

2 Základy vektorového počtu

2.1 Základní pojmy

Matematicky mají fyzikální veličiny charakter skalárů, vektorů a tenzorů.

Skalární veličina je plně určena jediným údajem, číslem. Skalární veličina je například čas, energie, hustota, hmotnost, objem.

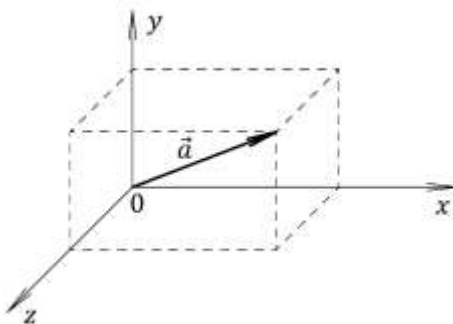
Vektorová veličina je fyzikální veličina určená velikostí a směrem v prostoru. **Velikost vektoru** je nezáporné číslo určující ve fyzice velikost příslušné vektorové veličiny a je rovna délce úsečky představující vektor. Výjimkou je **nulový vektor**, který značíme $\vec{0}$, jeho velikost má číselnou hodnotu rovnou nule a jeho směr není definován. Pro libovolný vektor \vec{a} platí $\vec{a} + \vec{0} = \vec{a}$.

Velikost vektoru budeme značit v textu písmenem a bez šipky nebo $|\vec{a}|$. Vektorem je například rychlost, zrychlení, síla.

Tenzorová veličina - kromě skalárů a vektorů (které jsou tenzory nultého a prvního řádu) existují ještě další a složitější algebraická struktury, **tenzory** vyšších řádů. Z nich nejběžnější a nejjednodušší jsou tenzory druhého řádu, které obvykle popisují fyzikální pole se smykovými účinky v mechanice kontinua, například tenzor deformace, tenzor napětí atd.

2.1.1 Operace s vektory

V matematice je vektor definován jako prvek množiny, na níž jsou definovány operace sčítání vektorů a násobení vektoru číslem. Výsledkem těchto operací musí být opět vektor. Pro operace s vektory platí komutativní, asociativní a distributivní zákony a je definován nulový a opačný vektor.



Obr. 2.1

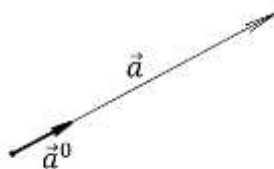
2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

Vektor, který můžeme v prostoru umístit rovnoběžným posunutím tak, že zvolíme libovolně jeho počáteční bod, se nazývá **volný vektor** (např. moment dvojice sil).

Vektor, jehož počátek (působíště) je vázán na určitý bod v prostoru se nazývá **vázaný vektor** (obr. 2.1).

Vektor opačný k vektoru \vec{a} je vektor $-\vec{a}$, který má stejnou velikost jako vektor \vec{a} , ale opačný směr.

Vektor jednotkový k vektoru \vec{a} je vektor \vec{a}^0 , jehož velikost $|\vec{a}^0|=1$ a platí $\vec{a} = a\vec{a}^0$ (obr. 2.2).



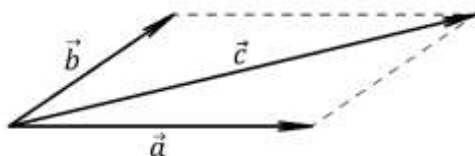
Obr. 2.2

Rovnost vektorů

Mají-li dva volné vektory stejnou velikost i směr, říkáme, že se rovnají.

Sčítání vektorů

Sečteme-li dva vektory \vec{a} a \vec{b} , výsledkem je vektor $\vec{c} = \vec{a} + \vec{b}$ (obr. 2.3), konstrukci výsledného součtového vektoru dvou vektorů můžeme provést pomocí rovnoběžek, takzvaným doplněním na rovnoběžník. Oba vektory umístíme do jednoho působíště a jejich koncovými body vedeme rovnoběžky s vektory vytvoříme rovnoběžník. Součet obou vektorů je potom vektor vycházející ze společného působíště a určený úhlopříčkou rovnoběžníku.

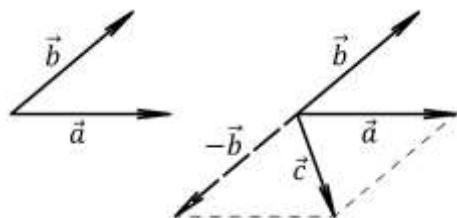


Obr. 2.3

Odečítání vektorů

Rozdíl vektorů $\vec{a} - \vec{b}$ je dán vektorem $\vec{c} = \vec{a} - \vec{b}$ (obr. 2.4).

