

## Kjör gas

Övirluvertandi gas  
í rúmmáli  $V = L^3$

Eitt atóm í kassa  
(fjölguum síðar)

Lýst með jöfnu  
Schrödinger's

$$-\frac{\hbar^2}{2M} \nabla^2 \psi = E \psi$$

sístað ástand

Veljum kassann í fyrsta tæmíngi  
kartísta hnita kerfisins

$$[0, L_x] \times [0, L_y] \times [0, L_z], \quad L_i = L$$

Krefjumst jöfnu Schrödinger's

$$\psi(x, y, z) = 0 \quad \text{á jöfnunum}$$

$$-\frac{\hbar^2}{2M} \left\{ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right\} \psi(x, y, z) = E \psi(x, y, z)$$

Athugum lausu á forminu

$$\psi(x, y, z) = X(x) Y(y) Z(z)$$

Ímsetning í jöfnu Schrödinger's  
getur þá

$$\left\{ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right\} \psi = -\frac{2M\Sigma}{\hbar^2} \psi$$

$$Y Z X'' + X Z Y'' + X Y Z'' + \frac{2M\Sigma}{\hbar^2} X Y Z = 0$$

Da

$$\frac{X''}{X} + \frac{Y''}{Y} + \frac{Z''}{Z} + \frac{2M\Sigma}{\hbar^2} = 0$$

gilt för öll unit (x,y,z) → klyta ut vara konstanter

$$\left. \begin{aligned} X'' + k_x^2 X &= 0 \\ Y'' + k_y^2 Y &= 0 \\ Z'' + k_z^2 Z &= 0 \end{aligned} \right\} \text{settum} \rightarrow -k_x^2 - k_y^2 - k_z^2 + \frac{2M\Sigma}{\hbar^2} = 0$$

$$\Sigma = \frac{\hbar^2}{2M} (k_x^2 + k_y^2 + k_z^2)$$

lausu  $\bar{X}'' + k_x^2 \bar{X} = 0$  sem uppfyllir  $\bar{X}(0), \bar{X}(L) = 0$

3

er  $\sin(k_x x)$  og  $k_x = \frac{n_x \pi}{L}$  því þá er

$$\sin(k_x L) = \sin(n_x \pi) = 0$$

$$\text{ef } n_x = 0, 1, 2, \dots$$

en  $n_x = 0$  gefur ekki nokkurn lausu  $\rightarrow n_x = (1, 2, 3, \dots)$

lausu er því

$$\psi(x, y, z) = A \sin\left(\frac{n_x \pi x}{L}\right) \sin\left(\frac{n_y \pi y}{L}\right) \sin\left(\frac{n_z \pi z}{L}\right)$$

A er normunarfæsti og eigin gæðin

$$\Sigma_u = \frac{\hbar^2}{2M} \left(\frac{\pi}{L}\right)^2 \underbrace{(n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)}$$

skammtatölur ástandins

Körsumman fyrir eitt atóm er

$$Z_1 = \sum_{n_x n_y n_z} \exp\left\{-\frac{\hbar^2 \pi^2}{2ML^2 \tau} (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)\right\}$$

$\alpha^2$

(4)

Gerum ráð fyrir stóru kerfi ( $\frac{\hbar^2 \pi^2}{2ML^2} \ll \tau$ ) með þétt röt

$$\rightarrow Z_1 = \int_0^\infty dn_x dn_y dn_z \exp\left\{-\alpha^2 (n_x^2 + n_y^2 + n_z^2)\right\}$$

$$= \left[ \int_0^\infty dn_x \exp(-\alpha^2 n_x^2) \right]^3 = \left(\frac{1}{\alpha}\right)^3 \left[ \int_0^\infty dx e^{-x^2} \right]^3$$

$$= \frac{\pi^{3/2}}{8\alpha^3} = \frac{V}{\left(\frac{2\pi\hbar^2}{M\tau}\right)^{3/2}} = n_Q V = \frac{n_Q}{n}$$

$$n = \frac{1}{V}$$

$n = \frac{1}{V}$  þéttleiki atöma

$n_Q = \left( \frac{M \pi}{2 \pi \hbar^2} \right)^{3/2}$  skammta þéttleikinn

Minnum þá að við notuðum skammta þróði hér, en eitt atóm

↳ lítil þéttleiki

Ef  $\frac{n}{n_Q} \ll 1$  þá er gasið sigilt

er þéttleikinn þegar eitt atóm er á tæming með de Broglie bylgjulengd

Kjörgas er skilgreint sem gas óvixlverandi ~~sigilt~~ atöma með sigildan þéttleika

Medal atom

6

$$U = \frac{\sum_n \epsilon_n e^{-\frac{\epsilon_n}{kT}}}{Z_1} = kT^2 \left( \frac{\partial \ln Z_1}{\partial T} \right)$$

Við höfum

$$Z_1 = \frac{V}{\left( \frac{2\pi m kT}{h^2} \right)^{3/2}} \rightarrow \ln Z_1 = + \frac{3}{2} \ln T + \text{öðrum óháðir } T$$

$$\rightarrow U = kT^2 \left( \frac{\partial \ln Z_1}{\partial T} \right) = \frac{3}{2} kT = \frac{3}{2} k_B T \quad \text{ef } T = k_B T$$

Þess vegna þessum sítt atóm, lítil þéttleiki með  $\frac{n}{n_0} \ll 1$ ?

$$n_0 = \left( \frac{m kT}{2\pi h^2} \right)^{3/2} \quad \text{verður lítil þegar } T \rightarrow 0$$

Fjöleindafroði!

