

DIFERENCIÁLNÍ ROVNICE

Integrál

$$y = \int f(x) dx$$

$$f(x) = y' = \frac{dy}{dx}$$

$$\frac{dy}{dx} = f(x)$$

$$dy = f(x) dx$$

$$\int dy = \int f(x) dx$$

$$y + C_1 = F(x) + C_2$$

$$y = F(x) + C$$

TVAROVÁNÍ KLASTŮ BĚHEM TRANSPORTU

Model: tvar jílových bloků (klastů) se mění při rotaci kolem náhodně se měnící osy v intervalu $[0, 2\pi]$. Aktuální tvar lze vyjádřit hodnotou sféricity Ψ :

$$\Psi = \sqrt[3]{S^2 / (LI)} \quad \text{kde } L, I, \text{ a } S \text{ představují rozměry bloku (m) na dlouhé, střední a krátké ose.}$$

„Rovnovážný“ tvar při transportu (tj. sférický tvar) je dán podmínkou $\Psi = 1$. Odchylka od tohoto tvaru je $1 - \Psi$. Lze předpokládat, že velká odchylka (extrémně nepravidelný tvar) se bude při rotaci měnit rychleji než malá odchylka. Přírůstek sféricity s počtem otáček $d\Psi/dn$ pak bude úměrný odchylce $1 - \Psi$:

$$\frac{d\Psi}{dn} = k(1 - \Psi)$$

Řešení 1

Separace proměnných: $\frac{d\Psi}{(1 - \Psi)} = k dn$

Integrace (neurčitý integrál): $\int \frac{d\Psi}{(1 - \Psi)} = \int k dn$

Substituce: $1 - \Psi = Y; \quad \frac{dY}{d\Psi} = -1; \quad d\Psi = -dY;$

$$-\int \frac{1}{Y} dY = k \int dn$$

Integrace: $\ln Y = -kn + C$

Resubstituce: $\ln(1 - \Psi) = -kn + C$

Výpočet C z počátečních podmínek: $n=0 \quad \Psi = \Psi_0 \quad \ln(1 - \Psi) = -kn + \ln(1 - \Psi_0)$

Úprava: $\ln(1 - \Psi) = \ln e^{-kn} + \ln(1 - \Psi_0)$

$$\ln(1 - \Psi) = \ln(e^{-kn} (1 - \Psi_0))$$

$$\frac{1 - \Psi}{1 - \Psi_0} = e^{-kn}$$

Řešení 2 $\frac{d\Psi}{(1-\Psi)} = k \, dn$ Integrace (určitý integrál): $\int_{\Psi_0}^{\Psi} \frac{d\Psi}{(1-\Psi)} = k \int_{n=0}^n dn$

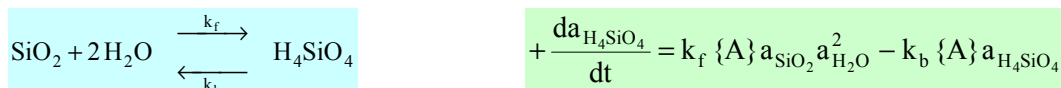
Substituce: $1-\Psi = Y; \quad \frac{dY}{d\Psi} = -1; \quad d\Psi = -dY; \quad \Psi = 1-Y; \quad 1-\Psi_0 = Y_0 \Rightarrow \Psi_0 = 1-Y_0$

$-\int_{Y_0}^Y \frac{dY}{Y} = k \int_{n=0}^n dn$ Integrace: $[\ln Y]_{Y_0}^Y = -k [n]_0^n$

$\ln(Y) - \ln(Y_0) = -kn \Rightarrow \ln \frac{1-\Psi}{1-\Psi_0} = \ln e^{-kn} \quad \frac{1-\Psi}{1-\Psi_0} = e^{-kn} \quad \Psi = 1 - (1-\Psi_0)e^{-kn}$

KINETIKA REAKCE

Rozpouštění a precipitace amorfních gelů SiO₂



Řešení

Separace proměnných: $+\frac{da_{\text{H}_4\text{SiO}_4}}{k_f a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 - k_b a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}} = \{A\} dt$ $a_{\text{SiO}_2} = \text{konst}$
 $a_{\text{H}_2\text{O}} = \text{konst}$
 $\{A\} = \text{konst}$

