AMINTEŞTE-ŢI

REGULILE DE DERIVARE

$$(f \pm g)' = f' \pm g'$$

$$(\lambda f)' = \lambda f'$$
unde λ este o constantă
$$(f \cdot g)' = f' \cdot g + f \cdot g'$$

$$\left(\frac{f}{g}\right)' = \frac{f' \cdot g - f \cdot g'}{g^2}$$

DERIVAREA FUNCTIILOR ELEMENTARE

THERETT ONC THEOR DEBINDS				
FUNCȚIA	DERIVATA			
C(constanta)	0			
X	1			
x^n	$n \cdot x^{n-1}$			
sin x	cos x			
cos x	$-\sin x$			

DERIVAREA FUNCȚIILOR COMPUSE

	FUNCȚIA	DERIVATA			
	u	u'			
	u^n	$n \cdot u^{n-1} \cdot u'$			
	$\sin u$	$\cos u \cdot u'$	_	$P_1(x_1, y_1)$	
	cosu	$-\sin u \cdot u'$			
$P_2(x_2,y_2)$					

Ecuația DREPTEI este

$$\frac{x-x_1}{x_2-x_1} = \frac{y-y_1}{y_2-y_1}$$
care trece prin punctele $P_1(x_1,y_1)$ și $P_2(x_2,y_2)$

► FORMULELE TRIGONOMETRICE

$$cos^{2}u + sin^{2}u = 1$$

$$sin 2u = 2 sin u cos u$$

$$cos 2u = cos^{2}u - sin^{2}u = 2cos^{2}u - 1 = 1 - 2sin^{2}u$$

Ecuația CERCUL este

$$(x - x_C)^2 + (y - y_C)^2 = R^2$$

unde
R este raza cercului

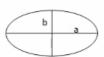
R este raza cercului C (xc, yc) este centrul cercului

Ecuația parametrică
$$\begin{cases} x = R \cos t \\ y = R \sin t \end{cases}$$

INTEGRALE

$$\int dt = t + constanta$$

$$\int t \, dt = \frac{t^2}{2} + constanta$$



Ecuația ELIPSEI este

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} =$$
unde

a este semiaxa mare b este semiaxa mică

Ecuația parametrică $\begin{cases} x = a \cos t \\ y = b \sin t \end{cases}$

CINEMATICA PUNCTULUI MATERIAL

CHILIBARU-OPRIŢESCU CRISTINA

Cinematica punctului material

- Studiul mișcării unui punct material față de un sistem de referință presupune stabilirea:
 - Legii de mișcare. Traiectoriei
 - Vitezei
 - Accelerației

LEGEA DE MIȘCAREA. TRAIECTORIA

Mișcarea punctului material este cunoscută dacă se cunoaște în orice moment poziția dată de

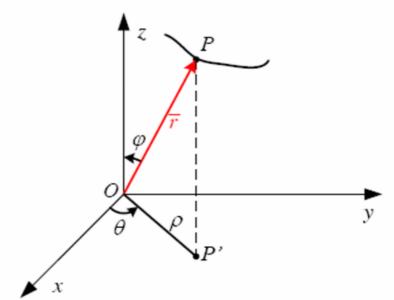
Vectorul de poziție

$$\bar{r} = \overline{OP} = r(t)$$

► Coordonatele punctului

► Carteziene
$$\begin{cases} x = x(t) \\ y = y(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$

- ► Cilindrice $\begin{cases} \rho = \rho(t) \\ \theta = \theta(t) \\ z = z(t) \end{cases}$
- Sferice $\begin{cases} r = r(t) \\ \theta = \theta(t) \\ \varphi = \varphi(t) \end{cases}$



Traiectoria reprezintă locul geometric al pozițiilor succesive ocupate de punctul material – se determină prin eliminarea timpului din ecuațiile parametrice ale mișcării

VITEZA – în coordonate carteziene

Viteza momentană este

$$\bar{v} = \frac{d\bar{r}}{dt}$$
$$= \dot{\bar{r}} = \dot{x} \cdot \bar{\iota} + \dot{y} \cdot \bar{\jmath} + \dot{z} \cdot \bar{k}$$

și mărimea

$$v = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2}$$

Viteza este un vector tangent la traiectorie și are sensul dat de mișcarea punctului.