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU



Obr. 2.4

Násobení vektoru číslem (skalárem)

Výsledkem násobení vektoru \vec{a} číslem $k \neq 0$ je vektor $k\vec{a}$ pokud je $k > 0$, je to vektor stejně orientovaný jako vektor \vec{a} , pokud je $k < 0$, je to vektor opačný k vektoru \vec{a} .

Skalární součin dvou vektorů

Skalární součin dvou vektorů \vec{a}, \vec{b} je definován jako:

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = ab \cos \varphi ,$$

(2.1)

kde a, b jsou velikosti vektorů a φ je úhel, který vektory svírají.

Výsledkem skalárního součinu je **číslo**. Skalární součin se značí tečkou “•” a je komutativní. Platí:

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = \vec{b} \cdot \vec{a}$$

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = 0 \Leftrightarrow \text{vektory } \vec{a}, \vec{b} \text{ jsou kolmé}$$

Vektorový součin dvou vektorů

Vektorový součin dvou vektorů \vec{a}, \vec{b} je definován jako:

$$\vec{c} = \vec{a} \times \vec{b}$$

$$|\vec{c}| = |\vec{a} \times \vec{b}| = ab \sin \varphi ,$$

(2.2)

kde a, b jsou velikosti vektorů a φ je úhel, který vektory svírají.

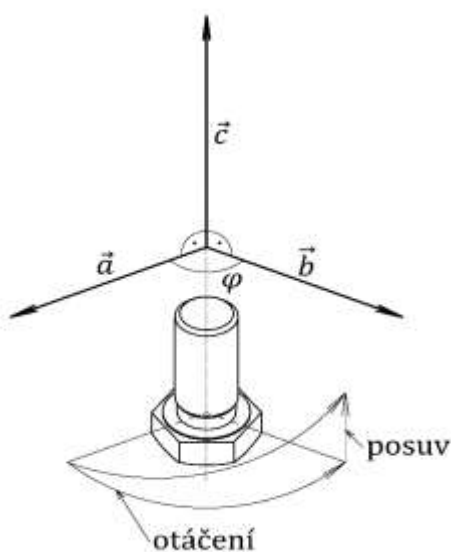
Výsledkem vektorového součinu je **vektor**, který je kolmý na rovinu určenou vektory \vec{a}, \vec{b} a jehož směr určíme pomocí pravidla pravé ruky (pravotočivého šroubu obr. 2.5). Jestliže bychom otočili

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

pravotočivým šroubem ve směru od prvního vektoru \vec{a} ke druhému vektoru \vec{b} v součinu (ve směru menšího úhlu), výsledný vektor by byl orientován ve směru zavrtávání šroubu. Vektorový součin značíme křížkem “ \times ” a **není** komutativní. Platí

$$\vec{a} \times \vec{b} = -\vec{b} \times \vec{a}$$

$$\vec{a} \times \vec{b} = \vec{0} \Leftrightarrow \text{vektory } \vec{a}, \vec{b} \text{ jsou rovnoběžné.}$$



Obr. 2.5

Vícenásobný součin vektorů

Pro vektorový a skalární součin více vektorů $\vec{a}, \vec{b}, \vec{c}$ platí

$$\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = (\vec{a} \times \vec{b}) \cdot \vec{c}$$

(2.3)

$$\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b} \cdot (\vec{a} \cdot \vec{c}) - \vec{c} \cdot (\vec{a} \cdot \vec{b}) .$$

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

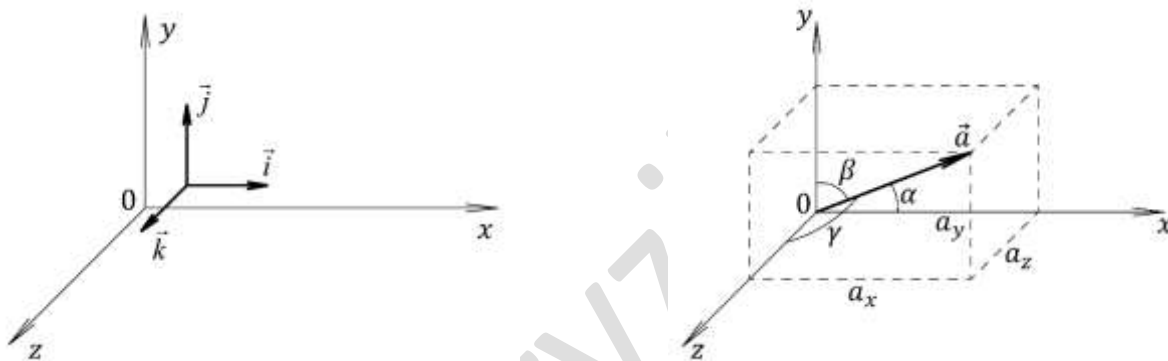
2.2 Vyjádření vektorů a operací s nimi v pravouhlé kartézské soustavě souřadnic

