

# Kinetická teorie plynů

- ⊕ molekuly plynu se pohybují chaoticky v obrovském množství ( $\sim 10^{25}$  v  $1 \text{ m}^3$ )
- ⊕ počet srážek je obrovský ( $\sim 10^{10}$  za 1 s)

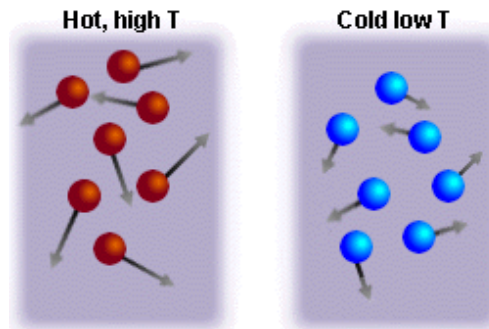
pro popis chování používáme  
**statistickou metodu**

- ⊕ zvýšením teploty dochází ke zvýšení rychlosti molekul (tj. ke zvýšení kinetické energie molekul)



kinetická energie částic  
soustavy souvisí s teplotou

**Brownův pohyb**



**Izolovaný ideální plyn**

$$\sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_i v_i^2 = \text{konst.}$$

**Tlak, teplota**

- makroskopické pojmy
- nemá smysl o nich mluvit u 1 molekuly
- vztahují se k systému jako celku

# Kinetická teorie plynů

Pravděpodobnost

$$w_i = \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{N_i}{N}$$

$N_i$  - počet příznivých jevů

$N$  - počet možných jevů

$$\sum_{i=1}^N w_i = 1$$

Hustota  
pravděpodobnosti

$$\rho(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{w(x, x + \Delta x)}{\Delta x} = \frac{dw}{dx}$$

u spojitých náhodných  
veličin

- pravděpodobnost, že  
výsledek se nachází v  
intervalu  $(x, x+dx)$

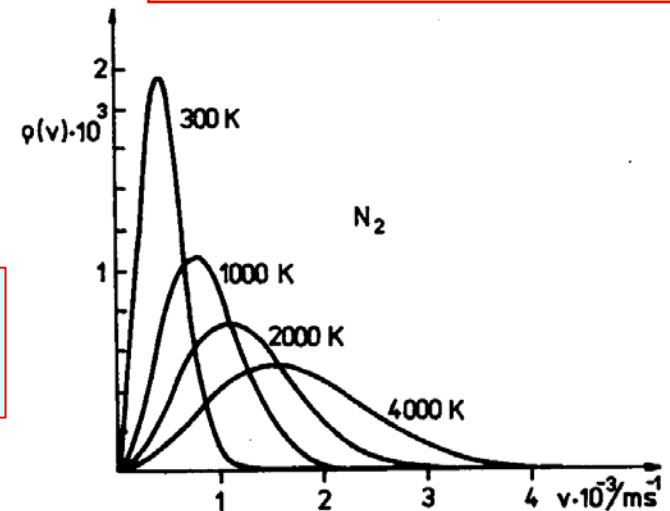
$$\int_{-\infty}^{\infty} \rho(x) dx = 1$$

Střední hodnota

$$\bar{x} = \int_{-\infty}^{\infty} x \rho(x) dx$$

Rozptyl hodnot

$$\sigma^2 = \int_{-\infty}^{\infty} (x - \bar{x})^2 \rho(x) dx$$

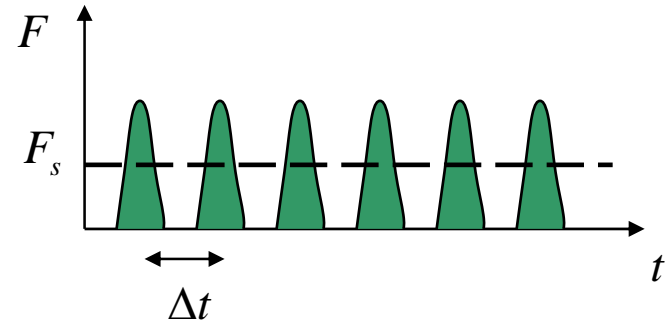


# Kinetická teorie plynů

## Tlak ideálního plynu

- lze vysvětlit pomocí nárazů molekul na stěnu nádoby

$$p = \frac{1}{\tau} \int_{t_0}^{t_0+\tau} \frac{F(t)}{S} dt$$

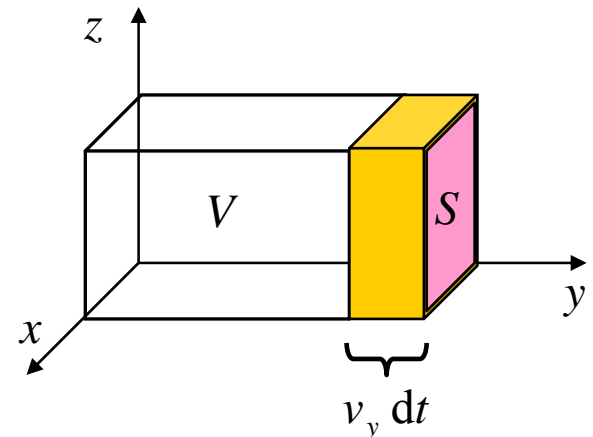


- pohyb molekul považujeme za zcela náhodný (chaotický)
- molekuly mají stejnou hmotnost a tvar, srážky jsou pružné,...