ACCELERAȚIA - în coordonate carteziene

Accelerația momentană este

$$\bar{a} = \frac{d\bar{v}}{dt} = \frac{d^2\bar{r}}{dt^2}$$
$$= \dot{\bar{v}} = \ddot{r} = \ddot{x} \cdot \bar{\iota} + \ddot{y} \cdot \bar{\jmath} + \ddot{z} \cdot \bar{k}$$

și mărimea

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

Accelerația este un vector îndreptat către interiorul curbei ce reprezintă traiectoria

D

0

Cazuri particulare ale mișcării punctului material

 Mișcarea rectilinie uniformă -traiectoria punctului este o dreaptă și modulul vitezei este constant

$$x = x_0 + v_0 t$$
$$v = v_0 = constant \check{a}$$

 Mișcarea rectilinie uniform variată – traiectoria punctului este o dreaptă și modulul accelerației este constant

$$x = x_0 + v_0 t + \frac{1}{2} a_0 t^2$$

$$v = v_0 + a_0 t$$

$$a = a_0 = constant \check{a}$$

Știind că punctul P se deplasează după legea

$$\begin{cases} x = \cos t \\ y = 2\cos t \end{cases}$$

să se determine: traiectoria (să se reprezinte grafic), viteza și accelerația la un moment dat

Pentru determinarea traiectoriei se elimină timpul între ecuațiile date.

$$\begin{cases} x = \cos t \\ y = 2\cos t \end{cases}$$

înmulțim prima ecuație cu (-2) și apoi le adunăm

$$-2x + y = -2\cos t + 2\cos t$$

$$\Rightarrow -2x + y = 0$$

y = 2x reprezintă ecuația unei drepte

Scriem ecuația vectorială a mișcării $\bar{r} = x \cdot \bar{\iota} + y \cdot \bar{\jmath}$

$$\bar{r} = \cos t \cdot \bar{\iota} + 2\cos t \cdot \bar{\iota}$$

prin derivare obținem viteza $\bar{v}=\dot{\bar{r}}=\dot{x}\cdot\bar{\iota}+\dot{y}\cdot\bar{\jmath}$ și mărimea $v=\sqrt{\dot{x}^2+\dot{y}^2}$

$$\overline{v} = -\sin t \cdot \overline{\iota} - 2\sin t \cdot \overline{\jmath}$$

$$v = \sqrt{(-\sin t)^2 + (-2\sin t)^2} = \sqrt{5}\sin t$$

derivând, încă o dată, obținem accelerația $\bar{a}=\dot{\bar{v}}=\ddot{x}\cdot\bar{\imath}+\ddot{y}\cdot\bar{\jmath}$ și mărimea $a=\sqrt{\ddot{x}^2+\ddot{y}^2}$

$$\overline{a} = -\cos t \cdot \overline{\iota} - 2\cos t \cdot \overline{\jmath}$$

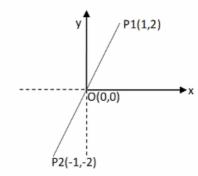
$$a = \sqrt{(-\cos t)^2 + (-2\cos t)^2} = \sqrt{5}\cos t$$

Pentru a reprezenta grafic legea de mișcare se dau valori timpul

$$t = 0 \Rightarrow \begin{cases} x = 1 \\ y = 2 \end{cases}$$

$$t = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \begin{cases} x = 0 \\ y = 0 \end{cases}$$

$$t = \pi \Rightarrow \begin{cases} x = -1 \\ y = -2 \end{cases}$$



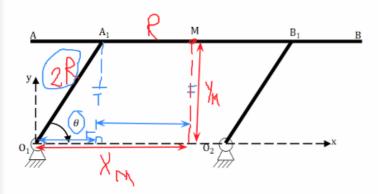
Se dă sistemul de bare articulate din figură. Cunoscându-se legea de mișcare (în funcție de timp t).

$$\theta = \omega \cdot t^i$$

Să se determine traiectoria, viteza și accelerația punctului M aflat la mijlocul barei AB

$$O_1 A_1 = O_2 B_1 = 2R$$

$$A_1 = A_1 M = M B_1 = B_1 B_2 = R$$



$$\begin{cases} x_M = \underline{2R} \cos \omega t^i + R \\ y_M = \underline{2R} \sin \omega t^i \end{cases}$$

