

INVESTICE DO ROZVOJE VZDĚLÁVÁNÍ

**VYSOKÁ ŠKOLA BÁŇSKÁ – TECHNICKÁ UNIVERZITA OSTRAVA
FAKULTA STROJNÍ**



FYZIKA I

**Rovnoměrný, rovnoměrně zrychlený a nerovnoměrně zrychlený translační
pohyb**

Prof. RNDr. Vilém Mádr, CSc.
Prof. Ing. Libor Hlaváč, Ph.D.
Doc. Ing. Irena Hlaváčová, Ph.D.
Mgr. Art. Dagmar Mádrová

Ostrava 2013

© Prof. RNDr. Vilém Mádr, CSc., Prof. Ing. Libor Hlaváč, Ph.D., Doc. Ing. Irena Hlaváčová,
Ph.D., Mgr. Art. Dagmar Mádrová

© Vysoká škola báňská – Technická univerzita Ostrava

ISBN 978-80-248-3031-5



OBSAH

1	ROVNOMĚRNÝ, ROVNOMĚRNĚ ZRYCHLENÝ A NEROVNOMĚRNĚ ZRYCHLENÝ TRANSLAČNÍ POHYB.....	3
1.1	Úvod	4
1.2	Definice.....	4
1.2.1	Souřadnice a polohový vektor částice.....	4
1.2.2	Průměrná a okamžitá rychlost	5
1.2.3	Průměrné a okamžité zrychlení.....	6
1.2.4	Tečné a normálové zrychlení.....	8
1.2.5	Charakteristika pohybu podle rychlosti a zrychlení	9
1.2.6	Klasifikace posuvných pohybů.....	10
2	PŘEDNÁŠKOVÝ TEXT SE VZTAHUJE K TĚMTO OTÁZKÁM	12



1 ROVNOMĚRNÝ, ROVNOMĚRNĚ ZRYCHLENÝ A NEROVNOMĚRNĚ ZRYCHLENÝ TRANSLAČNÍ POHYB



STRUČNÝ OBSAH PŘEDNÁŠKY:

Poloha částice, souřadnice a polohový vektor

Trajektorie pohybu

Průměrná a okamžitá rychlost

Průměrné a okamžité zrychlení

Tečné a normálové zrychlení

Pohyb přímočarý rovnoměrný

Pohyb přímočarý rovnoměrně zrychlený



MOTIVACE:

Rovnoměrný, rovnoměrně zrychlený a nerovnoměrně zrychlený translační pohyb je důležitý pro všechny lidské činnosti. Polohu částice (tělesa) je nutné stanovit při popisu jakékoliv události. Z pojmů jako je dráha, rychlost a zrychlení se počítá při popisu jakéhokoliv tělesa, zejména při popisu dopravních prostředků, pohybu těles při manipulaci a popisu zvláštních druhů pojmů, při kterých částice nebo těleso vykovává posuvný pohyb.

1.1 ÚVOD

Pohyb částice z hlediska kinematiky lze popsat vyjádřením funkční závislosti parametrů vyjadřujících polohu částice na čase. Kinematika popisuje pohyb částice pomocí veličiny jako je dráha, rychlost, zrychlení.

1.2 DEFINICE

1.2.1 Souřadnice a polohový vektor částice

Polohu částice můžeme popsat souřadnicemi nebo polohovým vektorem \vec{r} v dané souřadnicové soustavě.

Souřadnicemi se určuje místo (bod), v němž se částice nachází v určitém časovém okamžiku. Jsou to tři (trojrozměrný prostor) nebo dva (dvojměrný prostor) nezávislé parametry.

Ve fyzice používáme nejčastěji následující souřadnice v rovině:

- Kartézská (ortonormální) souřadnicová soustava $(0; x, y)$.
- Polární souřadnicová soustava $(0; r, \varphi)$, kde $\overline{OP} = r$ je tzv. průvodič (radiusvektor) bodu P , orientovaný úhel φ je polární úhel a jeho velikost se nazývá argument.

Polohovým vektorem \vec{r} (radiusvektorem) je určena poloha částice jen jednou rovnicí

$$\boxed{\vec{r} = \vec{r}(t)} \text{ nebo } x = x(t), y = y(t), z = z(t) \quad (2.6)$$

Rovnice (2.6) se nazývají parametrické rovnice trajektorie pro posuvný pohyb (čas t je parametr).

Trajektorie pohybu je souhrn všech poloh, kterými projde částice při svém plynulém časovém postupu.