Substituce:

$k_f a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 - k_b a_{\text{H}_4\text{SiO}_4} = Y \Rightarrow \frac{dY}{da_{\text{H}_4\text{SiO}_4}} = -k_b \Rightarrow da_{\text{H}_4\text{SiO}_4} = -\frac{1}{k_b} dY$

$-\frac{1}{k_b} \frac{dY}{Y} = \{A\} dt \Rightarrow \int \frac{dY}{Y} = -k_b \{A\} \int dt \Rightarrow \ln Y = -k_b \{A\} t + C$ Integrace:

Resubstituce:

Počáteční podmínky:

$\Rightarrow \ln(k_f a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 - k_b a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}) = -k_b \{A\} t + C \quad t = 0 \rightarrow a_{\text{H}_4\text{SiO}_4} = a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}^0$

$\Rightarrow \ln(k_f a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 - k_b a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}) = \ln e^{-k_b \{A\} t} + \ln(k_f a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 - k_b a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}^0)$

$\Rightarrow a_{\text{H}_4\text{SiO}_4} = \frac{k_f}{k_b} a_{\text{SiO}_2} a_{\text{H}_2\text{O}}^2 (1 - e^{-k_b \{A\} t}) + a_{\text{H}_4\text{SiO}_4}^0 e^{-k_b \{A\} t}$

KONCENTRACE Rn V JESKYNI

Individuální toky Rn [$Bq\ s^{-1}$] jsou definovány: Tok j_1 je dán součinem exhalace E ($Bq\ m^{-2}\ s^{-1}$) díky rozpadu ^{238}U a ploše stěn S [m^2]:

$$j_1 = E S$$

Toky Rn spojené s ventilací jeskyně

$$j_2 = u c_{Rn(in)} \quad \text{a} \quad j_4 = -u c_{Rn},$$

kde u je objemová rychlost proudění vzduchu [$m^3\ s^{-1}$] a $c_{Rn(in)}$ je koncentrace radonu [$Bq\ m^{-3}$] na vstupu do jeskyně.

Tok j_3 odpovídající α -rozpadu radonu

$$j_3 = -\lambda c_{Rn} V$$

kde λ je rozpadová konstanta ^{222}Rn [s^{-1}], c_{Rn} je aktuální koncentrace ^{222}Rn [$Bq\ m^{-3}$], a V je objem jeskyně [m^3]. Znaménko udává směr toku!

Celkový tok Rn do jeskyně $j = dn_{Rn}/dt$, (přírůstek Rn v jeskyni za čas) je dán sumou všech toků

$$\frac{dn_{Rn}}{dt} = \frac{V dc_{Rn}}{dt} = ES - \lambda c_{Rn} V + u c_{Rn(in)} - u c_{Rn}$$

Řešení

Separace proměnných:

$$\frac{V dc_{Rn}}{dt} = ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn}$$

$$\frac{dc_{Rn}}{ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn}} = \frac{1}{V} dt$$

Substituce:

$$ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn} = Z \Rightarrow \frac{dZ}{dc_{Rn}} = -(\lambda V + u) \Rightarrow -\frac{dZ}{(\lambda V + u)} = dc_{Rn}$$

$$-\frac{1}{\lambda V + u} \frac{dZ}{Z} = \frac{1}{V} dt \Rightarrow \frac{dZ}{Z} = -\frac{\lambda V + u}{V} dt$$

Integrace:

$$\int \frac{dZ}{Z} = -\frac{\lambda V + u}{V} \int dt \quad \ln Z = -\frac{\lambda V + u}{V} t + C$$

Dosazení:

$$\ln(ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn}) = -\frac{\lambda V + u}{V} t + C$$

Výpočet konstanty - počáteční podmínky: $t=0 \rightarrow c_{Rn} = c_{Rn}^0$

$$\ln(ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn}) = \ln e^{-\frac{\lambda V + u}{V} t} + \ln(ES + u c_{Rn(in)} - (\lambda V + u) c_{Rn}^0)$$

Po úpravách:

$$c_{Rn} = \left(\frac{ES + u c_{Rn(in)}}{\lambda V + u} \right) \left(1 - e^{-\frac{\lambda V + u}{V} t} \right) + c_{Rn}^0 e^{-\frac{\lambda V + u}{V} t}$$