N atóm gass

Ef við þekktum atómin í sundur

→  $Z_N = Z_1(1) \cdot Z_1(2) \cdot \dots \cdot Z_1(N)$

því kórsumman inniheldur allar mögulegar uppásetningar

Fjöleinda stamntafroði

↳ öll atóm einnar gastegundar eru eins!

því koma fyrir margar uppásetningar sem eru endurteking

Seinna munum við nota niðurstöður fjöleinda froði til að leita út eiginleika stamntafgasa G. Kallí

Þangæð til notum við fyrir kjörgas ( $n \ll n_0$ )

8

$$Z_N = \frac{1}{N!} Z_1^N = \frac{1}{N!} (n_0 V)^N$$

of taldar sundurtalningar tekur út!

Kjörgas:

$$U = \tau^2 \left( \frac{\partial \ln Z_N}{\partial \tau} \right) = \frac{3}{2} N \tau = \frac{3}{2} N k_B T$$

# Frjalsaraorka Helmholtz

$$F = -\tau \ln Z_u$$

$$= -\tau \ln Z_i^N + \tau \ln N!$$

$$\approx -\tau N \ln \left\{ \left( \frac{M\tau}{2\pi h^2} \right)^{3/2} V \right\} + \tau N \ln N - \tau N$$

$$n_Q = \left( \frac{M\tau}{2\pi h^2} \right)^{3/2}$$

og þrygstuðgerim

$$\left( \frac{\partial F}{\partial V} \right)_\tau = -P$$

$$\rightarrow P = \tau N / V$$

Það

$$PV = \tau N$$

ástandsjafna Kjörgass

$$\tau = - \left( \frac{\partial F}{\partial \tau} \right)_V$$

$$= N \left[ \ln \left( \frac{n_Q}{n} \right) + \frac{5}{2} \right]$$

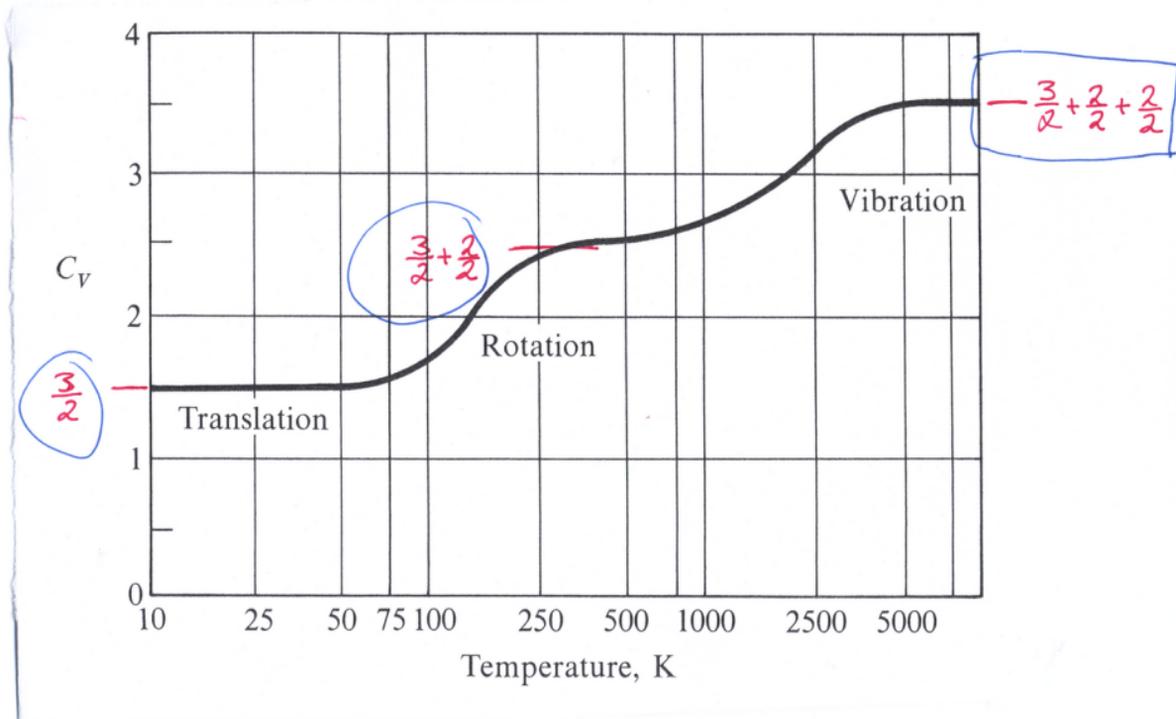
Sackur-Tetrade, Kjörgas

# Jafu skipting orku

## Equipartition

tvi átoma sameind Kjörgas  $H_2$

(10)



Hver frélsisgráða getur  $\frac{1}{2}$