Polohový vektor \vec{r} hmotného bodu P vzhledem k počátku souřadnicové soustavy 0 je orientovaná úsečka, jejíž počátek je v bodě 0 a konec v bodě P . V kartézské souřadnicové soustavě platí

$$\boxed{\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}} \quad (2.7)$$

kde $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$ jsou jednotkové vektory a x, y, z jsou kartézské souřadnice bodu P .

Pro určení směru vektoru \vec{r} a jeho velikosti platí vztahy

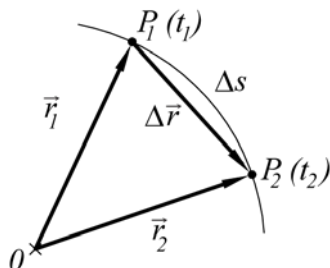
$$\boxed{\cos \alpha = \frac{x}{r}; \cos \beta = \frac{y}{r}; \cos \gamma = \frac{z}{r}; r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}} \quad (2.8)$$

kde úhlům α, β, γ se říká směrové úhly a jejich kosinům směrové kosiny.



1.2.2 Průměrná a okamžitá rychlost

Rozdíl polohových vektorů ve dvou dostatečně blízkých časech $\Delta\vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$ (obr. 2.8) udává směr pohybu a velikost dráhy Δs a to tím přesněji, čím je tento interval menší. Pak platí $|\Delta\vec{r}| = \Delta s$. V limitě je shoda úplná, proto lze psát $|d\vec{r}| = ds$, kde ds je tzv. element dráhy.



Obr. 2.8 K popisu střední rychlosti

K popisu pohybu je důležitá znalost změny dráhy za čas (rychlost) a změny rychlosti za čas (zrychlení).

Nachází-li se částice v čase t_1 v bodě P_1 (obr. 2.8) a v čase t_2 v bodě P_2 a je-li Δs dosažená dráha mezi P_1 a P_2 , pak pro $\Delta t = t_2 - t_1$ definujeme tzv. průměrnou rychlost (velikost rychlosti) mezi body P_1 a P_2

$$v = \frac{\Delta s}{\Delta t}$$

(2.9)

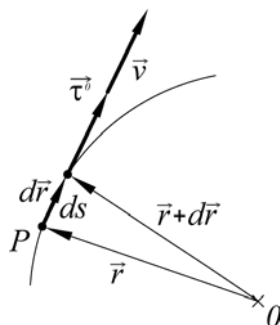
Pro $\Delta t \rightarrow 0$ je

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{ds}{dt}$$

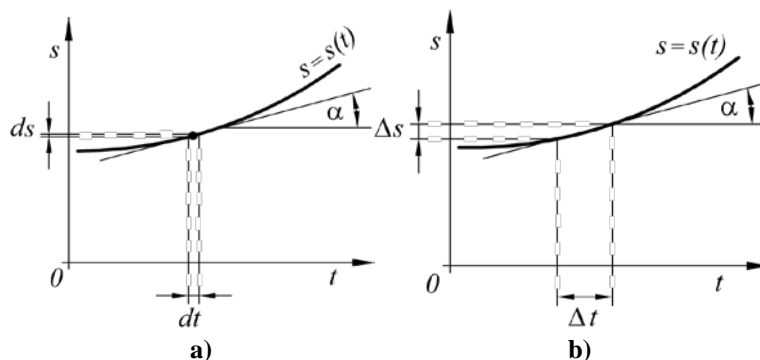
(2.10)

a velikost okamžité rychlosti v (obr. 2.9) vyjadřuje

**podíl elementárních přírůstků dráhy ds a času dt
první derivaci dráhy podle času
časovou změnu dráhy.**



Obr. 2.9 K popisu okamžité rychlosti

Obr. 2.10 Graf funkce $s = s(t)$

Geometricky je podíl vyjadřující průměrnou rychlost roven směrnicí sečny ($\tan \alpha$), (obr. 2.10a) a podíl vyjadřující okamžitou rychlost roven směrnicí tečny v grafu funkce $s = s(t)$ (obr. 2.10b). Vektorově

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{ds}{dt} \vec{\tau}^0 \quad (2.11)$$

kde $\vec{\tau}^0$ je jednotkový vektor určený tečnou v daném bodě a směrem pohybu. Pak

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d}{dt}(x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}) = \frac{dx}{dt}\vec{i} + \frac{dy}{dt}\vec{j} + \frac{dz}{dt}\vec{k} \quad (2.12)$$

$$\vec{v} = v_x\vec{i} + v_y\vec{j} + v_z\vec{k}, \text{ kde } v_x = \frac{dx}{dt}, \quad v_y = \frac{dy}{dt}, \quad v_z = \frac{dz}{dt} \quad (2.13)$$