Soustava souřadnic je vztažná soustava, vzhledem k níž je v trojrozměrném prostoru poloha libovolného bodu **jednoznačně určena** uspořádanou trojicí čísel, které nazýváme **souřadnice**.

Pokud máme tři stejné číselné osy x, y, z v prostoru, pro něž platí:

- všechny osy jsou navzájem kolmé
- protínají se v jednom bodě
- jejich průsečíku O odpovídá na všech osách číslo 0

potom se tato soustava tří os nazývá **kartézská soustava souřadnic v prostoru** a označuje se $Oxyz$



Obr. 2.6

Bod O se nazývá **počátek kartézské soustavy souřadnic** a přímky x, y, z se nazývají **souřadnicové osy**. Roviny určené dvojicemi souřadnicových os se nazývají **souřadnicové roviny**.

Směr os udávají jednotkové vektory $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$ (Obr. 2.6). Velikost $|\vec{i}| = |\vec{j}| = |\vec{k}| = 1$. Ve skriptech bude používána vždy pravotočivá soustava souřadnic, tedy taková, pro kterou platí: $\vec{i} \times \vec{j} = \vec{k}$.

Pravouhlé (kolmé) průměty $\vec{a}_x = a_x \vec{i}$, $\vec{a}_y = a_y \vec{j}$, $\vec{a}_z = a_z \vec{k}$ vektoru \vec{a} do směru vektorů $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$ se nazývají **složkové vektory**. Čísla a_x, a_y, a_z budeme nazývat **složky vektoru \vec{a}** .

Velikost a vektoru \vec{a} je rovna:

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}$$

(2.4)

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

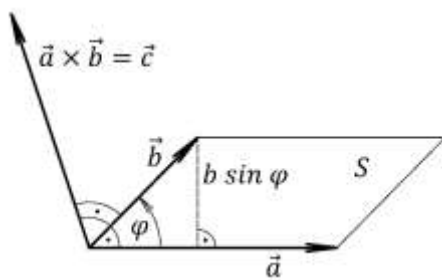
Pro směrové kosiny (obr. 2.6) platí: $a_x = a \cos \alpha$, $a_y = a \cos \beta$, $a_z = a \cos \gamma$. Pokud známe velikost vektoru a jeho směrové kosiny, můžeme určit složky vektoru, a naopak.

Zapišme vektory \vec{a}, \vec{b} ve tvaru $\vec{a} = a_x \vec{i} + a_y \vec{j} + a_z \vec{k}$, $\vec{b} = b_x \vec{i} + b_y \vec{j} + b_z \vec{k}$, potom platí pro:

- Součet vektorů $\vec{c} = \vec{a} + \vec{b} = (a_x + b_x) \vec{i} + (a_y + b_y) \vec{j} + (a_z + b_z) \vec{k}$
- Rozdíl vektorů $\vec{d} = \vec{a} - \vec{b} = (a_x - b_x) \vec{i} + (a_y - b_y) \vec{j} + (a_z - b_z) \vec{k}$
- Skalární součin vektorů $\vec{a} \cdot \vec{b} = a_x b_x \underset{=1}{\vec{i} \cdot \vec{i}} + a_y b_y \underset{=1}{\vec{j} \cdot \vec{j}} + a_z b_z \underset{=1}{\vec{k} \cdot \vec{k}} = a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z$
- Vektorový součin vektorů

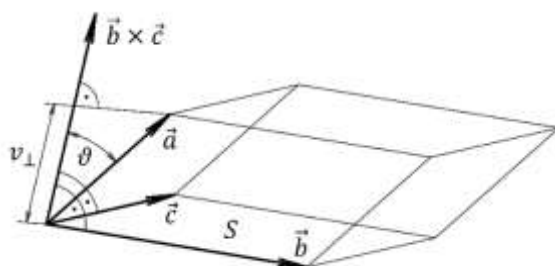
$$\vec{a} \times \vec{b} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ a_x & a_y & a_z \\ b_x & b_y & b_z \end{vmatrix} = \vec{a} \times \vec{b} = (a_y b_z - a_z b_y) \vec{i} + (a_z b_x - a_x b_z) \vec{j} + (a_x b_y - a_y b_x) \vec{k}$$