$$(x_M - R)^2 + y_M^2 = (2R)^2$$

Traiectoria este un cerc cu centrul în (R,0) și de rază 2R

Viteza
$$\bar{v} = \dot{x} \cdot \bar{i} + \dot{y} \cdot \bar{j}$$

$$\begin{cases} \dot{x} = -2R\omega i t^{i-1} \sin \omega t^{i} \\ \dot{y} = 2R\omega i t^{i-1} \cos \omega t^{i} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} & \textbf{Accelerația} \ \bar{a} = \dot{\bar{v}} = \ddot{x} \cdot \bar{\iota} + \ddot{y} \cdot \bar{\jmath} \\ & \begin{cases} \ddot{x} = -2 \text{R} \omega \text{i} (\text{i} - 1) \text{t}^{\text{i} - 2} \sin \omega t^i - 2 \text{R} \left(\omega \text{i} \text{t}^{\text{i} - 1} \right)^2 \cos \omega t^i \\ \ddot{y} = 2 \text{R} \omega \text{i} (\text{i} - 1) \text{t}^{\text{i} - 2} \cos \omega t^i - 2 \text{R} \left(\omega \text{i} \text{t}^{\text{i} - 1} \right)^2 \sin \omega t^i \end{cases}$$

$$\frac{(x-R)^{2}}{(2R)^{2}} = \cos^{2}$$

$$\frac{(2R)^{2}}{(2R)^{2}} = \sin^{2}$$

_

CINEMATICA SOLIDULUI

CHILIBARU-OPRIȚESCU CRISTINA



CINEMATICA solidului

- Corpul rigid este compus din particule elementare pentru care distanta dintre oricare două puncte ale sale nu se modifică în timp și în spațiu.
- Mișcarea unui corp fată de un sistem de referință este cunoscută, dacă se pot determina pentru fiecare punct din corp:
 - Legile de mișcare. Traiectoria
 - Viteza
 - Accelerația

0

LEGEA DE MIȘCAREA. TRAIECTORIA Distribuția de VITEZE și ACCELERAȚII

Mișcarea este cunoscută dacă se poate scrie în orice moment poziția dată de:

Vectorul de poziție

$$\bar{r}_1 = \bar{r}_{10} + \bar{r}$$

Traiectoria – se determină prin eliminarea timpului din ecuațiile parametrice ale mișcării

Distribuția de viteză

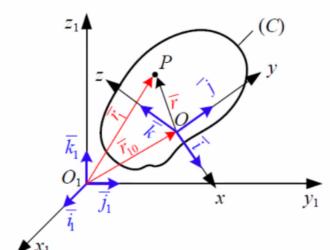
$$\overline{v} = \overline{v}_0 + \overline{\omega} \times \overline{r}$$

Unde ω este viteza unghiulară de rotație

Distribuția de accelerații

$$\overline{a} = \overline{a}_0 + \overline{\varepsilon} \times \overline{r} + \overline{\omega} \times (\overline{\omega} \times \overline{r})$$

Unde ε este accelerația unghiulară de rotație



 $O_1x_1y_1z_1$ – sistem de axe fix Oxyz – sistem de axe mobil

6

Mișcări particulare

Mișcarea de translație

Un corp rigid are o mișcare de *translație*, dacă orice dreaptă din rigid, rămâne tot timpul mișcării paralelă cu ea însăși.

Vectorul de poziție

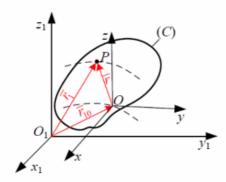
$$\bar{r}_{10} = \bar{r}_{10}(t)$$

Distribuția de viteză

$$\overline{v} = \overline{v}_0$$

Distribuția de accelerații

$$\overline{a} = \overline{a}_0$$



Mișcarea de rotație cu axă fixă

Un corp rigid are o mișcare de *rotație cu axă fixă*, dacă tot timpul mișcării, două puncte aparținând corpului, rămân fixe față de un sistem de referință. Toate punctele situate pe dreapta care unește cele două puncte fixe, rămân de asemenea fixe. Această dreaptă se numește **axă de rotație**.