Velikost a směr rychlosti určují pomocí souřadnic rychlosti v_x, v_y, v_z vztahy

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}, \quad \cos \alpha = \frac{v_x}{v}, \quad \cos \beta = \frac{v_y}{v}, \quad \cos \gamma = \frac{v_z}{v} \quad (2.14)$$

1.2.3 Průměrné a okamžité zrychlení

Má-li částice v čase t_1 rychlost \vec{v}_1 a v čase t_2 rychlost \vec{v}_2 , pak pro $\Delta t = t_2 - t_1$ a $\Delta \vec{v} = \vec{v}_2 - \vec{v}_1$ definujeme

$$\vec{a} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} \quad (2.15)$$

jako průměrné zrychlení na úseku trajektorie mezi body P_1 a P_2 .

Pro $\Delta t \rightarrow 0$ je

$$\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} \quad (2.16)$$



vektor okamžitého zrychlení a vyjadřuje

**podíl elementárních přírůstků rychlosti $d\vec{v}$ a času dt
první derivaci rychlosti podle času
časovou změnu rychlosti
druhou derivaci polohového vektoru podle času.**

Geometricky je podíl vyjadřující průměrné zrychlení roven směrnici sečny a podíl vyjadřující okamžité zrychlení roven směrnici tečny v grafu $v = v(t)$.

V souřadnicích

$$\vec{a} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \frac{d^2x}{dt^2}\vec{i} + \frac{d^2y}{dt^2}\vec{j} + \frac{d^2z}{dt^2}\vec{k} = \frac{dv_x}{dt}\vec{i} + \frac{dv_y}{dt}\vec{j} + \frac{dv_z}{dt}\vec{k} \quad (2.17)$$

$$\vec{a} = a_x\vec{i} + a_y\vec{j} + a_z\vec{k}, \quad \text{kde} \quad a_x = \frac{dv_x}{dt}, \quad a_y = \frac{dv_y}{dt}, \quad a_z = \frac{dv_z}{dt} \quad (2.18)$$

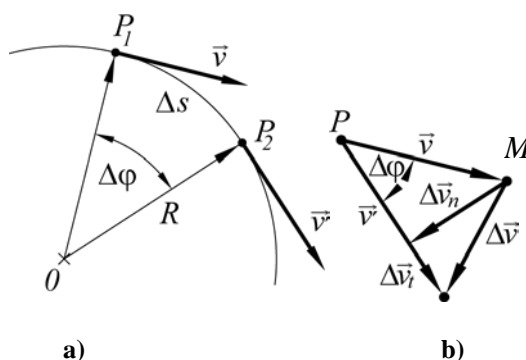
Velikost a směr zrychlení určují vztahy

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}, \quad \cos \alpha = \frac{a_x}{a}, \quad \cos \beta = \frac{a_y}{a}, \quad \cos \gamma = \frac{a_z}{a}, \quad (2.19)$$

Jednotka dráhy $[s] = \text{m}$, rychlosti $[v] = \text{m} \cdot \text{s}^{-1}$, zrychlení $[a] = \text{m} \cdot \text{s}^{-2}$.

Z rozkladu vektoru zrychlení \vec{a} do dvou na sebe kolmých složek (směr tečny ke křivce a směr hlavní normály) najdeme vztahy pro tzv. tečné a normálové zrychlení.

Na trajektorii v obr. 2.11a) zvolme dva body P_1 a P_2 a vektory rychlosti \vec{v} a \vec{v}' . Posuňme vektory rychlosti \vec{v} a \vec{v}' do jednoho bodu P a jejich rozdíl označme $\Delta\vec{v}$ (obr. 2.11b). Rozložme vektor $\Delta\vec{v}$ na $\Delta\vec{v}_t$ ve směru vektoru \vec{v}' a na $\Delta\vec{v}_n$ tak, že z bodu M spustíme kolmici na vektor rychlosti \vec{v}' .



Obr. 2.11 K určení tečného a normálového zrychlení

Pak platí:

$$\Delta \vec{v} = \Delta \vec{v}_t + \Delta \vec{v}_n \quad (2.20)$$

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}_t}{\Delta t} + \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}_n}{\Delta t}$$

$$\boxed{\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n} \quad (2.21)$$

Z obr. 2.11b) plyne $\Delta v_t = v' - v \cos \Delta \varphi$. Pak

$$a_t = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v_t}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta v}{\Delta t} = \frac{dv}{dt},$$

poněvadž $\cos \Delta \varphi$ v limitě pro $\Delta t \rightarrow 0$ konverguje k jedné.

