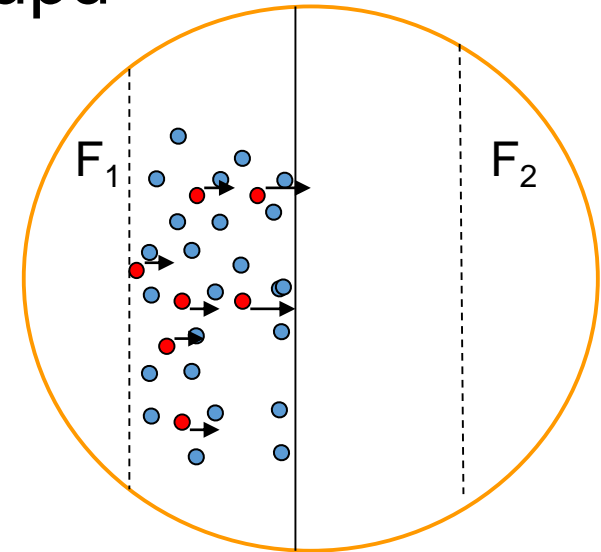
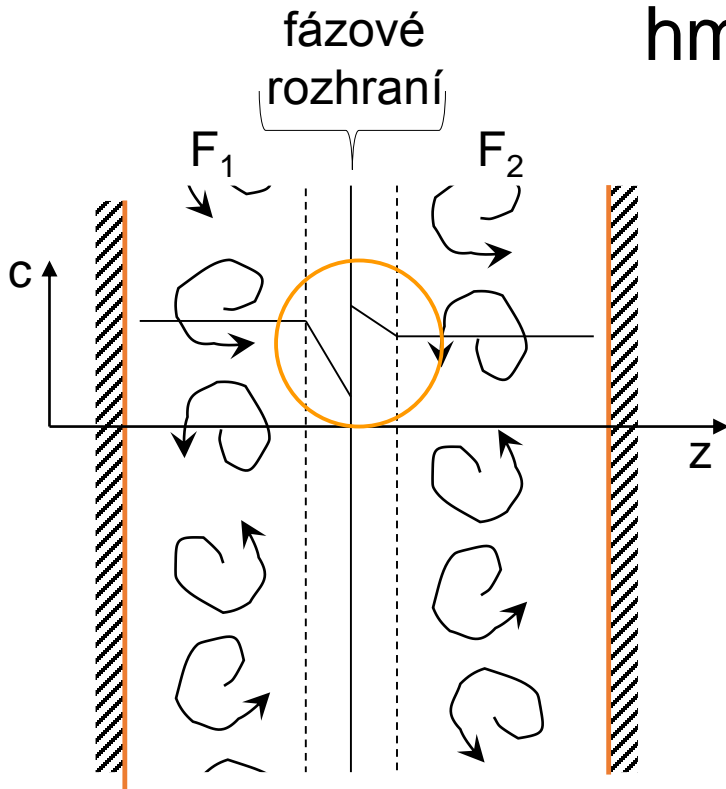
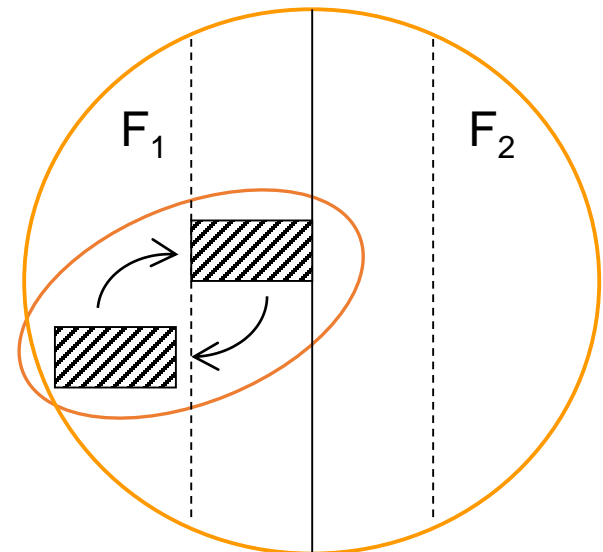
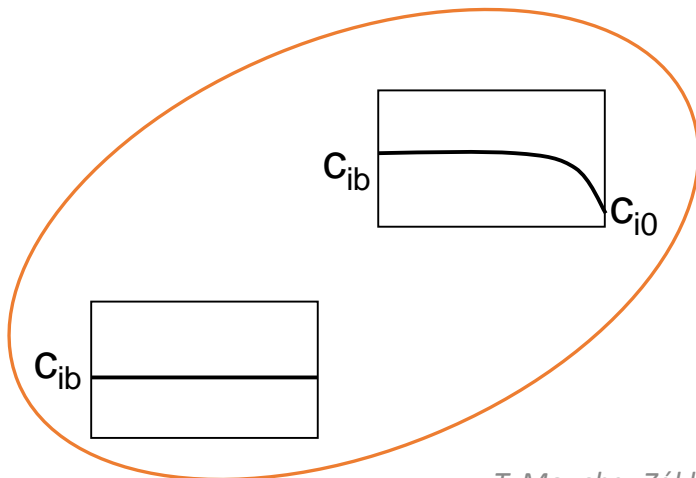