Pravděpodobnost, že rychlost molekul leží v intervalu  $(v_y, v_y + dv_y)$

$$w(v_y) = \frac{dN(v_y)}{N} = \rho(v_y) dv_y$$

**hustota  
pravděpodobnosti**



# Kinetická teorie plynů

počet molekul dopadajících na stěnu s rychlostí z intervalu  $(v_y, v_y + dv_y)$

$$dN' = \frac{dN}{V} dV' = \frac{dN}{V} S v_y dt = \frac{N}{V} S v_y \rho(v_y) dv_y dt$$

síla působící na stěnu molekulami s rychlostí z intervalu  $(v_y, v_y + dv_y)$

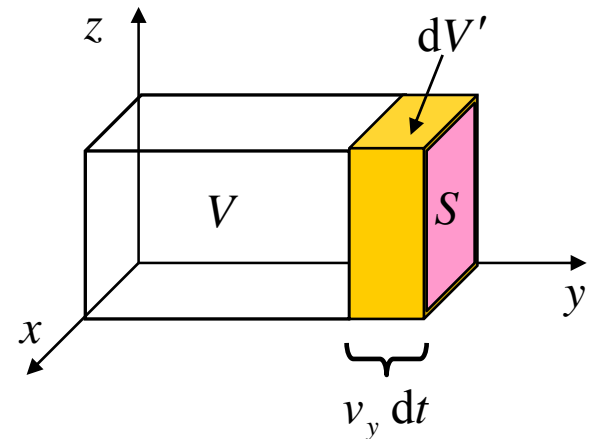
$$dF = \frac{dp}{dt} = 2m_0 v_y dN' = 2m_0 \frac{N}{V} S \rho(v_y) v_y^2 dv_y$$

**Celková síla**

$$F = \int dF = 2m_0 \frac{N}{V} S \int_0^{\infty} \rho(v_y) v_y^2 dv_y$$



$$F = m_0 \frac{N}{V} S \int_{-\infty}^{\infty} \rho(v_y) v_y^2 dv_y = m_0 \frac{N}{V} S \overline{v_y^2}$$



Předpokládáme, že z molekul, jejichž složka rychlosti leží v intervalu  $(v_y, v_y + dv_y)$  za čas  $dt$  dopadnou na stěnu pouze ty molekuly, které jsou blíže než  $v_y dt$

$$\rho(v_y) = \rho(-v_y)$$

stejná pravděpodobnost pohybu molekuly v obou směrech

# Kinetická teorie plynů

**Střední hodnota tlaku**

$$p = \frac{F}{S} = m_0 \frac{N}{V} \overline{v_y^2}$$

- žádný směr pohybu není preferován, tj.

$$\overline{v_x^2} = \overline{v_y^2} = \overline{v_z^2} = \frac{1}{3} \overline{v^2}$$