1.2.4 Tečné a normálové zrychlení

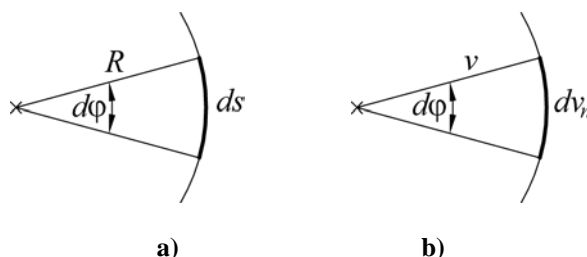
Tečné zrychlení \vec{a}_t souvisí se změnou velikosti rychlosti a má směr jednotkového vektoru \vec{e}^0

$$\vec{a}_t = \frac{d\vec{v}_t}{dt} = \frac{dv}{dt} \vec{e}^0 \quad (2.22)$$

Normálové zrychlení \vec{a}_n souvisí se změnou zakřivení trajektorie a má směr jednotkového vektoru \vec{R}^0 (normály ke křivce)

$$\vec{a}_n = \frac{d\vec{v}_n}{dt} = \frac{dv_n}{dt} \vec{R}^0 \quad (2.23)$$

Podle obr. 2.12 a), b) platí



Obr. 2.12 K určení délky oblouku křivky

$$ds = R d\varphi$$

$$dv_n = v d\varphi$$

odtud

$$dv_n = v \frac{ds}{R}$$

Pak pro normálové zrychlení je

$$a_n = \frac{v ds}{R dt} = \frac{v^2}{R}, \quad \vec{a}_n = \frac{v^2}{R} \vec{R}^0, \quad (2.24)$$

kde \vec{R}^0 je jednotkový vektor ve směru hlavní normály křivky orientovaný ke středu křivosti.

Zrychlení lze vyjádřit pomocí tečného a normálového zrychlení ve tvaru

$$\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n = \frac{dv}{dt} \vec{v}^0 + \frac{v^2}{R} \vec{R}^0 \quad (2.25)$$

$$a = \sqrt{a_t^2 + a_n^2} = \sqrt{\left(\frac{dv}{dt}\right)^2 + \frac{v^4}{R^2}} \quad (2.26)$$

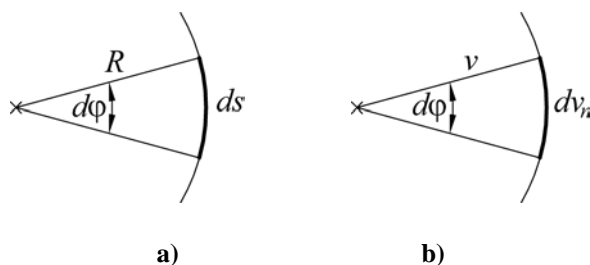
1.2.5 Charakteristika pohybu podle rychlosti a zrychlení

Tečné zrychlení \vec{a}_t souvisí se změnou velikosti rychlosti a má směr jednotkového vektoru \vec{v}^0

$$\vec{a}_t = \frac{d\vec{v}_t}{dt} = \frac{dv}{dt} \vec{v}^0 \quad (2.22)$$

Normálové zrychlení \vec{a}_n souvisí se změnou zakřivení trajektorie a má směr jednotkového vektoru \vec{R}^0 (normály ke křivce)

$$\vec{a}_n = \frac{d\vec{v}_n}{dt} = \frac{dv_n}{dt} \vec{R}^0 \quad (2.23)$$



Obr. 2.12 K určení délky oblouku křivky

Podle obr. 2.12 a), b) platí

$$ds = R d\varphi$$

$$dv_n = v d\varphi$$

odtud

$$dv_n = v \frac{ds}{R}$$

Pak pro normálové zrychlení je

$$a_n = \frac{v ds}{R dt} = \frac{v^2}{R}, \quad \vec{a}_n = \frac{v^2}{R} \vec{R}^0, \quad (2.24)$$

kde \vec{R}^0 je jednotkový vektor ve směru hlavní normály křivky orientovaný ke středu křivosti.

