

# Einsteinova teória osmotického tlaku

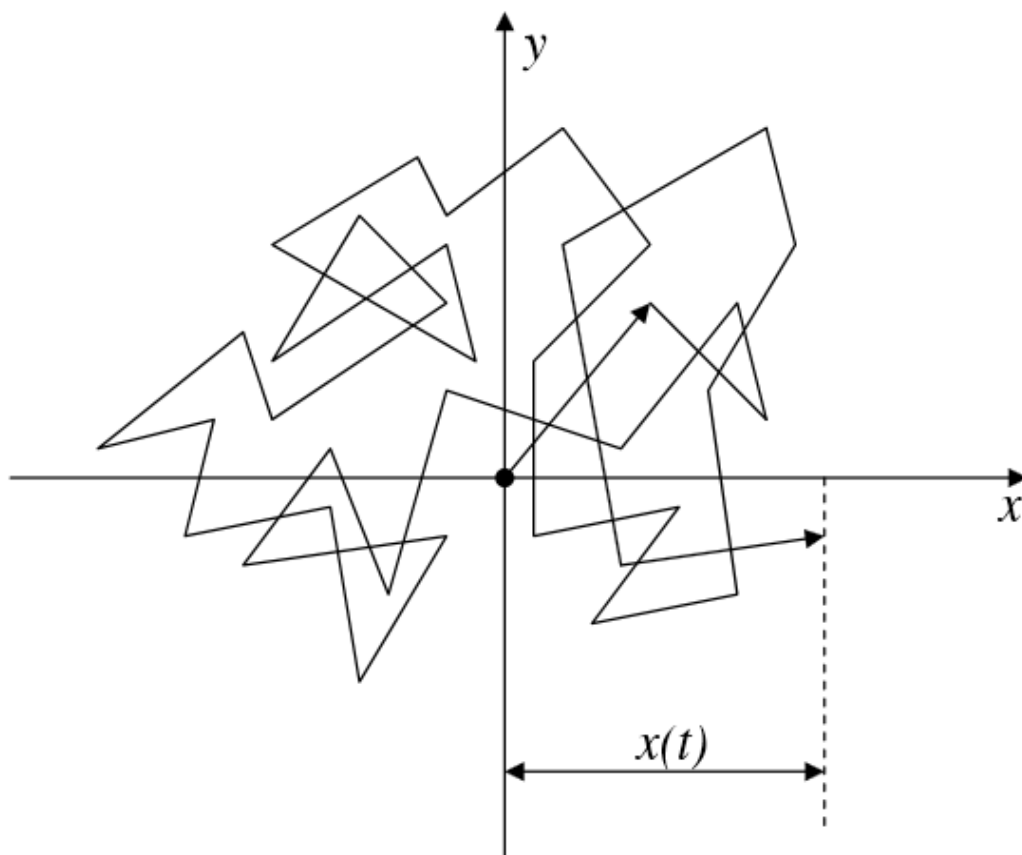
# Annalen der Physik

- Článok : O pohybu malých častíc suspendovaných vnehybné kapalině, předpokládaném molekulárně-kinetickou teorií tepla (11.5.1905)
- Zaoberá sa v podstate Brownovým pohybom avšak akoby náhodou : „Je možné, že uvažovaný pohyb je totožný s tzv. Brownovým molekulárním pohybem. Pretože však nemám o této záležitosti dostatečně přesné informace, nebudu k ní zde zaujímat žádné stanovisko.

# Brownov Pohyb

- Je to **náhodný pohyb mikroskopických častíc** v kvapalnom alebo plynnom médiu
- 1827 – biolog a botanik Robert Brown
- Skúmal pohyb peľových zrníček a neskôr prácu na hladine kvapalného prostredia

# Pohyb Brownovské částice



Obr. 1. Příklad trajektorie brownovské částice.

# Moderná éra v teórií Brownovho pohybu

- Prišiel s ňou až Einstein spojením makroskopickej difúznej konštanty  $D$  s atómovými vlastnosťami hmoty.

$$D = \frac{RT}{N_A 6\pi\eta a} = \frac{k_B T}{6\pi\eta a}$$

# Ako k tomuto vzťahu prišiel?

- Úvahy o difúzii : nezaoberal sa pohybom jednej častice v kvapalnom prostredí ale uvažoval súbor častíc rozptyľujúci sa od jedného okamihu na základe difúzie avšak každá podliehajúc Brownovmu pohybu
- Zahrnul odpor prostredia podľa Stokesovho vzťahu  $F_{\text{odp}} = -6\pi\nu av$  čo je vzťah z klasickej hydrodynamiky

# Rovnice plynúce z difúzie

- $\vec{F} = \int p \vec{n} ds = \int_{\Delta S_x} p \vec{n} ds + \int_{\Delta S'_x} p \vec{n} ds$
- $\vec{F} = \int_{\Delta S_x} p(x, y, z)(-1) dy dz + \int_{\Delta S'_x} p(x + \Delta x, y, z)(1) dy dz$
- $\vec{F} = \int_{\Delta V} \frac{p(x+\Delta x, y, z) - p(x, y, z)}{\Delta x} dx dy dz = \int_{\Delta V} \frac{\partial p}{\partial x} dV$
- Podľa Einsteina
- $Kv - \frac{\partial p}{\partial x} = 0$
- Skúmame stav dynamickej rovnováhy  $\Rightarrow$  v rovnováhe musí byť pohyb častíc spôsobený vonkajšou silou a molekulárnym (Brownovým) pohybom.
- $\frac{vK}{6\pi kP} - D \frac{\partial v}{\partial x} = 0 \Rightarrow D = \frac{RT}{N} \frac{1}{6\pi kP}$
- $P$ - polomer častice,  $k$ - koeficient trenia,  $K$ - sila,  $D$ - koeficient difúzie