Vektorový součin vektorů $|\vec{a} \times \vec{b}| = ab \sin \alpha$ vyjadřuje plochu rovnoběžníku, jehož strany tvoří vektory \vec{a}, \vec{b} . (obr. 2.7)



Obr. 2.7

Smíšený součin vektorů $\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = |\vec{a}| |\vec{b} \times \vec{c}| \cos \theta = v_{\perp} S = V$ tvoří z geometrického hlediska objem rovnoběžnostěny, jehož tři hrany tvoří vektory $\vec{a}, \vec{b}, \vec{c}$ (obr. 2.8).



2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

Obr. 2.8

2.3 Diferenciální počet ve fyzice

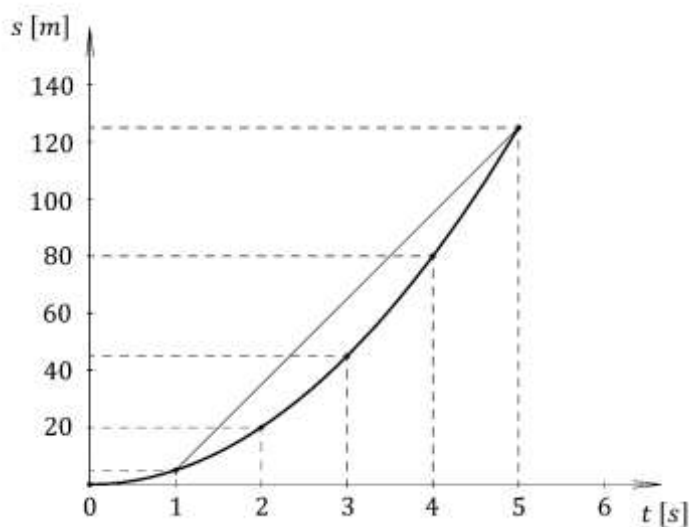
Význam využití diferenciálního počtu ve fyzice si ukážeme na příkladu volného pádu. Dráhu volného pádu s , které těleso pohybující se volným pádem s tíhovým zrychlením g urazí za čas t , určíme ze vztahu

$$s = \frac{1}{2}gt^2 .$$

(2.5)

t [s]	0	1	2	3	4	5
s [m]	0	5	20	45	80	125

Pro tento případ budeme počítat s $g = 10 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}$ a předpokládat, že v čase $t = 0$ je $s = 0$).



Obr. 2.9

Pokud chceme zjistit velikost průměrné rychlosti tělesa, můžeme ji určit tak, že zjistíme, jakou dráhu těleso urazilo za určitý časový interval. Tak například průměrná rychlost mezi 1. a 5. sekundou pohybu je

$$v_{1;5} = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{125 - 5}{5 - 1} = 30 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} .$$

Stejně můžeme určit průměrnou rychlost v jiném časovém intervalu, i libovolně menším. Tak například:

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

$$v_{1;3} = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{45-5}{3-1} = 20 \text{ m.s}^{-1} \quad v_{1;2} = \frac{\Delta s}{\Delta t} = \frac{20-5}{2-1} = 15 \text{ m.s}^{-1} .$$

Obecně pro dráhu, kterou těleso urazí za čas t a za čas $t + \Delta t$ platí

$$s(t) = \frac{1}{2} g t^2; \quad s(t + \Delta t) = \frac{1}{2} g (t + \Delta t)^2$$
$$v_p = \frac{\frac{1}{2} g (t + \Delta t)^2 - \frac{1}{2} g t^2}{\Delta t} = \frac{\frac{1}{2} g (t^2 + 2t\Delta t + \Delta t^2) - \frac{1}{2} g t^2}{\Delta t} = g t + \frac{g \Delta t}{2} . \quad (2.6)$$

Pokud tedy chceme zjistit velikost **průměrné rychlosti** tělesa obecně, můžeme ji určit z tohoto vztahu (2.6). Budeme-li časový interval Δt zmenšovat, bude sečna v obrázku přecházet v tečnu ke křivce a průměrná rychlost se bude limitně blížit hodnotě **okamžité rychlosti** v tomto bodě. Dokonce můžeme uvažovat případ pro $\Delta t = 0$ (to jsme v předchozích výpočtech průměrné rychlosti nemohli udělat z důvodu dělení nulou) a dostáváme vztah pro okamžitou rychlost tělesa pohybujícího se volným pádem:

$$v = g t .$$

(2.7)

Tuto rovnici pro okamžitou rychlost volného pádu už známe, ale zřejmě tuto metodu bude možno použít obecně a určit tak **okamžitou rychlost i složitějších pohybů**.