Zrychlení lze vyjádřit pomocí tečného a normálového zrychlení ve tvaru

$$\vec{a} = \vec{a}_t + \vec{a}_n = \frac{dv}{dt} \vec{v}^0 + \frac{v^2}{R} \vec{R}^0 \quad (2.25)$$

$$a = \sqrt{a_t^2 + a_n^2} = \sqrt{\left(\frac{dv}{dt}\right)^2 + \frac{v^4}{R^2}} \quad (2.26)$$

1.2.6 Klasifikace posuvných pohybů

Z definice rychlosti (2.11) plyne nejjednodušší klasifikace posuvných pohybů částice. Je-li jednotkový vektor rychlosti $\vec{\tau}^0 = konst.$, pohyby jsou přímočaré, $\vec{\tau}^0 \neq konst.$, pohyby jsou křivočaré. V následujícím odstavci budeme řešit přímočaré pohyby jako funkční závislosti kinematických veličin dráhy s , rychlosti v , zrychlení a na čase t .

Z definice zrychlení a lze určit závislost $v = v(t)$

$$a = \frac{dv}{dt}, \quad dv = a dt, \quad \int dv = \int a dt$$

$$v = \int a dt + konst. \quad (2.37)$$

Z definice rychlosti v lze určit závislost $s = s(t)$

$$v = \frac{ds}{dt}, \quad ds = v dt, \quad \int ds = \int v dt$$

$$s = \int v dt + konst. \quad (2.38)$$

Pohyb přímočarý rovnoměrný:

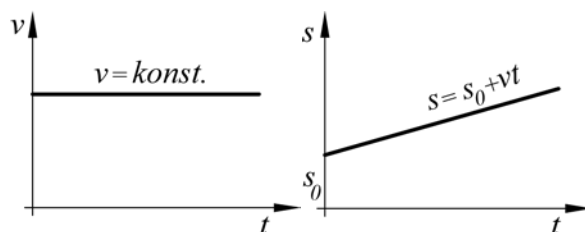
$$a = 0$$

$$v = \int 0 dt = konst. \quad s = v \int dt = vt + C, \quad C = s_0 \quad \boxed{s = s_0 + vt} \quad (2.39)$$

Kde s_0 je počáteční dráha.

Grafy pro přímočarý rovnoměrný pohyb jsou na obr. 2.15.



Obr. 2.15 Graf funkce $v = v(t)$ a $s = s(t)$ pro přímočarý rovnoměrný pohyb**Pohyb přímočarý rovnoměrně zrychlený:**

$$a = konst.$$

$$v = a \int dt = at + C_1, \quad C_1 = v_0$$

$$v = v_0 + at$$

(2.40)

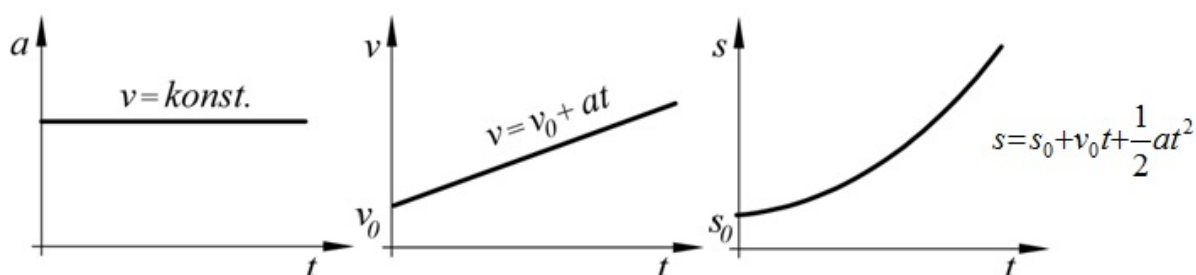
a dosazením (2.40) do vztahu (2.38)

$$s = \int (v_0 + at) dt = v_0 t + \frac{1}{2} at^2 + C_2, \quad C_2 = s_0$$

$$s = s_0 + v_0 t + \frac{1}{2} at^2$$

(2.41)

Grafy pro přímočarý rovnoměrně zrychlený pohyb jsou na obr. 2.16.

Obr. 2.16 Graf funkce $a = a(t)$, $v = v(t)$ a $s = s(t)$ pro přímočarý rovnoměrně zrychlený pohyb

2 PŘEDNÁŠKOVÝ TEXT SE VZTAHUJE K TĚMTO OTÁZKÁM

- Kartézské a polární souřadnice, parametrické rovnice trajektorie pro posuvný pohyb
- Charakteristika pohybu částic podle rychlosti a podle zrychlení
- Klasifikace posuvných pohybů