Vectorul de poziție

$$\theta = \theta(t)$$

Distribuția de viteză

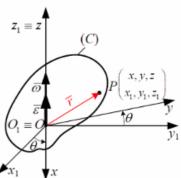
$$\overline{v} = \overline{\omega} \times \overline{r}$$

Unde ω este viteza unghiulară de rotație

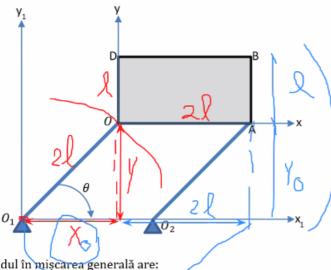
Distribuția de accelerații

$$\overline{a} = \overline{\varepsilon} \times \overline{r} + \overline{\omega} \times (\overline{\omega} \times \overline{r})$$

Unde ε este accelerația unghiulară de rotație



Placa dreptunghiulară OABD, cu dimensiunile $OA=BD=O_1O_2=2l$ și AB=OD=l, este articulată de două bare $OO_1=0$ $AO_2 = 2l$. Știind că mișcarea este dată de $\theta = 2t^2 + 4$, să se determine viteza și accelerația punctului B.



Solidul în mișcarea generală are:

- Distribuția de viteză $\overline{v} = \overline{v}_0 + \overline{\omega} \times \overline{r}$ (ω - viteza unghiulară de rotație)
- Distributia de acceleratii $\overline{a} = \overline{a}_0 + \overline{\epsilon} \times \overline{r} + \overline{\omega} \times (\overline{\omega} \times \overline{r})$ (ε – accelerația unghiulară de rotație)

În miscarea de translatie $\overline{v} = \overline{v}_0$ si $\overline{a} = \overline{a}_0$

Se studiază miscarea punctului O

$$\begin{cases} x_0 = 2l \cos \theta \\ y_0 = 2l \sin \theta \\ x_0^2 + y_0^2 = (2l)^2 \end{cases}$$

Traiectoria este un cerc cu centrul în O1 și de rază 21

$$\begin{cases} x_0 = 2l\cos(2t^2 + 4) \\ y_0 = 2l\sin(2t^2 + 4) \end{cases}$$

Ca să se obtină viteza se derivează

$$\begin{cases} \dot{x}_0 = -2l(4t)\sin(2t^2 + 4) = -8lt\sin(2t^2 + 4) \\ \dot{y}_0 = 2l(4t)\cos(2t^2 + 4) = 8lt\cos(2t^2 + 4) \\ v = \sqrt{\dot{x}^2 + \dot{y}^2} = 8lt \end{cases}$$

Ca să se obtină acceleratia se derivează

$$\begin{cases} \ddot{x}_O = -8l\sin(2t^2 + 4) - 32lt^2\cos(2t^2 + 4) \\ \ddot{y}_O = 8l\cos(2t^2 + 4) - 32lt^2\sin(2t^2 + 4) \\ a = \sqrt{\ddot{x}^2 + \ddot{y}^2} = \sqrt{(8l)^2 + (32lt^2)^2} \end{cases}$$

Să se demonstreze că se obține același lucru se scrie legea de mișcare a punctului B

$$\begin{cases} x_B = 2l\cos(2t^2 + 4) + 2l \\ y_B = 2l\sin(2t^2 + 4) + l \\ (x_B - 2l)^2 + (y_B - l)^2 = (2l)^2 \end{cases}$$

Traiectoria este un cerc cu centrul în (2l, l) și de rază 2l

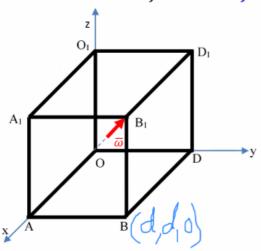
Ca să se obțină viteza se derivează

$$\begin{cases} \dot{x}_B = -8lt\sin(2t^2 + 4) \\ \dot{y}_B = 8lt\cos(2t^2 + 4) \end{cases}$$

Ca să se obțină accelerația se derivează

$$\begin{cases} \ddot{x}_B = -8l\sin(2t^2 + 4) - 32lt^2\cos(2t^2 + 4) \\ \ddot{y}_B = 8l\cos(2t^2 + 4) - 32lt^2\sin(2t^2 + 4) \end{cases}$$

Un cub rigid cu muchia d se rotește în jurul diagonalei OB_1 cu viteza unghiulară $\omega = \varepsilon_0 t$ (ε_0 este constantă). Să se calculeze viteza și accelerația vârfurilor B și O₁.