Zjistili jsme tedy, že vztah pro okamžitou rychlost matematicky přesně získáme, pokud se časový interval Δt zmenšuje k nule. To lze zapsat jako

$$v(t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{s(t + \Delta t) - s(t)}{\Delta t} = \frac{ds}{dt} . \quad (2.8)$$

Symbol ds (resp. dt) se nazývá **diferenciál** dráhy (resp. diferenciál času) a vyjadřuje nekonečně malý interval, jejich podíl se nazývá **derivace** dráhy podle času.

Tento závěr lze zobecnit a formulovat tak, že okamžitou rychlost $v(t)$ v čase t obecného pohybu získáme jako hodnotu derivace dráhy podle času.

Ještě obecněji lze říci, že známe-li vyjádření trajektorie pohybu jako funkci času $s(t)$, potom derivací této funkce získáme závislost okamžité rychlosti na čase $v(t)$.

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

Derivace některých obecných elementárních funkcí (značíme $\frac{df}{dx}$ nebo f') a pravidla pro derivování v jejich definičním oboru, které budeme používat v následujícím textu:

$\frac{d}{dx}(\textit{konst.}) = 0$	$\frac{d}{dx}(x^n) = nx^{n-1}$
$\frac{d}{dx}(\sin x) = \cos x$	$\frac{d}{dx}(\cos x) = -\sin x$
$\frac{d}{dx}(e^x) = e^x$	$\frac{d}{dx}(\ln x) = \frac{1}{x}$
$\frac{d}{dx}f(g(x)) = f'(g(x))g'(x)$	
$\frac{d}{dx}f(x)g(x) = f'(x)g(x) + f(x)g'(x)$	

V diferenciálním počtu ve fyzice se ještě využívá derivací parciálních a totálního diferenciálu, které jsou definovány pro funkce více proměnných.

Parciální derivace funkce více proměnných $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$ je její derivace podle jedné z těchto proměnných, s ostatními proměnnými pracujeme jako s konstantami. Parciální derivaci značíme $\frac{\partial f}{\partial x}$. Necht' existují parciální derivace funkce $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$ v bodě $[x_1, \dots, x_n]$. Potom výraz

$$df = \frac{\partial f}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial f}{\partial x_2} dx_2 + \dots + \frac{\partial f}{\partial x_n} dx_n$$

(2.9)

nazýváme **totálním diferenciálem** funkce f v bodě $[x_1, \dots, x_n]$.

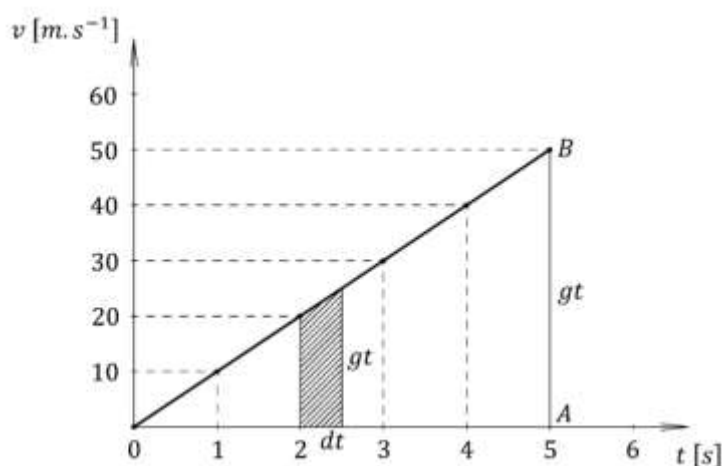
Pokud tedy můžeme určit vztah pro závislosti okamžité rychlosti na čase obecně ze znalosti závislosti dráhy na čase, zkusme zjistit, je-li to možné i naopak.