Shrnutí teorií přestupu hmoty

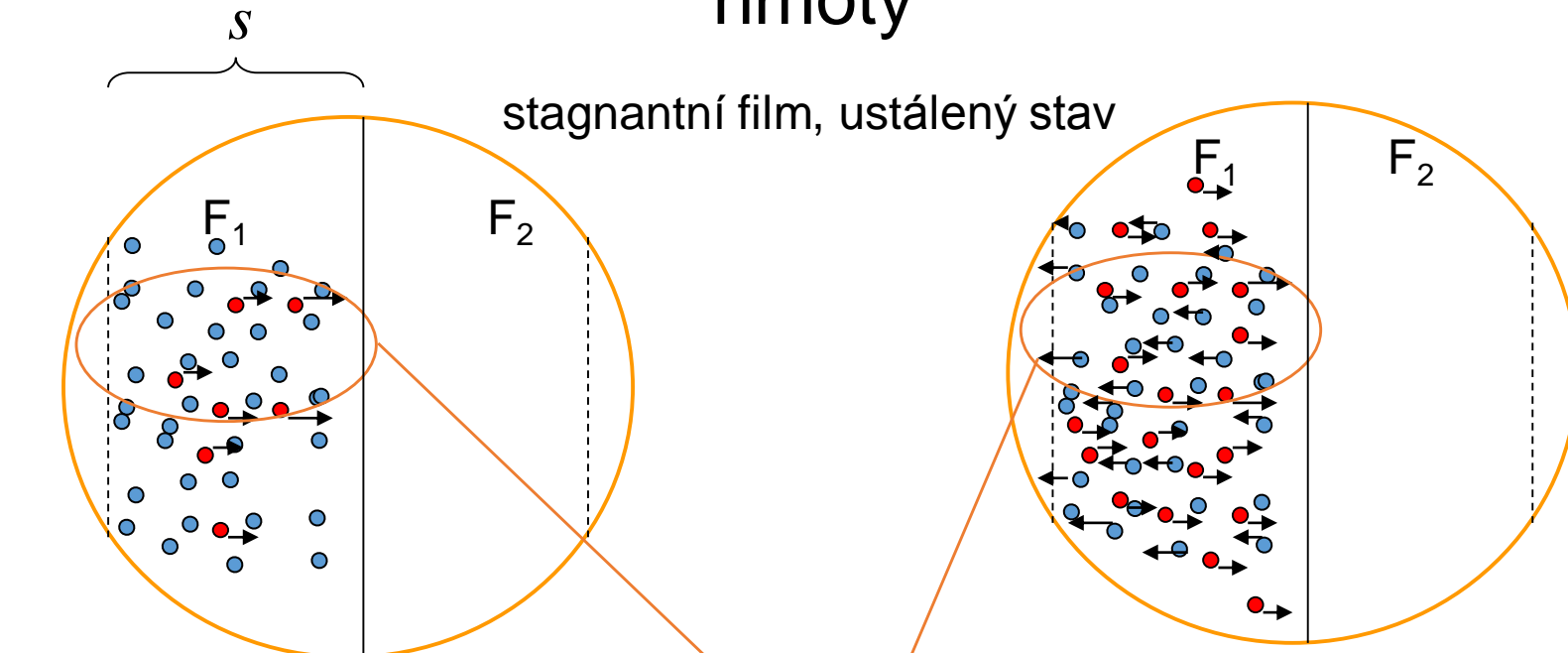


stagnantní film, ustálený stav



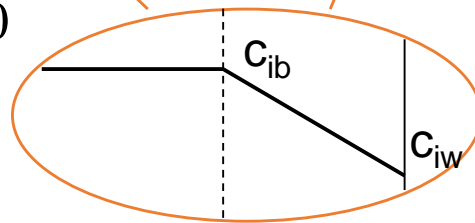
periodické obměňování elementů
u fázového rozhraní

Shrnutí teorií přestupu hmoty



$$x_i \ll 1 \wedge j_{kz} \doteq 0 \Rightarrow v_z \rightarrow 0$$

