tillståndsekvation  $b_0 = bN_A; a_0 = aN_A^2; v = \frac{V}{V}$ 

# Strålning

 $\varepsilon = \text{emissivitet}; \alpha = \text{absorptionsfaktor}$  $\rho = \text{reflexionsfaktor}; \tau = \text{transmissionsfaktor}$  $\nu = \text{frekvens} = \frac{c}{2}$ Svartkropp  $\Rightarrow \varepsilon = 1$  $\sigma = \frac{2\pi^5 k_B^4}{15c^2 h^3}$ 

 $\varphi = \varepsilon \sigma T^4 [W/m^2]$ Strålningstäthet  $\Phi = A\varepsilon\sigma T^4 \text{ [W]}$ Strålningsintensitet  $\frac{h\nu_{max}}{k_BT}=2.821$ Wiens förskjutningslag frekvens  $\frac{hc}{\lambda_{max}k_BT} = 4.965$ Wiens förskjutningslag våglängd skippa?  $\lambda_{max}T = 2.898 \cdot 10^{-3} \mathrm{m \, K}$ Wiens förskjutningslag våglängd

 $u(\nu, T) = \frac{8\pi h \nu^3}{c^3} \cdot \frac{1}{\frac{h\nu}{c^{\frac{h\nu}{BPT}}}} [\mathrm{J}\,\mathrm{s}\,\mathrm{m}^{-3}]$ Planck-fördelningen

 $U(T) = V \frac{\pi^5}{15} \cdot \frac{8h}{c^3} \left(\frac{k_B T}{h}\right)^4 [J]$ Total energi hålrumsstrålning  $\varphi = \frac{1}{4V}U(T)c = \sigma T^4$ Strålningstäthet hålrumsstrålning  $E = h\nu = \frac{hc}{\lambda}$  [J] Fotonenergi