

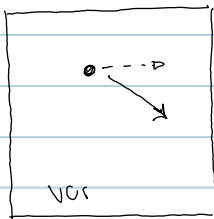
PC III

27.05.

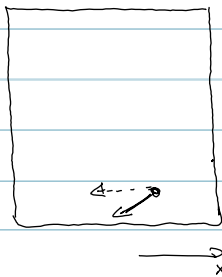
## 5. kinetische Gastheorie

### 5.1 Gasdruck

Stöße von Teilchen mit einer Wand  $\rightarrow$  Kraft

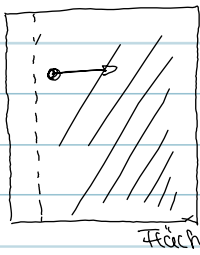


--- x-Komponente  
Impuls:  $p_x = m \cdot v_x$



Impuls:  $-p_x$

Änderung:  $\Delta p_x = 2m |v_x|$



in  $\Delta t$  zurückgelegte Strecke:  $s = |v_x| \Delta t$

Volumen, aus dem die Teilchen die betrachtete Wand  
in  $\Delta t$  erreichen können:  $V = A |v_x| \Delta t$

Teilchen pro Volumeneinheit  $N_v = \frac{N}{V} = \frac{n N_A}{V}$

$$\rightarrow N = \frac{n N_A}{V} \cdot A |v_x| \Delta t$$

Gesamtimpulsänderung =  $2m |v_x| \cdot \frac{1}{2} \frac{n N_A}{V} A |v_x| \Delta t$

Kraft =  $\frac{\text{Impulsänderung}}{\text{Zeitintervall}} = m |v_x|^2 \frac{n N_A}{V} \cdot A$

Druck =  $\frac{\text{Kraft}}{\text{Fläche}} = \frac{F}{A} = m \cdot |v_x|^2 \frac{n N_A}{V} = \frac{n M |v_x|^2}{V}$

gemessener Druck ist Mittelwert !

$$p = \frac{n \cdot M \cdot \langle v_x^2 \rangle}{V}$$

$$\langle v_x^2 \rangle = \langle v_y^2 \rangle = \langle v_z^2 \rangle$$

$$\boxed{c^2 = \langle v_x^2 \rangle + \langle v_y^2 \rangle + \langle v_z^2 \rangle = 3 \langle v_x^2 \rangle}$$

quadratisch gemittelte  
Geschwindigkeit

$$\Rightarrow \langle v_x^2 \rangle = \frac{1}{3} c^2$$

$$\hookrightarrow \boxed{pV = \frac{1}{3} n M c^2}$$

ideales Gasgesetz :  $pV = nRT$

$$nRT = \frac{1}{3} n M c^2$$

$$\hookrightarrow \boxed{c = \sqrt{\frac{3RT}{M}} = \sqrt{\frac{3kT}{m}}}$$

mittlere Translationsenergie .

$$\langle E_{kin} \rangle = \frac{1}{2} m c^2 = \frac{3}{2} kT$$

Bsp.:  $N_2$ ,  $25^\circ C$

$$c = \sqrt{\frac{3RT}{M}} = 515 \frac{m}{s}$$

## 5.2 Geschwindigkeitsverteilung

$$F(v_x, v_y, v_z) dv_x dv_y dv_z = f(v_x) \cdot f(v_y) \cdot f(v_z) dv_x dv_y dv_z$$

$v_x, v_y, v_z$  : unabhängige Variablen ;  $v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2$

$$F(v_x^2 + v_y^2 + v_z^2) dv_x dv_y dv_z = f(v_x) f(v_y) f(v_z) dv_x dv_y dv_z$$

wird erfüllt .  $f(v_x) = \exp(-\gamma v_x^2)$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(v_x) dv_x = 1 \rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-\eta v_x^2) dv_x = 1$$

$$\text{Int. : } \int_{-\infty}^{+\infty} \exp(-ax^2) dx = \left(\frac{\pi}{a}\right)^{1/2}$$