$$j_{iz} \doteq -j_{kz} \Rightarrow v_z \rightarrow 0$$



kontrolní otázka k předešlým přednáškám ☹
 ? jak lze korigovat rovnici při nesplnění podmínky?
 (tj. $j_{iz} \neq -j_{kz}$)

$$j_{iz} = -D_{ik} \frac{dc_i}{dz} \quad \text{1. Fickův zákon}$$

Filmová teorie

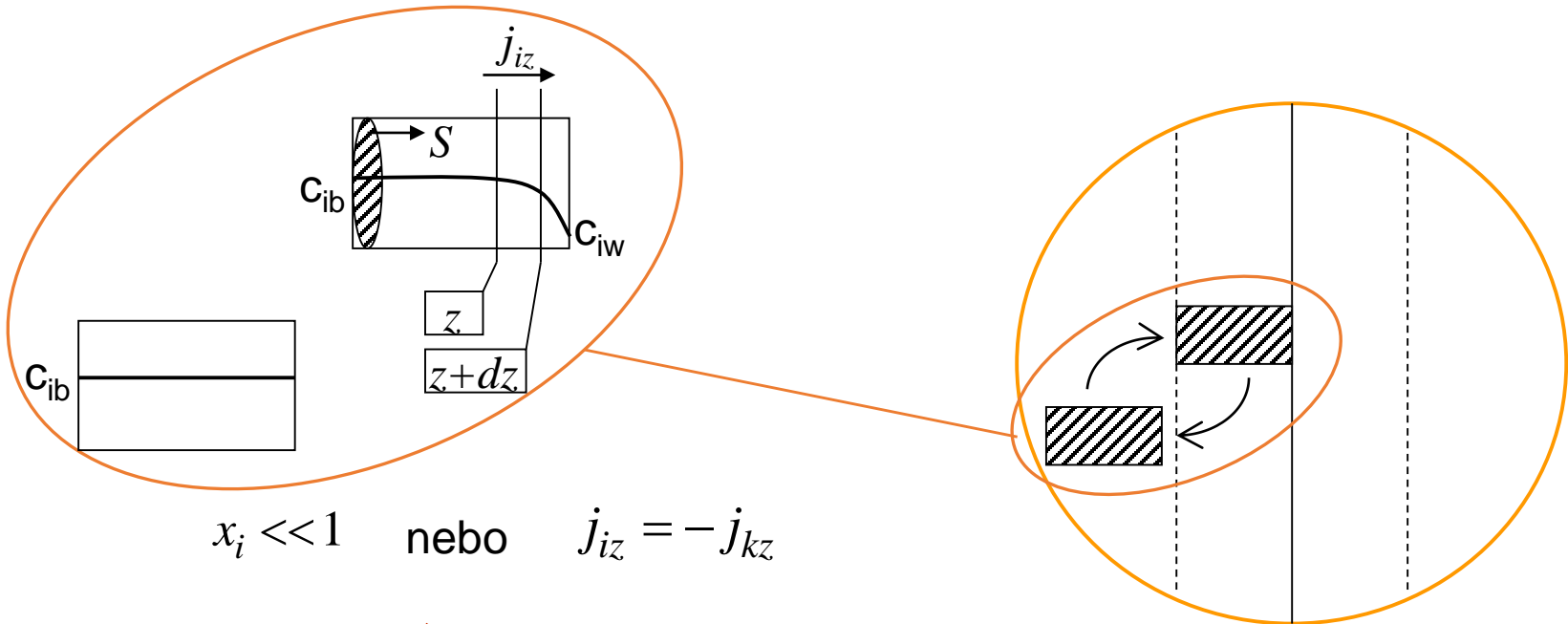
$$j_{iz} = \frac{D_{ik}}{s} (c_{ib} - c_{iw})$$

