

Diferenciální rovnice a jejich využití

Petr Vodstrčil

petr.vodstrcil@vsb.cz

 VŠB UNIVERZITA OSTRAVA	FAKULTA ELEKTROTECHNIKY A INFORMATIKY	KATEDRA APLIKOVANÉ MATEMATIKY
--	---	-------------------------------------

Ostrava, 1.2.2022

(ŠKOMAM 2022)

Význam derivace – opakování

Vyjadřuje-li $V(t)$ hodnotu veličiny V v čase t , pak $V'(t)$ nám dává informaci o rychlosti změny této veličiny v čase t .

Důležitý příklad:

Pohybuje-li se těleso po přímce a označíme-li si $s(t)$ jeho polohu v čase t , pak $s'(t)$ vyjadřuje okamžitou rychlost tohoto tělesa v čase t a $s''(t)$ vyjadřuje jeho okamžité zrychlení v čase t .

Definice:

Obyčejnou diferenciální rovnicí n -tého řádu ($n \in \mathbb{N}$) rozumíme rovnici, kterou lze napsat ve tvaru

$$F(t, y, y', y'', \dots, y^{(n)}) = 0, \quad (*)$$

kde $F : \mathbb{R}^{n+2} \rightarrow \mathbb{R}$.

Řešením rovnice (*) nazýváme každou funkci $y : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ definovanou na otevřeném intervalu I takovou, že

$$(\forall t \in I) : F(t, y(t), y'(t), y''(t), \dots, y^{(n)}(t)) = 0.$$

Příklady ODR

- $y' = 5$
Obecné řešení: $y(t) = 5t + c$
- $y' = 3t^2$
Obecné řešení: $y(t) = t^3 + c$
- $y' = y$
Obecné řešení: $y(t) = ce^t$
- $y'' - 3y' + 2y = t^2$
Obecné řešení: $y(t) = c_1 e^{2t} + c_2 e^t + \frac{1}{4} (2t^2 + 6t + 7)$
- $(y'')^2 - \sin(ty) + t^3 y' - 17t^5 = 0$
Rovnici neumíme vyřešit.
- ...

Růst populace je přímo úměrný aktuální velikosti populace.

Odpovídající ODR:

Označíme-li $y(t)$ velikost populace v čase t , dostaneme diferenciální rovnici

$$y' = ky$$

s tzv. počáteční podmínkou $y(0) = \alpha_0$, kde k je konstanta úměrnosti (související se schopností se množit) a α_0 je velikost populace v čase $t = 0$.

Řešení ODR:

$$y(t) = \alpha_0 e^{kt}$$

Rozepsané řešení problému $y' = ky, y(0) = \alpha_0$

$$y' = ky$$

$$\frac{dy}{dt} = ky$$

$$\frac{1}{y} dy = k dt$$

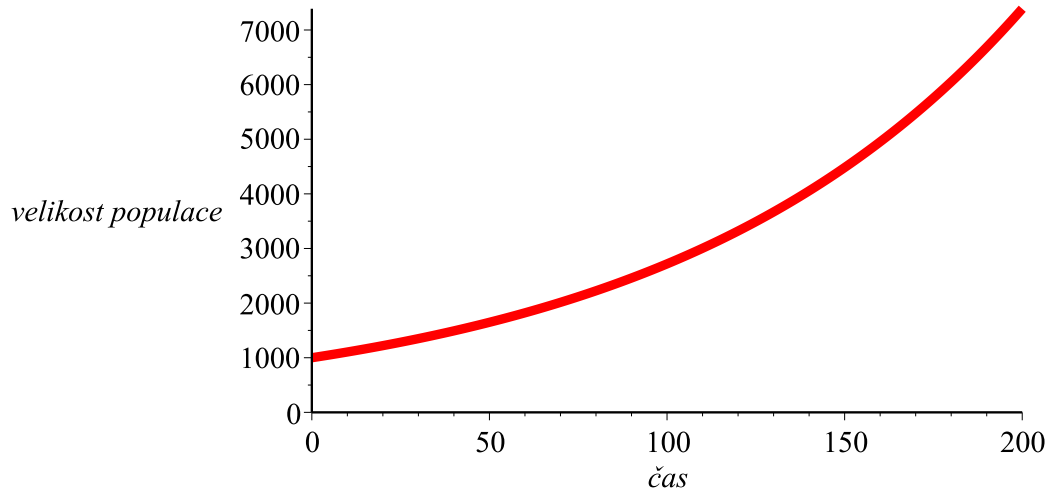
$$\int \frac{1}{y} dy = \int k dt$$

$$\ln y = kt + c$$

Přihlédneme-li k počáteční podmínce $y(0) = \alpha_0$, dostaneme $c = \ln \alpha_0$.
Následné odlogaritmování nám dává

$$y = \alpha_0 e^{kt}.$$

$$\alpha_0 = 1000, \quad k = \frac{1}{100}$$



Radioaktivní rozpad

Rychlost rozpadu je přímo úměrná hmotnosti dosud nerozpadnuté radioaktivní látky.

Odpovídající ODR:

Označíme-li $y(t)$ hmotnost dosud nerozpadnuté radioaktivní látky v čase t , dostaneme diferenciální rovnici s počáteční podmínkou

$$y' = -ky, \quad y(0) = \alpha_0,$$

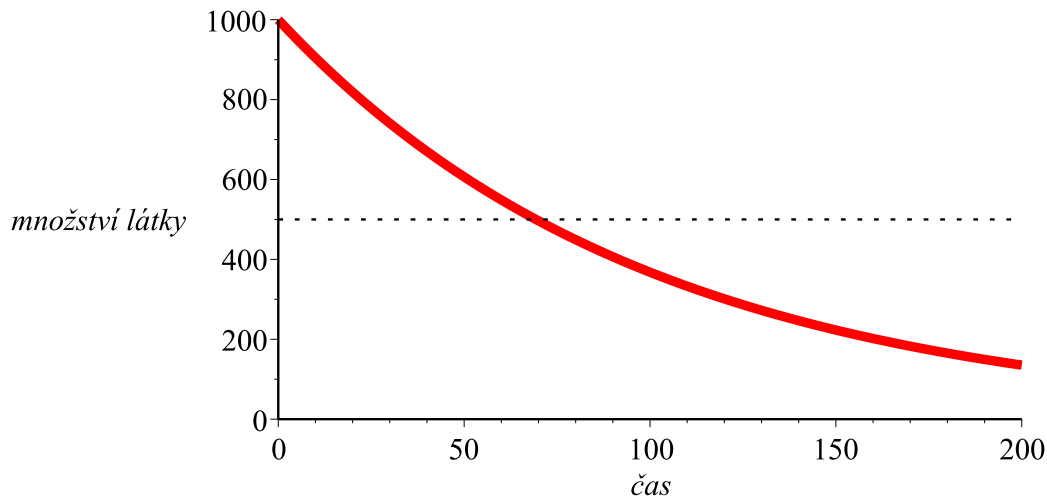
kde k je konstanta úměrnosti (související s poločasem rozpadu dané látky) a α_0 hmotnost radioaktivní látky v čase $t = 0$.

Řešení ODR:

$$y(t) = \alpha_0 e^{-kt}$$

Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$\alpha_0 = 1000, \quad k = \frac{1}{100}$$



Otázka:

Jak souvisí konstanta k s poločasem rozpadu radioaktivní látky?

