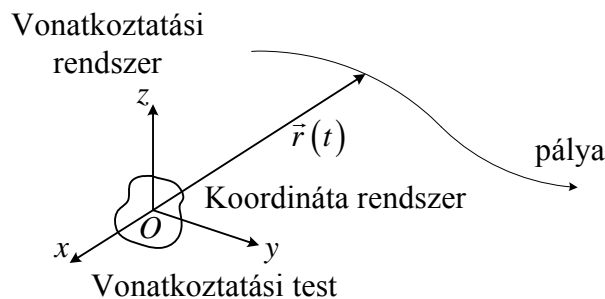


1. Kinematikai alapfogalmak. A pálya, a sebesség és a gyorsulás definíciója. Sebesség, és gyorsulás lokális koordinátái. Mozgás leírása különböző koordináta-rendszerekben.

A kinematika a mozgás matematikai leírása, az ok feltárása nélkül. Mozgásról akkor beszélünk, ha egy test változtatja a helyzetét más testekhez képest.

Tekintsünk a továbbiakban tömegpontokat. A tömegpont olyan test, melynek jellemző méretei kicsik a pálya méreteihez képest. Ellentétben a geometriai ponttal a tömegpontnak van kiterjedése. Például egy eldobott kréta darabka mérete, eltörpül a hajtás pályájának méretéhez képest, ezért tömegpontnak tekinthető. A tömegpont mozgása során érintett pontok halmazát pályának nevezzük.

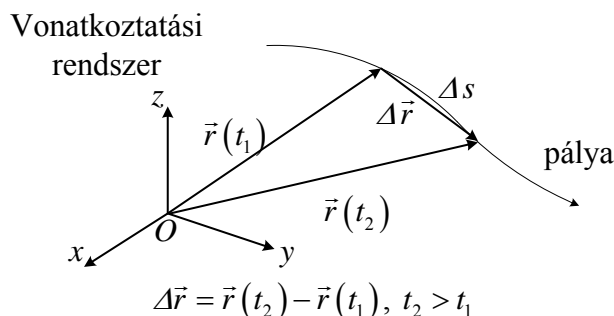
Vonatkoztatási testnek nevezzük azt a merev testet, amihez a többi test mozgását viszonyítjuk. A merev test tetszőleges két pontjának távolsága időben állandó.



A vonatkoztatási test és egy hozzá rögzített koordinátarendszer együttese a vonatkoztatási rendszer (VR). Ebben a tömegpont pillanatnyi helyzetét egy rendezett számhármassal, a koordinátaival adhatjuk meg. A leggyakrabban használt koordináta rendszerek:

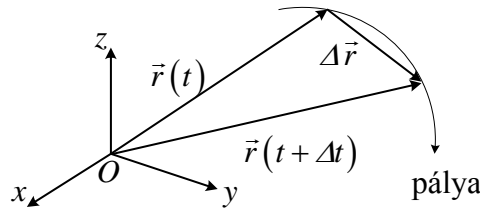
- Derékszögű, vagy Descartes koordináta rendszer,
- Síkbeli polár koordináta rendszer,
- Henger koordináta rendszer, és
- Gömbi koordináta rendszer.

A helyvektor a vonatkoztatási rendszer origójából a tömegponthoz húzott vektor $\vec{r} = \vec{r}(t)$. Ha a tömegpont mozog, akkor a helyvektor az idő függvénye. Tegyük fel, hogy a tömegpont elmozdul a pálya mentén az 1. pontból a 2. pontba. Ekkor az elmozdulásvektor: $\Delta\vec{r}$.



Ívkoordináta alatt a pályagörbén egy tetszőleges ponttól mért előjeles ívhosszat értjük, és s -sel jelöljük. Az út az ívkoordináták adott idő alatti megváltozása. $\Delta s \geq |\Delta\vec{r}|$. A helyvektor megadható az ívkoordináta függvényében is: $\vec{r} = \vec{r}(s)$.