$$p = \frac{1}{3} \frac{Nm_0}{V} \overline{v^2}$$

$$pV = nRT$$

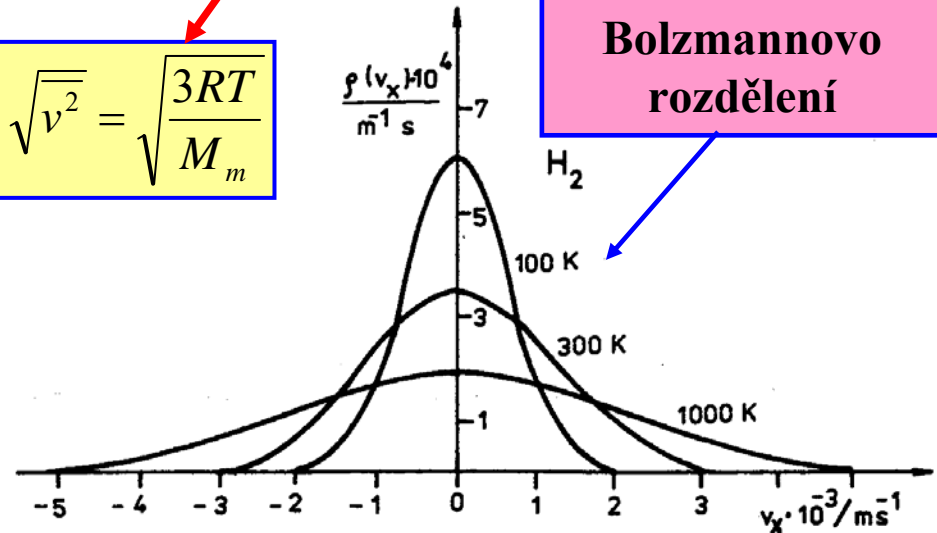
**střední kvadratická rychlost**

$$T = \frac{1}{3} \frac{Nm_0}{nR} \overline{v^2} = \frac{1}{3} \frac{M_m}{R} \overline{v^2}$$

$$v_k = \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3RT}{M_m}}$$

**Bolzmannovo rozdělení**

u ideálního plynu **teplota charakterizuje intenzitu chaotického pohybu molekul**



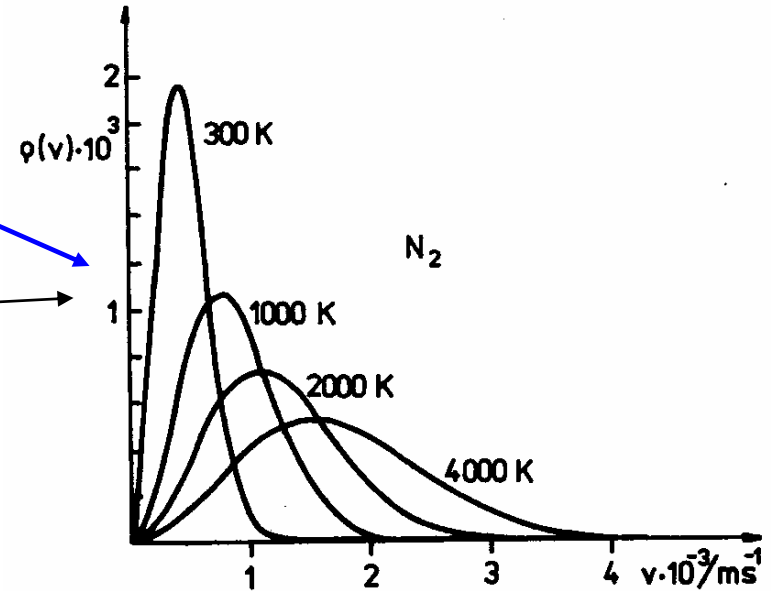
# Kinetická teorie plynů

## Maxwell-Boltzmannovo rozdělení rychlostí

$$\rho(v) = 4\pi \left( \frac{m_0}{2\pi kT} \right)^{\frac{3}{2}} v^2 e^{-m_0 v^2 / 2kT}$$

se stoupající termodynamickou teplotou plynu roste střední hodnota a rozptyl velikosti rychlosti částic plynu

při vyšších teplotách budou částice konat chaotický pohyb s vyšší rychlostí a tedy vyšší kinetickou energií (tj. vnitřní energie plynu bude vzrůstat s teplotou)



# Kinetická teorie plynů

## Tlak ideálního plynu

- lze vysvětlit pomocí nárazů molekul na stěnu nádoby
- pohyb molekul považujeme za zcela náhodný (chaotický)
- molekuly mají stejnou hmotnost a tvar, srážky jsou pružné,...

### změna hybnosti 1 molekuly

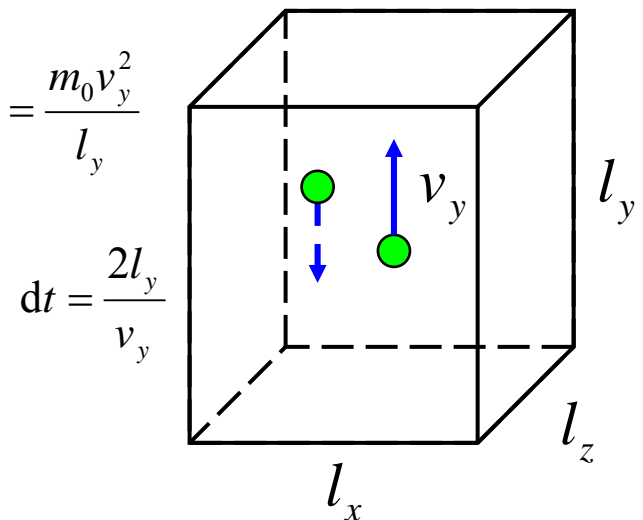
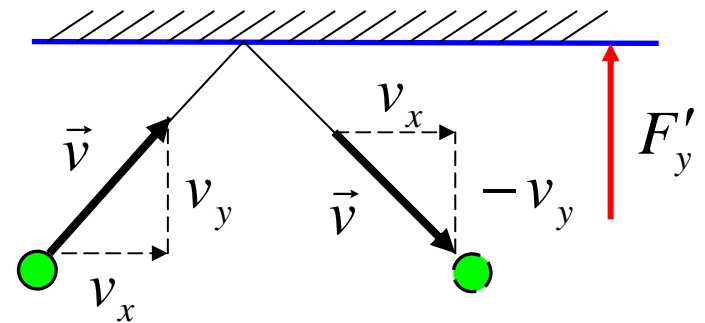
$$dp_y = d(m_0 v_y) = (-m_0 v_y) - m_0 v_y = -2m_0 v_y$$