Populační model – vylepšený

Diferenciální rovnice s počáteční podmínkou:

$$y' = ky(r - y), \quad y(0) = \alpha_0$$

- $y = y(t)$ – velikost populace v čase t
- α_0 – velikost populace v čase $t = 0$
- k – konstanta související se schopností se množit
- r – maximální (dlouhodobě udržitelná) velikost populace

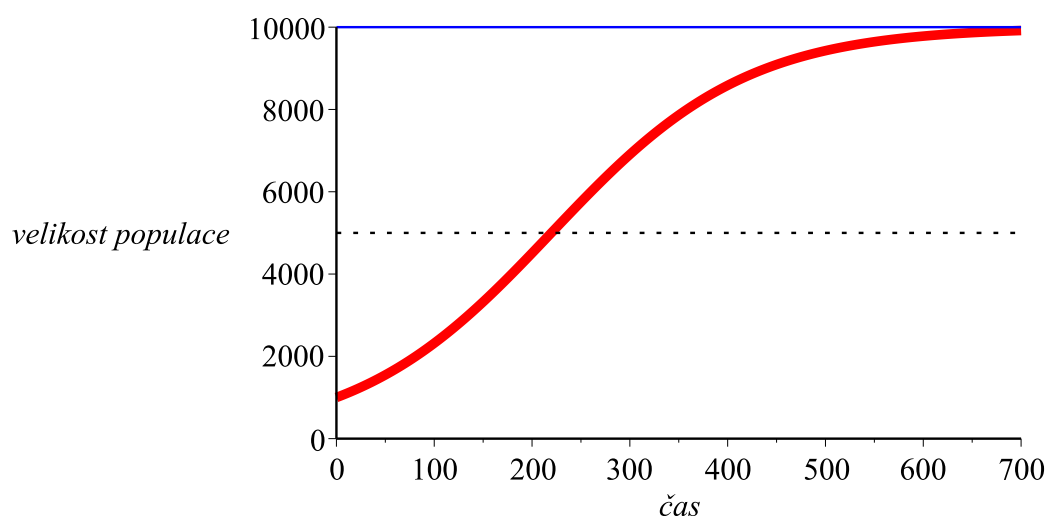
Řešení ODR:

$$y(t) = \frac{\alpha_0 r}{\alpha_0 + e^{-rkt}(r - \alpha_0)}$$

$$\begin{aligned}
 y' &= ky(r - y) \\
 \frac{dy}{dt} &= ky(r - y) \\
 \frac{r}{y(r - y)} dy &= rk dt \\
 \int \frac{r}{y(r - y)} dy &= \int rk dt \\
 \ln \left| \frac{y}{r - y} \right| &= rkt + \tilde{c} \\
 \frac{y}{r - y} &= ce^{rkt} \\
 y &= \frac{cr}{c + e^{-rkt}} \\
 y &= \frac{\alpha_0 r}{\alpha_0 + e^{-rkt}(r - \alpha_0)}
 \end{aligned}$$

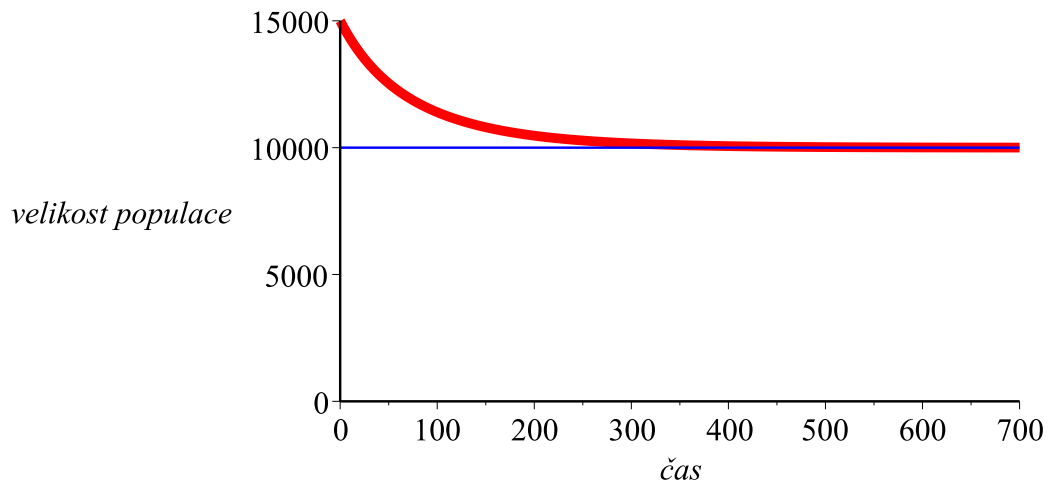
Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$\alpha_0 = 1000, \quad k = 10^{-6}, \quad r = 10000$$



Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$\alpha_0 = 15000, \quad k = 10^{-6}, \quad r = 10000$$



Otázka:

Jak by vypadalo řešení v případě $\alpha_0 = r = 10000$?

Volný pád bez odporu prostředí

Nepůsobí-li na těleso žádná odporová síla, je jeho zrychlení po celou dobu volného pádu rovno tíhovému zrychlení g .

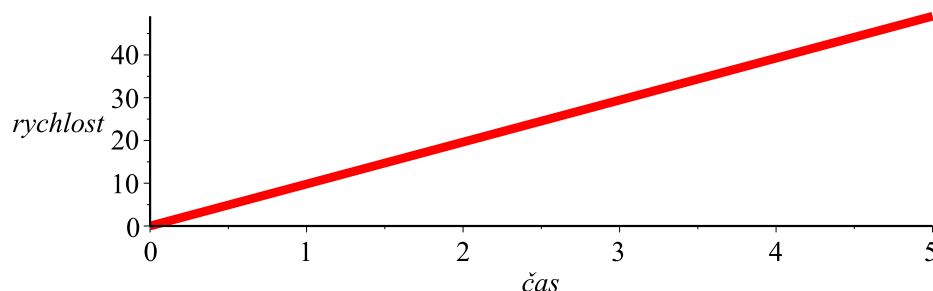
Budeme přitom předpokládat, že g je konstantní.

Diferenciální rovnice s počáteční podmínkou:

$$v' = g, \quad v(0) = 0$$

Řešení ODR:

$$v(t) = gt$$



Volný pád s odporem prostředí

Odporová síla je přímo úměrná hustotě prostředí (v našem případě vzduchu) a druhé mocnině rychlosti tělesa, tj.

$$F_{\text{odp}} = k\rho v^2,$$

kde k je konstanta specifická pro padající těleso.

Označme si $v(t)$ rychlost padajícího tělesa v čase t . Uvědomíme-li si, jaké na těleso o hmotnosti m působí síly, dostaneme (pro výslednou sílu F) vztah

$$F = F_g - F_{\text{odp}}, \quad \text{ze kterého získáme} \\ mv' = mg - k\rho v^2.$$

Poslední rovnici lze psát ve tvaru

$$v' = g - \frac{k\rho}{m}v^2.$$

Volný pád s odporem prostředí

Diferenciální rovnice s počáteční podmínkou:

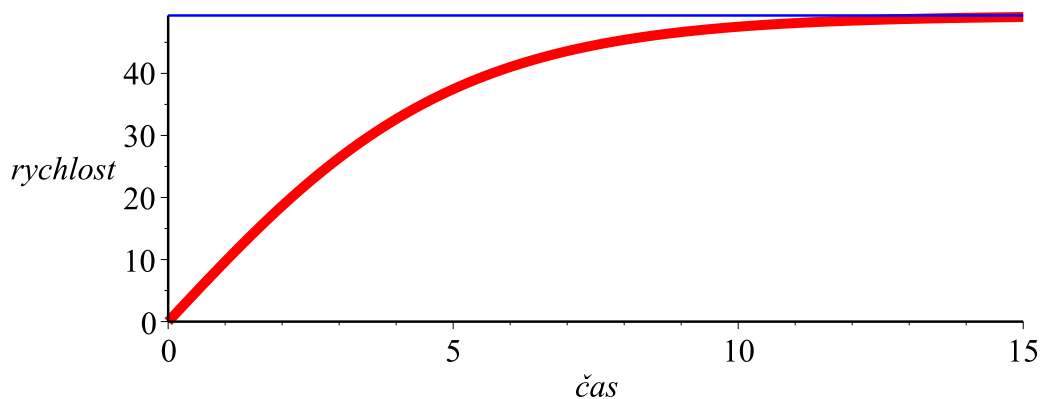
$$v' = g - \frac{k\rho}{m}v^2, \quad v(0) = 0$$