Tekintsük most a tömegpont elmozdulását Δt idő alatt:



Ekkor az átlagsebesség definíció szerint: $\vec{v}_{\text{át}} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}$, a pillanatnyi sebességvektor pedig:

A pillanatnyi sebességvektor pedig:

$$\vec{v} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \dot{\vec{r}}$$

Mivel az elemi elmozdulás vektor $d\vec{r}$ egybeesik a pálya ívelemével, így a sebességvektor mindig érintő irányú. Ha a helyvektort az ívkoordináta segítségével írjuk fel, akkor:

$$\vec{r} = \vec{r}(s)$$

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{ds} \frac{ds}{dt}$$

Az érintő irányú egységvektor definíciója:

$$\vec{\tau} = \frac{d\vec{r}}{ds}, \text{ és } |\vec{\tau}| = 1$$

A pályasebesség, a sebességvektor hossza:

$$|\vec{v}| = v = \frac{ds}{dt} \geq 0$$

A sebességvektor:

$$\vec{v} = v \vec{\tau}$$

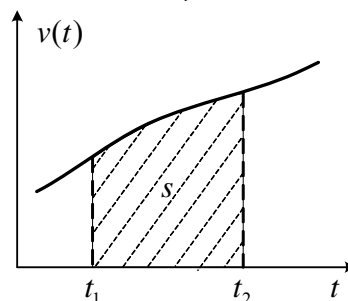
Az érintő irányú egységvektor pedig:

$$\vec{\tau} = \frac{\vec{v}}{v}$$

A pályasebesség az ívkoordináta idő szerinti differenciálhányadosa, a befutott út a pályasebesség idő szerinti integrálja a megfelelő időintervallumra. Figyelembe véve az integrál geometriai jelentését, az a pályasebesség idő grafikon görbe alatti területe.

$$v = \frac{ds}{dt} = \dot{s}$$

$$s = \int_{t_1}^{t_2} v dt$$



A gyorsulásvektor definíciója:

$$\vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \dot{\vec{v}} = \ddot{\vec{r}}$$

A sebesség és gyorsulás természetes, vagy lokális koordinátái:

$$\vec{v} = v \vec{\tau}$$

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(v \vec{\tau}) = \dot{v} \vec{\tau} + v \frac{d\vec{\tau}}{dt} = \dot{v} \vec{\tau} + v \frac{d\vec{\tau}}{ds} \frac{ds}{dt} = \dot{v} \vec{\tau} + v^2 \frac{d\vec{\tau}}{ds}$$

mivel $\frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{1}{\rho} \vec{n}$, ahol ρ a görbületi sugár, \vec{n} pedig a normális egységvektor, így:

$$\vec{a} = \dot{v} \vec{\tau} + \frac{v^2}{\rho} \vec{n}$$

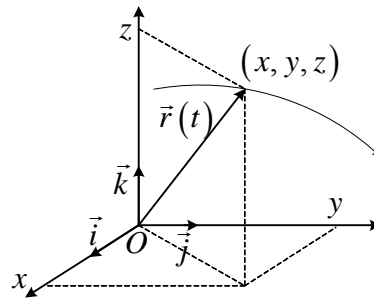
Az érintő vagy pálya menti gyorsulás: $a_t = \dot{v}$.

A normális vagy centripetális gyorsulás: $a_n = \frac{v^2}{\rho}$.

Egyenletes mozgás esetén a pályagyorsulás zérus. Egyenletesen változó mozgás esetén a pályagyorsulás zérustól különböző állandó (v lineárisan változik az idő függvényében). Egyenes vonalú egyenletes mozgás esetén $\vec{a} = 0$.

A mozgás leírása derékszögű Descartes koordinátarendszerben:

A koordináták: x, y, z , az egységvektorok: $\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}$, az egységvektorok ilyen sorrendben jobbsodrású rendszer alkotnak $\{\vec{i}, \vec{j}, \vec{k}\}$. A mozgást akkor ismerjük, ha tudjuk a helyvektor időfüggését: $\vec{r} = \vec{r}(t)$.



