

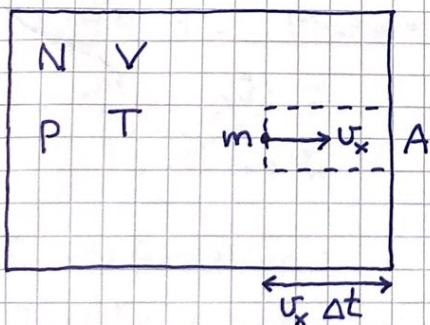
Kinetisk teori

43

9.1 Kinetisk gasteori; antagelser

- Lav tetthet, $V_{\text{molekyl}} \ll V/N = \text{tilgjengelig volum pr molekyl}$. Oppfylt ved normale betingelser:
 $V_{\text{molekyl}} \approx (3 \text{ \AA})^3$
 $V/N = k_B T / p \approx 1.38 \cdot 10^{-23} \cdot 300 / 10^5 \text{ m}^3 \approx (35 \text{ \AA})^3$
- Klassisk dynamikk med elastiske kollisjoner mot glatte vegger; impuls $\parallel$ veggen bevart i en kollisjon
- Isotropi: ingen foretrukne retninger

9.3 Trykk i ideell gass



$$N2: F_x = \Delta P_x / \Delta t$$

Trykk mot veggen:

$$p = F_x / A = \Delta P_x / A \cdot \Delta t$$

Impuls overført fra gassmolekylene til A i løpet av Δt :

$$P_x = \underbrace{\frac{1}{2} N}_{\text{antall med } u_x > 0} \cdot \underbrace{\frac{A u_x \Delta t}{V}}_{\text{andel som treffer A i løpet av } \Delta t} \cdot \underbrace{2 m u_x}_{\text{overført impuls pr molekyl}}$$

$$\Rightarrow p = \frac{N}{V} \cdot m u_x^2$$

Molekylene har en fordeling av hastigheter, så vi må bruke midlere u_x^2 , dvs $\langle u_x^2 \rangle$.

Pga isotropi: $\langle v_x^2 \rangle = \langle v_y^2 \rangle = \langle v_z^2 \rangle = \frac{1}{3} \langle v^2 \rangle$ (44)

$$\Rightarrow p = \frac{N}{V} \cdot \frac{1}{3} m \langle v^2 \rangle = \frac{N}{V} \cdot \frac{2}{3} \langle E_k^{\text{trans}} \rangle$$

Midlere translasjonsenergi pr molekyl: $\langle E_k^{\text{trans}} \rangle = \frac{1}{2} m \langle v^2 \rangle$

Tilstandsligningen for ideell gass gir nå en mikroskopisk tolkning av temperatur: $p = N k_B T / V$

$$\Rightarrow \langle E_k^{\text{trans}} \rangle = \frac{3}{2} k_B T$$

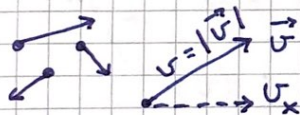
Dus at T er et mål på molekylene's midlere translasjonsenergi.

Eks: C_V for edelgasser. Atomære gasser, slik at

$$E_k = E_k^{\text{trans}} \Rightarrow U = N \cdot \langle E_k^{\text{trans}} \rangle = \frac{3}{2} N k_B T$$

$$\Rightarrow C_V = \partial U / \partial T = \frac{3}{2} N k_B = \frac{3}{2} n R, \text{ i samsvar med eksp.}$$

9.2, 9.4, 9.5 Maxwells hastighetsfordeling



Fartfordeling:

$f(v) dv$ = andel molekyler med fart mellom v og $v+dv$
 = sanns. for at gitt molekyl har fart ——— " ———

Komponentfordeling:

$g(v_x) dv_x$ = sanns. for at gitt molekyl har x-komp. av $\vec{v}$ i (v_x, v_x+dv_x)

Normering: $\int_0^\infty f(v) dv = 1$; $\int_{-\infty}^\infty g(v_x) dv_x = 1$

Hastighetsfordeling: $F(\vec{v}) d^3v$ = sanns. for hastighet i volumelement d^3v omkring $\vec{v}$