Řešení ODR:

$$v(t) = \sqrt{\frac{mg}{k\rho}} \cdot \frac{e^{2t\sqrt{\frac{k\rho g}{m}}} - 1}{e^{2t\sqrt{\frac{k\rho g}{m}}} + 1}$$

Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$m = 80, \quad \rho = 1,29, \quad k = 0,25, \quad g = 9,81$$



Rychlost se bude limitně blížit k hodnotě $v_{\max} = \sqrt{\frac{mg}{k\rho}}$ (v našem případě necelých 50 metrů za sekundu) a za 15 sekund urazí těleso vzdálenost necelých 570 metrů.

Při volném pádu bez odporu prostředí by to bylo více než 1100 metrů.

Felix Baumgartner

14. října 2012 v Roswellu v americkém státě Nové Mexiko vystoupal v návratové kapsli nesené heliovým balónem do výšky kolem 39 000 m, odkud seskočil. Po více než čtyřech minutách volného pádu otevřel padák a bezpečně přistál. Kapsle zaznamenávající důležitá data se také odpoutala od balónu a přistála na vlastním padáku. Baumgartner byl vybaven speciálním oblekem, o který projevila zájem i NASA, která by jej ráda využila pro případnou záchranu astronautů. Akci sponzorovala společnost Red Bull.

Felix Baumgartner překonal svým výkonem tři rekordy:

- nejvyšší dosažená výška balónu s lidskou posádkou – cca. 39 002 m (dosavadní rekord: 34 668 m, Malcolm D. Ross a Victor E. Prather, 1961)
- skok z nejvyšší výšky nad zemským povrchem – cca. 39 000 m (dosavadní rekord: 31 332 m, Joseph Kittinger, 1960)
- nejvyšší dosažená rychlost při volném pádu – cca. 1 170 km/h (dosavadní rekord: 988 km/h, rovněž Joseph Kittinger, 1960)



Volný pád s odporem prostředí (ρ se mění)

Pokud bychom uvažovali volný pád z velkých výšek, kde je podstatně nižší hustota vzduchu, museli bychom náš model upravit.

Lze ukázat, že hustota vzduchu závisí (při stálé teplotě) na nadmořské výšce h podle vztahu

$$\rho(h) = \rho_0 e^{-\frac{\rho_0 g h}{p_0}},$$

kde ρ_0 je hustota vzduchu na hladině moře a p_0 je atmosférický tlak na hladině moře. Tento vztah obdržíme vyřešením vhodné ODR.

Představme si, že skočíme z výšky h a vzdálenost, kterou urazíme za čas t , si označíme jako $s(t)$. Pak pro okamžitou rychlost v čase t platí

$$v(t) = s'(t)$$

a pro okamžité zrychlení v čase t

$$a(t) = v'(t) = s''(t).$$

Volný pád s odporem prostředí ($\rho(h) = \rho_0 e^{-\frac{\rho_0 g h}{p_0}}$)

Diferenciální rovnici

$$v' = g - \frac{k\rho}{m}v^2$$

je třeba poupravit (neboť ρ se v závislosti na čase mění).