A pálya paraméteres egyenletrendszere:

$$x = x(t)$$

$$y = y(t)$$

$$z = z(t)$$

A helyvektor, illetve a helyvektor hossza:

$$\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}, \quad r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2}$$

A sebességvektor definíciója:

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

Az egységvektorok mind irányukat, mind nagyságukat tekintve állandóak, így deriváltjuk

eltűnik: $\dot{\vec{i}} = \dot{\vec{j}} = \dot{\vec{k}} = 0$.

$$\vec{v} = \dot{x}\vec{i} + \dot{y}\vec{j} + \dot{z}\vec{k},$$

$$\vec{v} = v_x \vec{i} + v_y \vec{j} + v_z \vec{k}$$

A sebesség koordináták: $v_x = \dot{x}$, $v_y = \dot{y}$, és $v_z = \dot{z}$.

A pályasebesség:

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}, \text{ vagy } v = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2}$$

A gyorsulás definíciója:

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(\dot{x}\vec{i} + \dot{y}\vec{j} + \dot{z}\vec{k})$$

$$\vec{a} = \ddot{x}\vec{i} + \ddot{y}\vec{j} + \ddot{z}\vec{k},$$

$$\vec{a} = a_x\vec{i} + a_y\vec{j} + a_z\vec{k}$$

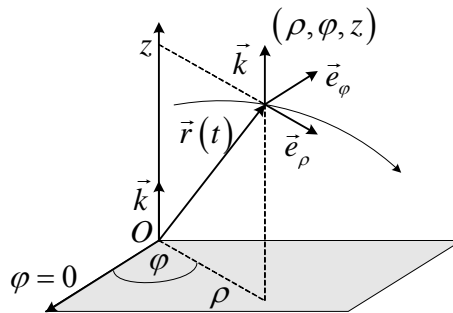
A gyorsulás Descartes koordinátái: $a_x = \ddot{x}$, $a_y = \ddot{y}$, és $a_z = \ddot{z}$.

A gyorsulásvektor hossza:

$$a = \sqrt{\ddot{x}^2 + \ddot{y}^2 + \ddot{z}^2}.$$

A mozgás leírása henger koordinátarendszerben:

A koordináták: ρ, φ, z , az egységvektorok: $\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k}$, az egységvektorok ilyen sorrendben jobbsodrású rendszer alkotnak: $\{\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi, \vec{k}\}$.



A pálya paraméteres egyenletrendszere:

$$\rho = \rho(t)$$

$$\varphi = \varphi(t)$$

$$z = z(t)$$

A helyvektor:

$$\vec{r} = \rho\vec{e}_\rho + z\vec{k}.$$

A sebességvektor a definícióból következően:

$$\vec{v} = \dot{\rho}\vec{e}_\rho + \rho\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi + \dot{z}\vec{k}$$

Az $\vec{e}_\rho, \vec{e}_\varphi$ egységvektorok változtatják az irányukat, így a deriváltjuk már nem zérus.

Körmozgás esetén: $\rho = R = \text{állandó}$, így $\dot{\rho} = 0$, $\vec{v} = R\dot{\varphi}\vec{e}_\varphi = R\omega\vec{e}_\varphi$, ahol a szögsebesség:

$$\omega = \frac{d\varphi}{dt} = \dot{\varphi}, \text{ így:}$$

$$v_\varphi = R\omega$$

A szöggyorsulás a szögsebesség változási gyorsasága: $\beta = \frac{d\omega}{dt} = \dot{\omega}$

Egyszerű mozgások:

1. egyenes vonalú egyenletes mozgás:

$$v = \text{áll.} \quad s = vt$$

2. egyenes vonalú egyenletesen változó mozgás

$$a = \text{állandó}, \quad v = v_0 + at, \quad \text{és} \quad s = v_0t + \frac{a}{2}t^2$$

3. egyenletes körmozgás:

$$\omega = \text{áll.} \quad \varphi = \omega t$$

4. egyenletesen változó körmozgás:

$$\beta = \text{állandó}, \quad \omega = \omega_0 + \beta t, \quad \text{és} \quad \varphi = \omega_0t + \frac{\beta}{2}t^2$$