k_{F_1}

koefficient přestupu hmoty

Shrnutí teorií přestupu hmoty

periodické obměňování elementů u fázového rozhraní



$$x_i \ll 1 \quad \text{nebo} \quad j_{iz} = -j_{kz}$$

~~$$-\frac{\partial c_i}{\partial \tau} = \frac{\partial(c_i v_z)}{\partial z} - D_{ik} \frac{\partial^2 c_i}{\partial z^2}$$~~

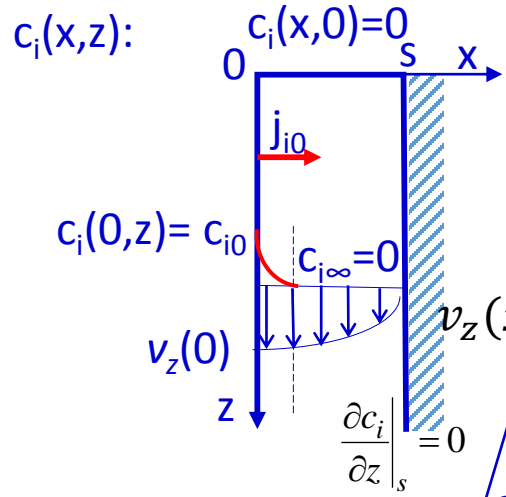
$$\frac{\partial c_i}{\partial \tau} = D_{ik} \frac{\partial^2 c_i}{\partial z^2}$$

2. Fickův zákon

Penetrační teorie (Higbie)

$$j_{iz} = 2 \cdot \sqrt{\frac{D_{ik}}{\pi \tau}} (c_{ib} - c_{iw}) \quad k_{F_1}$$

Absorpce do stékajícího filmu (aplikace řešení r. neustálené difúze)



popis ustáleného stavu - R.K. složky bez členu akumulace

$$D_{ik} \left(\frac{\partial^2 c_i}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 c_i}{\partial z^2} \right) = v_x \frac{\partial c_i}{\partial x} + v_z \frac{\partial c_i}{\partial z} + c_i \left(\frac{\partial v_x}{\partial x} + \frac{\partial v_z}{\partial z} \right)$$