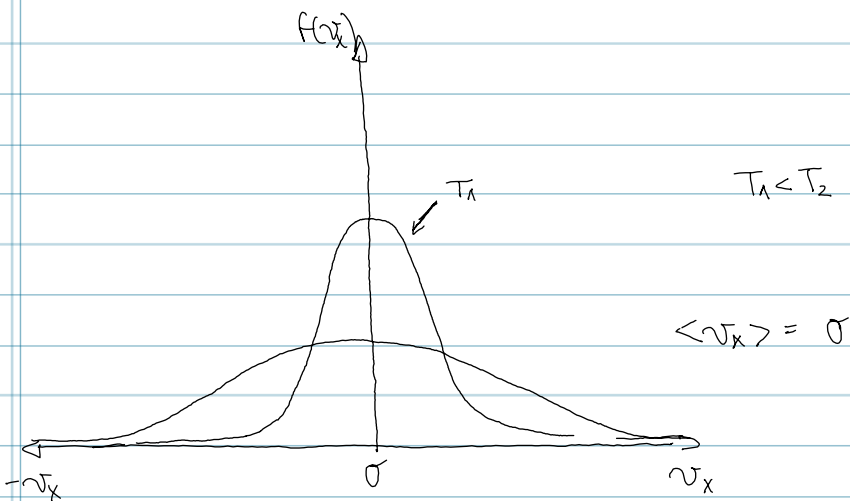
Boltzmann

$$f(v_x) = K \cdot \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2kT}\right) \rightarrow \eta = \frac{m}{2kT}$$

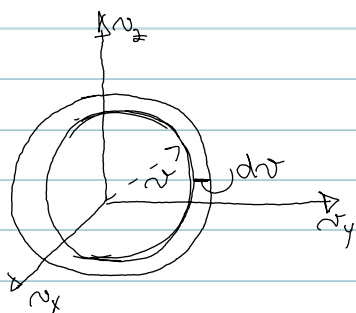
$$K = \left(\frac{\eta}{\pi}\right)^{1/2} = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2}$$

$$f(v_x) = \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{1/2} \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2kT}\right)$$

Maxwell-Boltzmann-Geschwindigkeitsverteilung  
1D



$$F(v) = ?$$



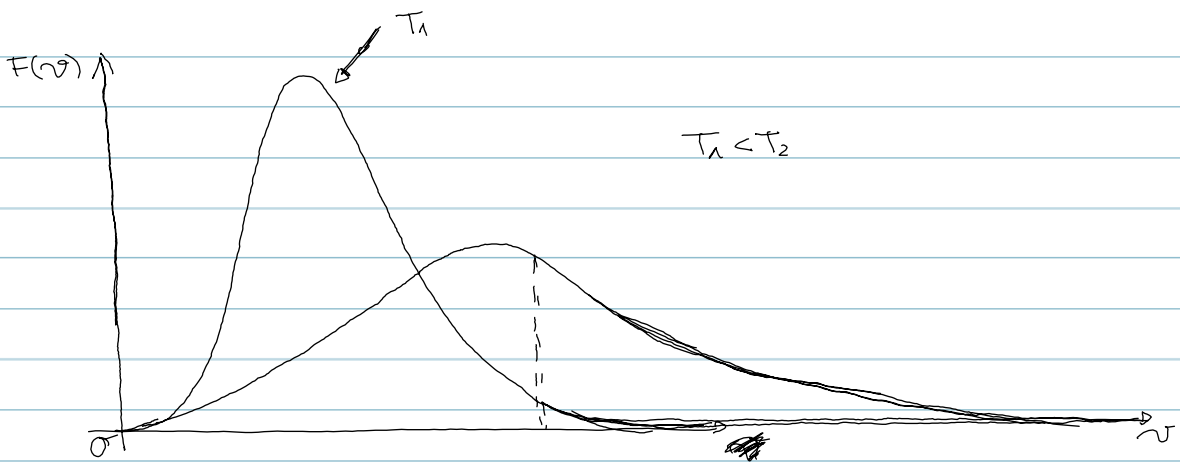
$$4\pi v^2 dv = dv_x dv_y dv_z$$

Volumen  
Kugelschale

$$F(v) = 4\pi v^2 f(v_x) f(v_y) f(v_z)$$

$$= 4\pi v^2 \left(\frac{m}{2\pi kT}\right)^{3/2} \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right)$$

3D Maxwell-Boltzmann-Vekt.