### síla působící na stěnu

$$F_{yi} = \frac{d(m_0 v_y)}{dt} = \frac{-2m_0 v_y}{dt} = -F'_{yi} \Rightarrow F'_{yi} = \frac{2m_0 v_y}{dt} = \frac{m_0 v_y^2}{l_y}$$

### výsledná síla

$$F'_y = \sum_{i=1}^N F'_{yi} = \frac{m_0}{l_y} \sum v_{yi}^2 = \frac{Nm_0}{l_y} \frac{\sum v_{yi}^2}{N} = \frac{Nm_0}{l_y} \overline{v_y^2}$$



# Kinetická teorie plynů

$$\overline{v_x} = \overline{v_y} = \overline{v_z} = 0$$

$$\overline{v_x^2} = \overline{v_y^2} = \overline{v_z^2}$$

$$\overline{v^2} = \overline{v_x^2} + \overline{v_y^2} + \overline{v_z^2} = 3\overline{v_x^2} = 3\overline{v_y^2} = 3\overline{v_z^2}$$

$$F'_y = \frac{Nm_0}{l_y} \overline{v_y^2}$$

stejná pravděpodobnost pohybu molekuly ve všech směrech, žádný směr není preferován

$$\overline{v_x^2} = \overline{v_y^2} = \overline{v_z^2} = \frac{1}{3} \overline{v^2}$$

**střední kvadratická rychlost**

$$v_k = \sqrt{\overline{v^2}} = \sqrt{\frac{3RT}{M_m}}$$

**střední hodnota tlaku**

$$p = \frac{F'_y}{S_{xz}} = \frac{F'_y}{l_x l_z} = \frac{Nm_0}{3l_x l_y l_z} \overline{v^2} = \frac{1}{3} N \frac{m_0}{V} \overline{v^2}$$

$$pV = nRT$$

$$T = \frac{1}{3} \frac{Nm_0}{nR} \overline{v^2} = \frac{1}{3} \frac{M_m}{R} \overline{v^2}$$

$$pV = \frac{2}{3} N \left( \frac{1}{2} m_0 \overline{v^2} \right) = \frac{2}{3} N \overline{W}_k = \frac{2}{3} U$$

u ideálního plynu **teplota charakterizuje intenzitu chaotického pohybu molekul**



# Kinetická teorie plynů

## Vnitřní energie plynu

### a) jednoatomový plyn

Φ projeví se pouze translační pohyb molekul

$$W_k = \sum_{i=1}^N \frac{1}{2} m_0 v_i^2 = \frac{1}{2} m_0 N \overline{v^2} = \frac{3}{2} nRT$$

$$pV = \frac{1}{3} N m_0 \overline{v^2} = nRT$$

$$U = W_k = \frac{3}{2} nRT$$

### Energie 1 molekuly

$$W_{k_1} = \frac{3}{2} \frac{nR}{N} T = \frac{3}{2} kT$$

1 molekula – 3  
stupně volnosti

### Boltzmannova konstanta

$$k = \frac{R}{N_A} = 1,38 \cdot 10^{-23} \text{ JK}^{-1}$$

### Ekvipartiční teorém:

Na každý stupeň volnosti jednoatomové molekuly připadá střední hodnota kinetické energie  $\Delta W_k = kT/2$

# Kinetická teorie plynů

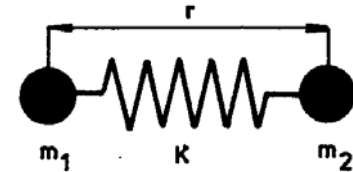
## b) víceatomový plyn

⊕ projeví se translační, rotační i vibrační pohyb molekul

$$W = W_{tr} + W_{rot} + W_{kmit}$$

kinetická energie  
translačního a  
rotačního pohybu

kinetická a  
potenciální energie  
kmitavého pohybu



### Ekvipartiční teorém:

Na každý kvadratický člen určující energii molekuly připadá střední hodnota energie  $\Delta W = kT/2$