$$x = 0 : c_i = c_{i0}$$

R.K. nestlač. L

~~$$x = s : \frac{\partial c_i}{\partial x} = 0$$~~

~~$$x \rightarrow \infty : c_i = 0$$~~

~~$$x > 0 \wedge z = 0 : c_i = 0$$~~

$$v_z(x) = v_z(0) \left[1 - \left(\frac{x}{s} \right)^2 \right]$$

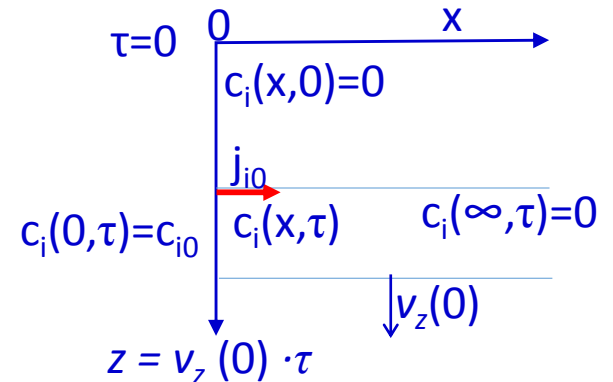
malá hloubka penetrace

$$D_{ik} \left(\frac{\partial^2 c_i}{\partial x^2} \right) = v_z(0) \frac{\partial c_i}{\partial z}$$

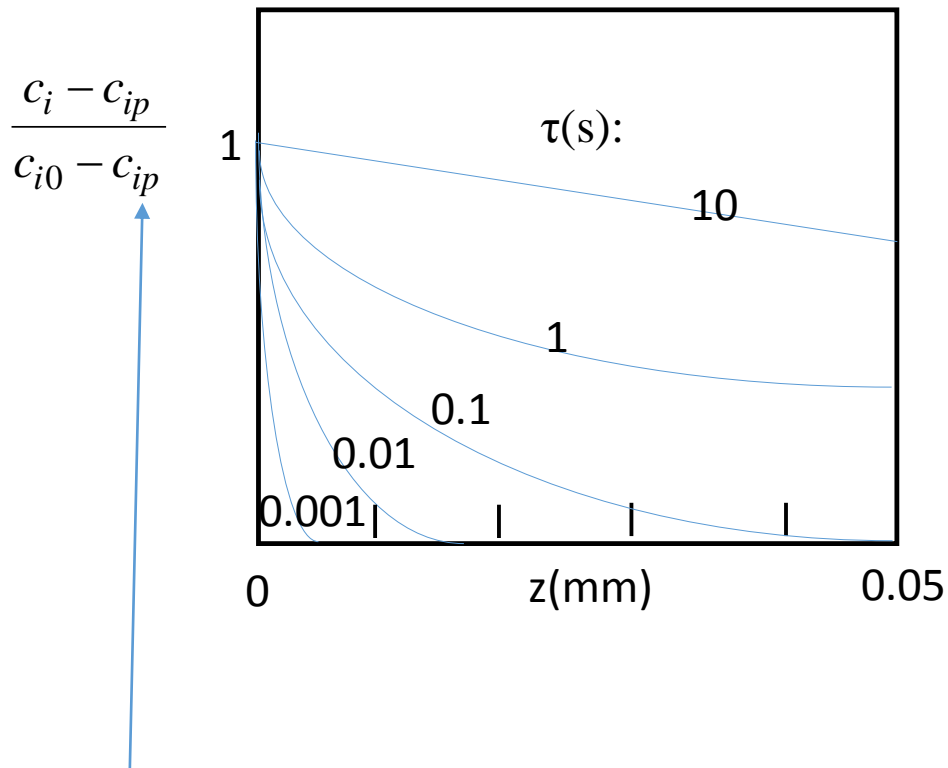
neustálená difúze v elementu stékajícího filmu za dobu přetoku

$$\tau = \frac{z}{v_z(0)}$$

$$D_{ik} \left(\frac{\partial^2 c_i}{\partial x^2} \right) = \frac{\partial c_i}{\partial \tau}$$