# Teória osmotického tlaku

- Einstein následne skombinoval výsledky s difúzie s jeho osmotickou teóriou
- Ak máme objem  $V^*$  oddelený polopriepustnou membránou od zvyšku roztoku obsahujúci častice líšiace sa veľkosťou od častíc v ostatnom objeme tak pôsobí na membránu osmotickým tlakom



# Pôsobenie tlaku

- $p = \frac{RT}{V^*} \frac{n}{N}$  ( $n$ - počet častíc,  $N$ - Avogadrova konštanta)
- $p = \frac{RT}{N} \nu \left( \nu = \frac{n}{V^*} \right)$

# Termodynamická úvaha

- Silové pôsobenie na pohybujúce sa častice je podľa termodynamiky

$$F = -k_B T \ln Z = -k_B T \ln \sum_{i=1}^N \exp \left[ -\frac{E_i}{k_B T} \right]$$

- V Einsteinovom značení

$$F = -\frac{R}{N} T \lg \int e^{-\frac{EN}{RT}} dp_1 \dots dp_l = -\frac{R}{N} T \lg B$$

- $p_1, p_2 \dots p_l$  - premenné, ktoré úplne určujú stav systému (polohy a komponenty rýchlostí všetkých molekúl v systéme)

- Ak si následne spojíme stredy častíc a stredy hmotností častíc pomocou vzťahu ležiace v oblastiach o veľkosti vzťahom  $dB = dx_1 dy_1 \dots dz_n \cdot J$  kde  $dx_i dy_i dz_i$  sú rozmery stredov oblastí pričom  $J$  je nezávislé dostaneme pre inak zvolené objemy rovnaké vzťahy avšak s indexmi  $dB' = dx_1' dy_1' \dots dz_n' \cdot J'$

# Následné porovnanie oboch rovníc

- $\frac{dB}{dB'} = \frac{J}{J'}$

kde  $\frac{dB}{B} \left( \frac{dB'}{B} \right)$  má význam pravdepodobnosti, že v ľubovoľne zvolenom čase sa stredy hmotností jednotlivých častíc budú nachádzať v oblastiach  $dx_1 \dots dz_n$  ( $dx_1' \dots dz_n'$ ).

- Oblasti sú rovnako veľké  $\Rightarrow$  pravdepodobnosti sa musia rovnať

- $\frac{dB}{B} = \frac{dB'}{B} \Rightarrow J = J'$

- $\Rightarrow J$  nezávisí na  $V^*$  ani na  $x_1, y_1 \dots z_n$

- Vyjadríme si B ako  $B = \int dB = \int dx_1 dy_1 \dots dz_n \cdot J = JV^{*n}$   
pričom po spočítaní voľnej energie

$$F = -\frac{R}{N}T \lg B = -\frac{R}{N}T \lg JV^{*n} = -\frac{R}{N}T(\lg J + n \lg V^*)$$

nám vyjde že osmotický tlak je spôsobený  
tepelným pohybom molekúl a to tak že

$$p = -\frac{\partial F}{\partial V^*} = \frac{RT}{V^*} \frac{n}{N} = \frac{RT}{N} \nu$$

# Výsledný pohyb voľnej častice

- Po započítaní difúznej rovnice a predstavy že koncentrácia častíc je funkciou času dostávame rovnicu priemerného pohybu častice

$$\lambda_x = \sqrt{\overline{x^2}} = \sqrt{2Dt} = \sqrt{2 \frac{RT}{N} \frac{1}{6\pi kP} t} = \sqrt{t} \sqrt{\frac{RT}{N} \frac{1}{3\pi kP}}$$

# Význam

- Matematické popísanie istého fenoménu zvaného Brownov pohyb a vytvorenie teórie osmotického tlaku na základe toho.
- Využitie v meraní za pomoci osmózy (osmometria)

Ďakujem za pozornosť



$$\frac{\partial f}{\partial t} = D \frac{\partial^2 f}{\partial x^2}$$

$$D = kT \frac{1}{6\pi\eta a},$$

Rovnice pro intenzitu světla rozptýleného (viz [rozptyl světla](#)) jednotkou objemu zředěné (nikoliv *krajně* zředěné) [disperzní soustavy](#) s kapalným [disperzním prostředím](#) a malými [disperzními částicemi](#) ( $< \lambda/20$ ), odvozená na základě fluktuační teorie

$$I_{\theta} = I_{\circ} \cdot \frac{4 \pi^2 \cdot n_0^2 \cdot F(\theta) \cdot w}{N_A \cdot \lambda^4 \cdot r^2 \cdot \left(\frac{1}{M} + 2 B \cdot w + \dots\right)} \cdot \left(\frac{dn}{dw}\right)^2$$