Solidul în mișcarea generală are:

• Distribuția de viteză
$$\overline{v} = \overline{v}_0 + \overline{\omega} \times \overline{r}$$

• Distribuția de accelerații
$$\overline{a} = \overline{a}_0 + \overline{\epsilon} \times \overline{r} + \overline{\omega} \times (\overline{\omega} \times \overline{r})$$
(ϵ – accelerația unghiulară de rotație)

Deoarece O se află pe axa de rotație

•
$$\bar{v}_0 = 0 \operatorname{dec} \overline{v} = \overline{\omega} \times \overline{r}$$

•
$$\bar{a}_0 = 0$$
 și observându-se că $\bar{\varepsilon} = \dot{\bar{\omega}}$, a unci accelerația unui punct va fi $\bar{a} = \bar{\varepsilon} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r}) = \bar{\varepsilon} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times \bar{v}$

Se scrie sub formă vectorială viteza unghiulară de rotație

$$\overline{\omega} = \omega \frac{\overline{OB_1}}{OB_1} = \omega \frac{\overline{OA} + \overline{AB} + \overline{BB_1}}{OB_1} = \omega \frac{d\overline{\iota} + d\overline{j} + d\overline{k}}{d\sqrt{3}}$$

$$= \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \overline{\iota} + \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \overline{j} + \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \overline{k}$$

$$\bar{r}_B = d\bar{\imath} + d\bar{\jmath}$$

$$\bar{v}_B = \bar{\omega} \times \bar{r}_B = \begin{vmatrix} \bar{\iota} & \bar{J} & \bar{k} \\ \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \end{vmatrix} = -\frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \bar{\iota} + \frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \bar{J}$$

$$\bar{r}_0 = d\bar{k}$$

Distribuția de viteză
$$\overline{v} = \overline{v}_0 + \overline{\omega} \times \overline{r}$$

$$(\omega - \text{viteza unghiulară de rotație})$$
Distribuția de accelerații $\overline{a} = \overline{a}_0 + \overline{\varepsilon} \times \overline{r} + \overline{\omega} \times (\overline{\omega} \times \overline{r})$

$$\overline{v}_{0_1} = \overline{\omega} \times \overline{r}_{0_1} = \begin{vmatrix} \overline{\iota} & \overline{J} & \overline{k} \\ \varepsilon_0 t & \varepsilon_0 t & \varepsilon_0 t \\ \sqrt{3} & \sqrt{3} & \sqrt{3} \end{vmatrix} = \frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \overline{\iota} - \frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \overline{J}$$

$$(\varepsilon - \text{accelerația unghiulară de rotație})$$

Se scrie sub formă vectorială accelerația unghiulară de rotație

$$\bar{\varepsilon} = \dot{\bar{\omega}} = \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} \bar{\iota} + \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} \bar{J} + \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} \bar{k}$$

$$\bar{a}_B = \bar{\varepsilon} \times \bar{r}_B + \bar{\omega} \times \bar{v}_B = \begin{vmatrix} \bar{\iota} & \bar{J} & \bar{k} \\ \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_O}{\sqrt{3}} \\ d & d & 0 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \bar{\iota} & \bar{J} & \bar{k} \\ \frac{\varepsilon_O t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_O t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_O t}{\sqrt{3}} \\ -\frac{d\varepsilon_O t}{\sqrt{3}} & \frac{d\varepsilon_O t}{\sqrt{3}} & 0 \end{vmatrix}$$

$$= \left(-\frac{d\varepsilon_O}{\sqrt{3}} - \frac{d(\varepsilon_O t)^2}{3} \right) \bar{\iota} + \left(\frac{d\varepsilon_O}{\sqrt{3}} - \frac{d(\varepsilon_O t)^2}{3} \right) \bar{J} + \frac{2d(\varepsilon_O t)^2}{3} \bar{k}$$

$$\begin{split} & \bar{a}_{0_1} = \bar{\varepsilon} \times \bar{r}_{0_1} + \bar{\omega} \times \bar{v}_{0_1} = \begin{vmatrix} \bar{\iota} & \bar{J} & \bar{k} \\ \frac{\varepsilon_0}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0}{\sqrt{3}} \\ 0 & 0 & d \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} \bar{\iota} & \bar{J} & \bar{k} \\ \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & \frac{\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} \\ \frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & -\frac{d\varepsilon_0 t}{\sqrt{3}} & 0 \end{vmatrix} \\ & = \left(\frac{d\varepsilon_0}{\sqrt{3}} + \frac{d(\varepsilon_0 t)^2}{3} \right) \bar{\iota} + \left(-\frac{d\varepsilon_0}{\sqrt{3}} + \frac{d(\varepsilon_0 t)^2}{3} \right) \bar{J} - \frac{2d(\varepsilon_0 t)^2}{3} \bar{k} \end{split}$$