Neustálená difúze do polonekonečné nehybné vrstvy



L: $D_i = 10^{-9} \text{ m}^2/\text{s}$

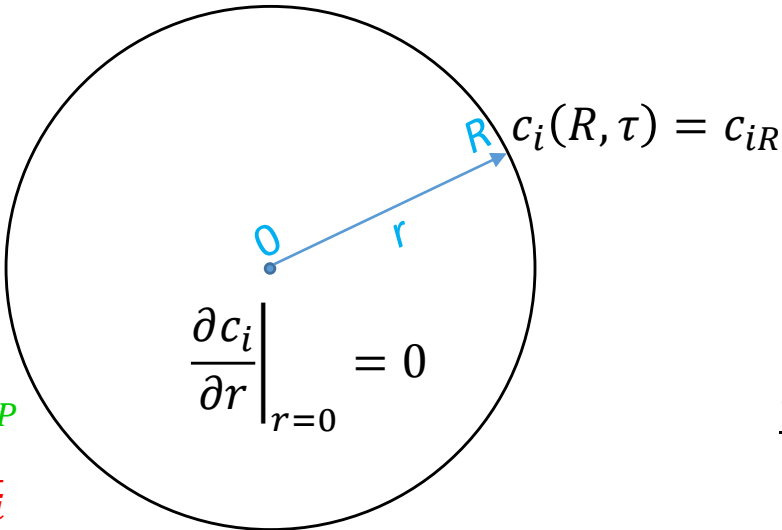
G: $D_i = 10^{-5} \text{ m}^2/\text{s}$

$z = z \cdot 10^2$

$\tau = \tau \cdot 10^{-4}$

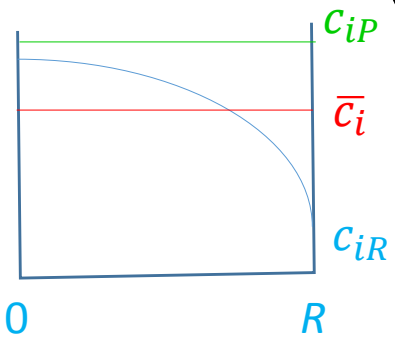
stejné řešení i pro nenulovou počáteční koncentraci absorbované složky

Neustálená difúze do koule

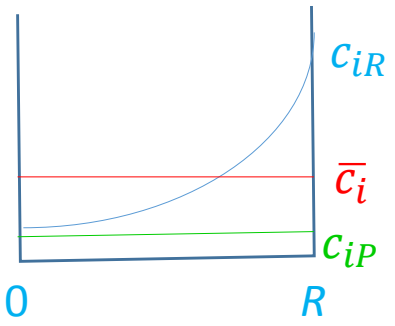


$$\frac{\partial c_i}{\partial \tau} = D_i \left(\frac{\partial^2 c_i}{\partial r^2} + \frac{2}{r} \frac{\partial c_i}{\partial r} \right)$$

$$c_i(r, 0) = c_{iP}$$

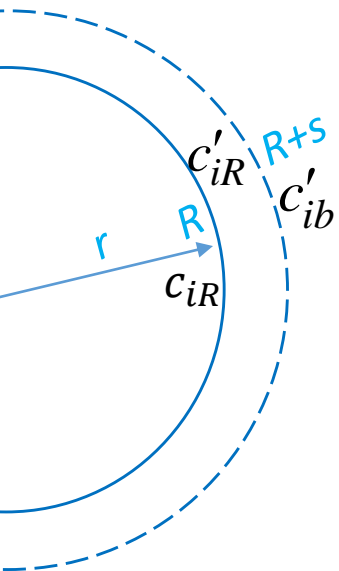


$$\frac{c_i - c_{iP}}{c_{iR} - c_{iP}} = f\left(\frac{r}{R}, \underbrace{\frac{D_i \tau}{R^2}}_{Fo}\right)$$



$$\frac{\bar{c}_i - c_{iP}}{c_{iR} - c_{iP}} = f(Fo) = 1 - 6 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{(n\pi)^2} \exp\{-n^2 \pi^2 Fo\}$$