Teilchen ~~Moleküle~~ sind zur Reaktion fähig, wenn ihre Geschwindigkeit rechts der gestrichelten Linie liegt

mittlere Geschwindigkeit

$$\langle v \rangle = \bar{v} = \int_0^{\infty} v F(v) dv = 4\pi \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \int_0^{\infty} v^3 \exp\left(-\frac{mv^2}{2kT}\right) dv$$

$$\text{Int.} \cdot: \int_0^{\infty} x^3 \cdot \exp\left(-\frac{ax^2}{2kT}\right) dx = \frac{1}{2a^2}$$

$$\langle v \rangle = 4\pi \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{3/2} \frac{1}{2} \left( \frac{2kT}{m} \right)^2 = \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}} = \sqrt{\frac{8kT}{\pi M}} = \langle v \rangle$$

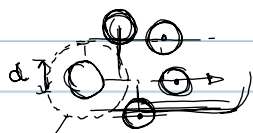
Bsp.:  $N_2, 25^\circ C$   
 $\langle v \rangle = \sqrt{\frac{8kT}{\pi M}} = 475 \frac{m}{s}$

analog:  $\langle v^2 \rangle = \int_0^{\infty} v^2 F(v) dv$

5.3 mittlere freie Weglänge

$$\lambda = \bar{v} \Delta t = \frac{\bar{v}}{z}$$

↑ mittlere freie Weglänge      ↑ Stoßfrequenz  
 "Stoßrand",  
 Stöße pro s



$\sigma = \pi d^2$  Stoßquerschnitt

⇒ Stoßvolumen:  $\sigma \bar{v} dt$

$$dN_{\text{stop}} = N_v \sigma \bar{v} dt$$

$$z = \frac{dN_{\text{stop}}}{dt} = N_v \cdot \sigma \cdot \bar{v} = N_v \sigma \sqrt{\frac{8kT}{\pi m}}$$

$m^{-3} \cdot m^2 \cdot \frac{m}{s} = \frac{1}{s}$

bisherige Annahme: ein Molekül bewegt sich,  
alle anderen in Ruhe

Bewegung zweier Moleküle mit den Massen  $m_1$  und  $m_2$   
entspricht der Bewegung eines Moleküls mit der reduzierten Masse  $\mu$

$$\text{mit } \mu = \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2}$$

$$\text{hier: } \mu = \frac{m^2}{2m} = \frac{m}{2}$$

$$\hookrightarrow \bar{v}_r = \sqrt{2} \bar{v}$$

$$\hookrightarrow z = \sqrt{2} N_v \sigma \bar{v}$$

$$\hookrightarrow \lambda = \frac{\bar{v}}{z} = \frac{\bar{v}}{\sqrt{2} N_v \sigma \bar{v}} = \boxed{\frac{1}{\sqrt{2} N_v \sigma} = \lambda}$$

ideales Gas:  $pV = NkT$

$$N_v = \frac{p}{kT}$$

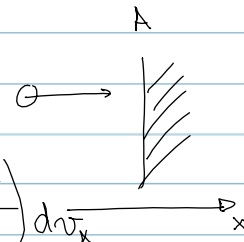
$$\hookrightarrow \boxed{\lambda = \frac{kT}{\sqrt{2} \sigma p}}$$

Bsp.:  $N_2$ ; 1 bar;  $25^\circ\text{C}$ ;  $\sigma(N_2) = 0,450 \text{ nm}^2$

$$\lambda = \frac{kT}{\sqrt{2} \sigma p} = 6,5 \cdot 10^{-8} \text{ m} = 65 \text{ nm}$$

### Stöße mit einer Oberfläche

$$Z = N_v A \int_0^{\infty} v_x f(v_x) dv_x$$
$$= N_v A \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{1/2} \int_0^{\infty} v_x \exp\left(-\frac{mv_x^2}{2kT}\right) dv_x$$



lm.:  $\int_0^{\infty} x \exp(-ax^2) dx = \frac{1}{2a}$

$$Z = N_v A \left( \frac{m}{2\pi kT} \right)^{1/2} \frac{1}{2} \left( \frac{2kT}{m} \right) = N_v A \left( \frac{kT}{2\pi m} \right)^{1/2}$$

$$Z_w = \frac{Z}{A} = N_v \sqrt{\frac{kT}{2\pi m}} = \frac{p}{kT} \left( \frac{kT}{2\pi m} \right)^{1/2}$$

$$Z_w = \frac{p}{\sqrt{2\pi m kT}}$$

Bsp.: 1 bar; 300 K; Luft: 29 g/mol

$$Z_w = 3,0 \cdot 10^{27} \frac{1}{\text{m}^2} = 30 \cdot 10^{23} \frac{1}{\text{cm}^2}$$