Normering: $\int F(\vec{v}) d^3v = 1$

Isotropi $\Rightarrow F(\vec{v}) = F(v) \Rightarrow$ kulekoordin. hensiktsmessig: (45)

$$d^3v = v^2 dv d\Omega = v^2 dv \sin\theta d\theta d\phi$$

$F(v)$ integrert over alle retninger må gi $f(v)$:

$$f(v) dv = \iint_{\Omega} F(v) v^2 dv d\Omega = 4\pi F(v) v^2 dv$$

Middelverdier:

$$\langle v^n \rangle = \int_0^\infty v^n f(v) dv ; \langle v_x^n \rangle = \int_{-\infty}^\infty v_x^n g(v_x) dv_x$$

Utleddning av F , g og f :

Vi antar statistisk uavhengige hastighetskomponenter, dvs

$$F(v) d^3v = \{g(v_x) dv_x\} \cdot \{g(v_y) dv_y\} \cdot \{g(v_z) dv_z\}$$

$$[\text{Jf. } P(3 \text{ sekser med 3 terninger)} = \frac{1}{6} \cdot \frac{1}{6} \cdot \frac{1}{6}]$$

Her er jo $d^3v = dv_x dv_y dv_z$ slik at

$$F(v) = g(v_x) \cdot g(v_y) \cdot g(v_z)$$

Siden $v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2$, fungerer bare "gauss-funksjoner":

$$g(v_x) = a e^{-bv_x^2}$$

Dette gir

$$F(v) = a^3 e^{-bv^2}$$

dvs isotrop, som forutsatt.

Normering samt $\langle v_x^2 \rangle = \langle v^2 \rangle / 3 = k_B T / m$ fastlegger a, b :

$$\int_{-\infty}^\infty a e^{-bv_x^2} dv_x = 1 ; \int_{-\infty}^\infty v_x^2 a e^{-bv_x^2} dv_x = k_B T / m$$

Appendix B. Gaussintegraler

$$I_0 = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-bx^2} dx = \sqrt{I_0^2} = \sqrt{\frac{\pi}{b}}, \text{ siden}$$

$$I_0^2 = \int_{-\infty}^{\infty} e^{-bx^2} dx \cdot \int_{-\infty}^{\infty} e^{-by^2} dy = \iint e^{-br^2} dA ; dA = r d\varphi \cdot dr$$

$$= \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^{\infty} dr r e^{-br^2} = 2\pi \int_0^{\infty} \left(-\frac{1}{2b} e^{-br^2}\right) = \frac{\pi}{b}$$

$$I_1 = \int_{-\infty}^{\infty} x e^{-bx^2} dx = 0 ; I_3 = I_5 = \dots = 0 \quad (\text{antisymm. integrand})$$

$$I_2 = \int_{-\infty}^{\infty} x^2 e^{-bx^2} dx = -\frac{d}{db} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-bx^2} dx = -\frac{d}{db} \sqrt{\frac{\pi}{b}} = \frac{\sqrt{\pi}}{2b^{3/2}}$$

$$i_n = \int_0^{\infty} x^n e^{-bx^2} dx$$

$$i_0 = \frac{1}{2} I_0, \quad i_2 = \frac{1}{2} I_2 \quad \text{osv.}$$

$$i_1 = \int_0^{\infty} x e^{-bx^2} dx = \frac{1}{2b} \quad (\text{jf. int. over } r \text{ i } I_0^2 \text{ ovenfor})$$

$$i_3 = -\frac{d}{db} i_1 = \frac{1}{2b^2}$$

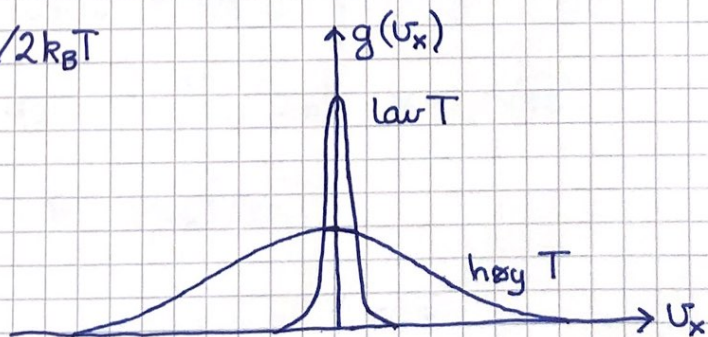
Dermed:

$$a \cdot \sqrt{\pi/b} = 1 \Rightarrow a = \sqrt{b/\pi} = \sqrt{m/2\pi k_B T}$$

$$\Rightarrow \sqrt{b/\pi} \cdot \sqrt{\pi}/2b^{3/2} = k_B T/m \Rightarrow b = m/2k_B T$$

Komponentfordelingen:

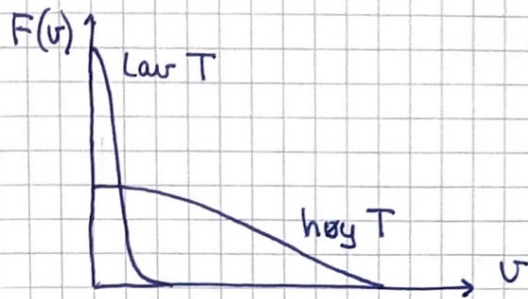
$$g(v_x) = \sqrt{\frac{m}{2\pi k_B T}} e^{-mv_x^2/2k_B T}$$



Hastighetsfordelingen:

(47)

$$F(v) = g(v_x)g(v_y)g(v_z) = \left(\frac{m}{2\pi k_B T}\right)^{3/2} e^{-mv^2/2k_B T}$$



Fartsfordelingen:

$$f(v) = 4\pi v^2 F(v) = 4\pi \left(\frac{m}{2\pi k_B T}\right)^{3/2} v^2 e^{-mv^2/2k_B T}$$



Middelverdier:

$$\langle v_x \rangle = \langle v_y \rangle = \langle v_z \rangle = 0$$

$$\langle v^2 \rangle = 3 \langle v_x^2 \rangle = 3k_B T/m$$

$$v_{rms} = \sqrt{\langle v^2 \rangle} = \sqrt{3k_B T/m} \approx 1.73 \sqrt{k_B T/m}$$

$$\langle v \rangle = \langle |\vec{v}| \rangle = \int_0^\infty v f(v) dv = 4\pi a^3 \int_0^\infty v^3 e^{-bv^2} dv$$

$$= 4\pi (b/\pi)^{3/2} \cdot \frac{1}{2b} = 4\pi (b/\pi)^{3/2} / 2b^2 = 2/\sqrt{\pi b}$$

$$= \sqrt{8k_B T/\pi m} \approx 1.60 \sqrt{k_B T/m}$$

Mest sannsynlige fart u_s når $f(v)$ er maksimal:

$$\frac{df}{dv} = 0 \Rightarrow \frac{d}{dv} \{v^2 e^{-bv^2}\} = e^{-bv^2} \{2v - 2bv^3\} = 0$$

$$\Rightarrow u_s = \sqrt{1/b} = \sqrt{2k_B T/m} \approx 1.41 \sqrt{k_B T/m}$$

Lydfarten:

$$u_{\text{lyd}} = \sqrt{\gamma k_B T/m} ; \quad \gamma = C_p/C_v$$

Toatomige gasser ($N_2, O_2, \dots$):

$$C_p = C_v + nR ; \quad C_v = \frac{5}{2} nR$$

$$\Rightarrow \gamma = 7/5 \quad \text{for luft (ved normale temp.)}$$

$$\Rightarrow u_{\text{lyd}} \approx 1.18 \sqrt{k_B T/m}$$

Lyd er forplantning av tetthetsvariasjoner, dvs molekylenes bevegelse er involvert. Da må vi vel forvente at de ulike middelveiene (v_{rms} og $\langle v \rangle$) og u_s alle er av samme størrelsesorden som lydfarten.