Dostaneme rovnici druhého řádu

$$s'' = g - \frac{k\rho_0}{m}e^{-\frac{\rho_0 g (h-s)}{p_0}}(s')^2$$

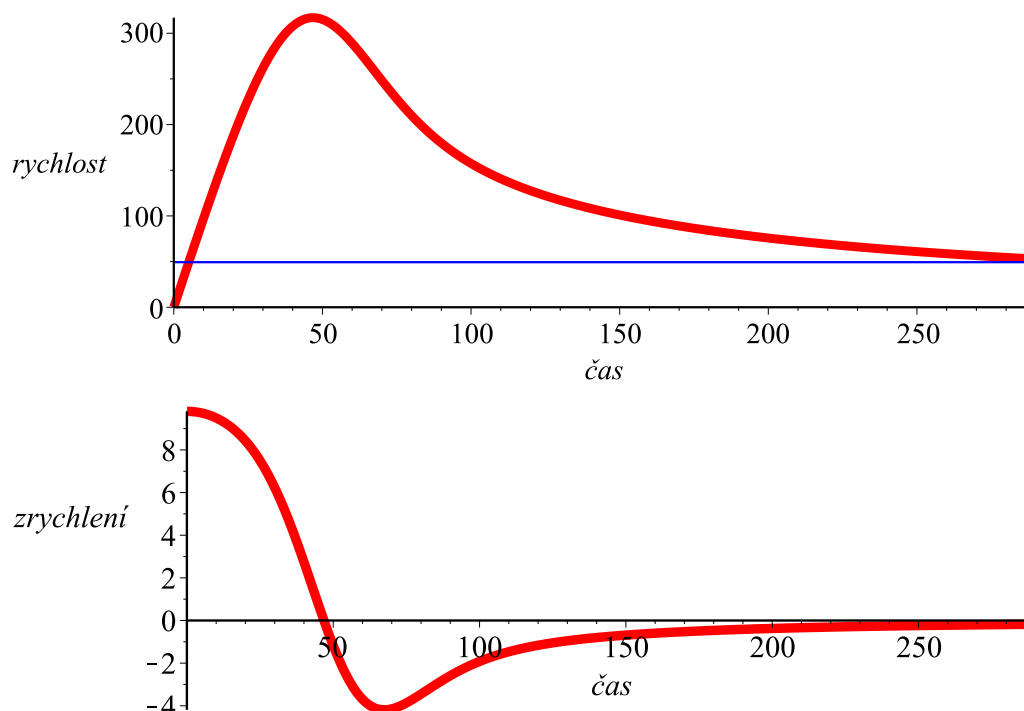
s počátečními podmínkami

$$s(0) = 0, \quad s'(0) = 0.$$

Pokud bychom chtěli takovou rovnici řešit analyticky, dostali bychom se do problémů. Proto přistoupíme k numerickému řešení.

Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$m = 80, \quad \rho_0 = 1,29, \quad p_0 = 101325, \quad k = 0,25, \quad g = 9,81, \quad h = 39000$$



Diferenciální rovnice s počátečními podmínkami:

$$ms'' = -ks - rs', \quad s(0) = -s_0, \quad s'(0) = 0$$

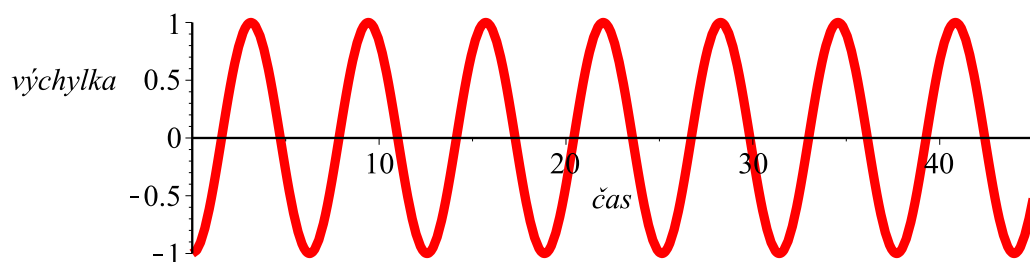
- $s = s(t)$ – výchylka v čase t
- s_0 – počáteční výchylka
- m – hmotnost tělesa
- k – tuhost pružiny
- r – konstanta související s odporem prostředí