Předpokládejme, že byla experimentálně zjištěna závislost rychlosti tělesa (hmotného bodu) pohybujícího se volným pádem na čase (předpoklad v čase $t = 0$ s je $v = 0$ m.s⁻¹ a $s = 0$ m, $g = 10$ m.s⁻²) viz. obr. 2.10.

$$v(t) = gt$$

(2.10)

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU



Obr. 2.10

Dráha, kterou urazí těleso pohybující se rychlostí v za čas t je rovna $s = vt$, ovšem pouze za předpokladu, že rychlost je během pohybu **konstantní**. Pokud je rychlost funkcí času, můžeme ji považovat za konstantní pouze ve **velice malém časovém intervalu dt** , za který těleso urazí dráhu $ds = v(t)dt$ a celková dráha bude zřejmě součtem všech těchto ds v intervalu $\langle 0 \text{ s} ; 5 \text{ s} \rangle$.

Pro tento příklad (obr. 2.10) je $ds = v(t)dt = gtdt$ a celková dráha, kterou těleso urazí za čas např. $t = 5$ s je dána součtem všech ds – tedy číselně se rovná obsahu trojúhelníku $0AB$.

A pokud uvažujeme i fyzikální význam os x a y , potom:

$$s = \sum ds = \sum gtdt = S_{\Delta 0AB} = \frac{1}{2}gt^2 = \frac{1}{2}50 \text{ m.s}^{-1} \cdot 5 \text{ s} = 125 \text{ m} .$$

Obecně můžeme tento postup zapsat :

$$s(t) = \int ds = \int_0^5 vdt = \int_0^5 gtdt = \left[\frac{1}{2}gt^2 \right]_0^5 = \frac{1}{2}10 \cdot 5^2 - \frac{1}{2}10 \cdot 0^2 = \lim_{\Delta s_i \rightarrow 0} \sum_{i=1}^n \Delta s_i ,$$

(2.11)

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

kde symbolem \int rozumíme „integrál“, který je označením součtu nekonečně malých veličin ($n \rightarrow \infty$).

V tomto případě, pokud je výsledkem určitá číselná hodnota, hovoříme o **určitém integrálu**.

Integraci funkce lze chápat jako matematickou operaci opačnou (inverzní) k derivaci. Máme-li funkci $f(x)$, potom platí :

$f(x)$	$\xrightarrow{\text{derivace}}$	$\frac{df}{dx} = f'(x)$
$\frac{df}{dx} = f'(x)$	$\xrightarrow{\text{integrace}}$	$f(x)$

Pro náš příklad: $f(t) = \frac{1}{2}gt^2$, $f'(t) = gt$ a opačně integrací dostaneme funkci $\int gtdt = \frac{1}{2}gt^2 + C$

Tento integrál se nazývá neurčitý, a funkce, která je výsledkem integrace se nazývá primitivní funkce, která je určena až na konstantu, kterou určujeme z počátečních podmínek.

Podobně jako u derivace uvedeme primitivní funkce pro některé elementární funkce:

$\int x^n dx = \frac{x^{n+1}}{n+1} \quad (n \neq -1)$	$\int \frac{1}{x} dx = \ln x $
$\int \sin x dx = -\cos x$	$\int \cos x dx = \sin x$
$\int e^x dx = e^x$	

V textu skript ještě využijeme následující vztahy pro goniometrické funkce:

$$\sin \alpha + \sin \beta = 2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\sin \alpha - \sin \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \sin \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\cos \alpha + \cos \beta = 2 \cos \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\cos \alpha - \cos \beta = -2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \sin \frac{\alpha - \beta}{2}$$

$$\sin 2\alpha = 2 \sin \alpha \cos \alpha$$

$$\cos 2\alpha = \cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha$$

$$\left| \sin \frac{\alpha}{2} \right| = \sqrt{\frac{1 - \cos \alpha}{2}}$$

$$\left| \cos \frac{\alpha}{2} \right| = \sqrt{\frac{1 + \cos \alpha}{2}}$$

2. ZÁKLADY VEKTOROVÉHO POČTU

$$\sin(\alpha + \beta) = \sin \alpha \cos \beta + \cos \alpha \sin \beta$$

$$\sin(\alpha - \beta) = \sin \alpha \cos \beta - \cos \alpha \sin \beta$$

$$\cos(\alpha + \beta) = \cos \alpha \cos \beta - \sin \alpha \sin \beta$$

$$\cos(\alpha - \beta) = \cos \alpha \cos \beta + \sin \alpha \sin \beta$$

$$\sin^2 \alpha + \cos^2 \alpha = 1$$

Ústav fyziky FS