Prostup hmoty z vnějšího prostředí



$$D_i \frac{\partial c_i}{\partial r} \Big|_R = k'_c (c'_{ib} - c'_{iR})$$

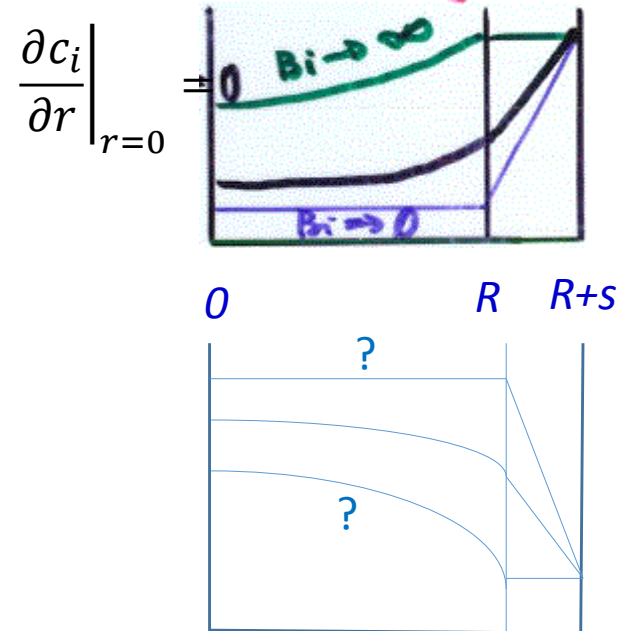
$$\begin{matrix} \uparrow & \uparrow \\ c_i^* & c_{iR} \\ \frac{c_i}{K_i} & \frac{c_{iR}}{K_i} \end{matrix} \quad \left| Z = \frac{r}{R} \right|$$

$$\frac{\partial c_i}{\partial Z} \Big|_1 = \underbrace{\frac{k'_c R}{K_i D_i}}_{Bi} (c_i^* - c_{iR})$$

R.D.S.
(rate determining step)

$Bi \rightarrow \infty$ odpor vnitřní difúzí

$Bi \rightarrow 0$ odpor vnější difúzí



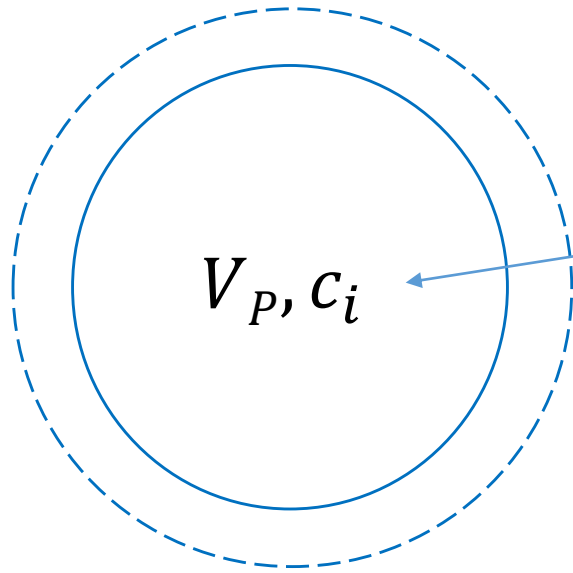
$s \sim 0.1 \text{ mm (G)}$

$s \sim 0.01 \text{ mm (L)}$

Prostup hmoty z vnějšího prostředí

bez odporu vnitřní difúze

$Bi \rightarrow 0$ $c_i(r, \tau) \rightarrow c_i(\tau)$ konst. v celém V_P



$$j_i = k'_c (c'_{ib} - c'_{iR}) = \frac{k'_c}{K_i} (c_i^* - c_i)$$

konst

$$\frac{4}{3} \pi R^3 \rightarrow V_P \frac{dc_i}{d\tau} = \frac{k'_c}{K_i} (c_i^* - c_i) A \leftarrow 4\pi R^2$$

$$-\ln \frac{c_i^* - c_i}{c_i^* - c_{ip}} = \frac{3k'_c \tau}{R \cdot K_i} \cdot \frac{R}{R} \cdot \frac{D_i}{D_i} = 3BiFo$$