Řešení ODR:

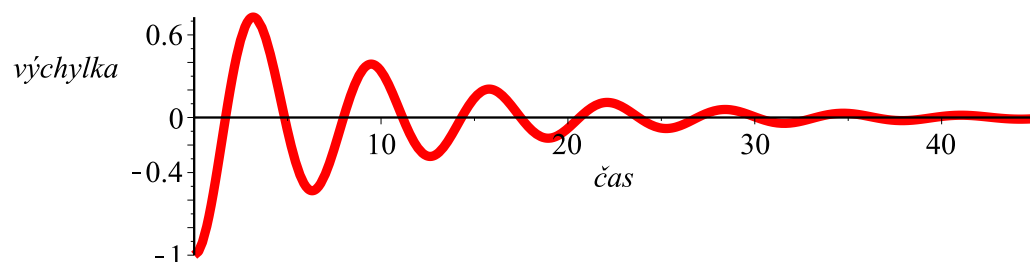
Chování řešení je závislé na vzájemném vztahu parametrů m , k a r .

Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů $(0 \leq r < 2\sqrt{mk})$

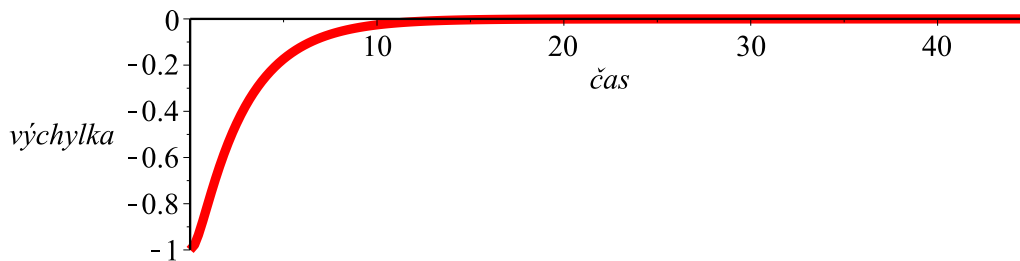
$$m = 1, \quad k = 1, \quad r = 0$$



$$m = 1, \quad k = 1, \quad r = \frac{1}{5}$$



$$m = 1, \quad k = 1, \quad r = 3$$



V tomto případě vůbec k oscilacím nedochází.

Bonus – šnek na gumě

Uvažujme dokonale pružnou gumu délky d , která je připevněna jedním koncem ke zdi. Na druhý konec položíme šneka a necháme ho lézt směrem ke zdi. Šnek je přitom schopen se pohybovat rychlostí v . Zároveň druhý konec gumy chytíme a natahujeme ho konstantní rychlostí w směrem od zdi. Určete, zda (a za jakých předpokladů) šnek dojde ke zdi. V kladném případě také určete čas, za který to šnek zvládne.

Diferenciální rovnice s počáteční podmínkou:

Označíme-li si $s(t)$ jako vzdálenost šneka od zdi v čase t , dostaneme

$$s' = \frac{w}{d + wt} s - v, \quad s(0) = d.$$

Řešení ODR:

$$s(t) = \left(t + \frac{d}{w} \right) \left(v \ln d + w - v \ln(wt + d) \right)$$

Šnek na gumě

$$s(t) = \left(t + \frac{d}{w}\right) \left(v \ln d + w - v \ln(wt + d)\right)$$

Šnek doleze ke zdi, pokud existuje $t_0 > 0$ takové, že $s(t_0) = 0$.

Poměrně snadno se lze přesvědčit, že takové t_0 existuje. Dokonce víme, že

$$t_0 = \frac{d}{w} \left(e^{\frac{w}{v}} - 1\right),$$

z čehož plyne, že šnek ke zdi doleze za všech okolností.

Například pro konkrétní hodnoty

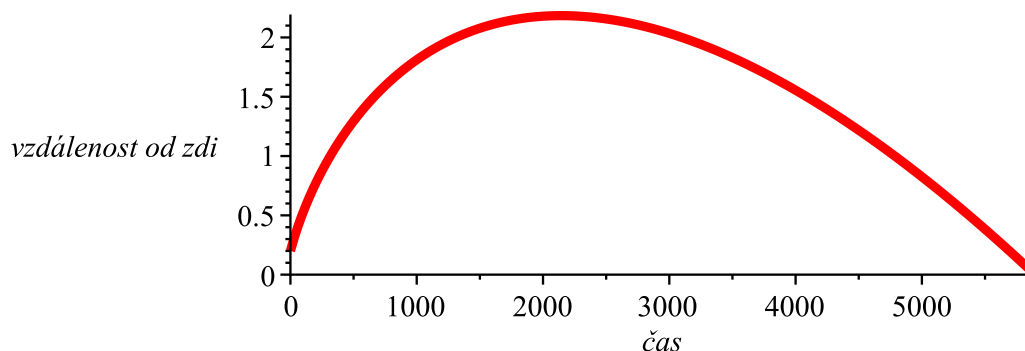
$$d = 20 \text{ cm}, v = 1 \text{ mm/s}, w = 5 \text{ mm/s}$$

dostaneme

$$t_0 \doteq 5897 \text{ s} \quad (1 \text{ hodina } 38 \text{ minut } 17 \text{ sekund}).$$

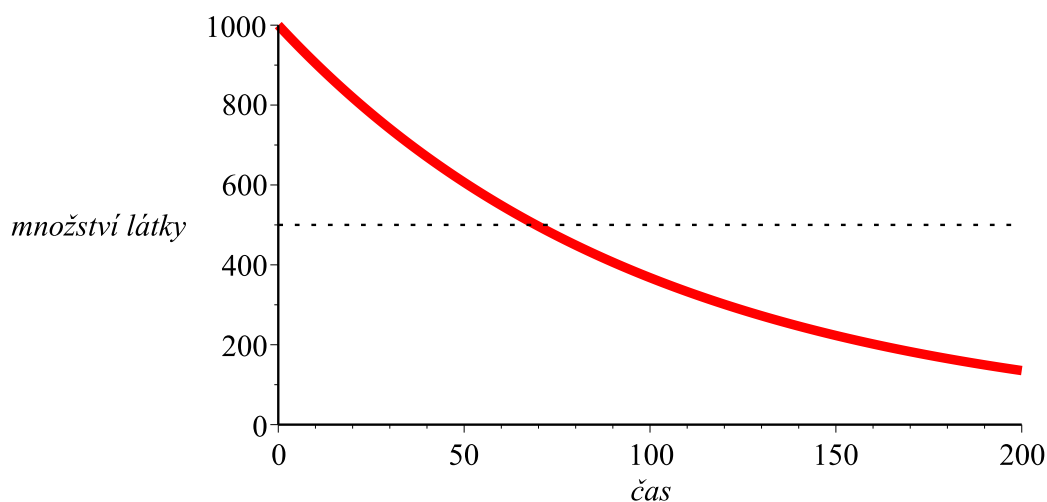
Ilustrace pro konkrétní hodnoty parametrů

$$d = 20 \text{ cm}, v = 1 \text{ mm/s}, w = 5 \text{ mm/s}$$



Radioaktivní rozpad:





$$y(t) = \alpha_0 e^{-kt}$$



Otázka:

Jak souvisí konstanta k s poločasem rozpadu radioaktivní látky?

Odkazy

-  https://homel.vsb.cz/~bou10/archiv/ma3_bc.pdf
-  https://cs.wikipedia.org/wiki/Odpor_prostředí
-  https://cs.wikipedia.org/wiki/Atmosférický_tlak
-  https://cs.wikipedia.org/wiki/Felix_Baumgartner

Děkuji za pozornost.