# Mecanică Generală

III. Cinematica punctului material - 4

# Liviu Marin<sup>1,†</sup>

<sup>1</sup>Facultatea de Matematică și Informatică. Universitatea din București. România †E-mail: marin.liviu@gmail.com

12 noiembrie 2013

III. Cinematica punctului material - 4

#### Definiție

Mișcarea punctului  $\mathbf{P} \in \mathcal{E}$  în raport cu reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \le i \le 3})$ se numeste miscare absolută.

Mișcarea punctului  $\mathbf{P} \in \mathcal{E}$  în raport cu reperul relativ  $\mathcal{R}(\mathbf{0}', \{\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)\}_{1 < \alpha < 3})$  se numește mișcare relativă.

### Notații:

$$\overrightarrow{\mathbf{OP}} \equiv \vec{\mathbf{r}}(t) \in \mathcal{V}_{\mathbf{O}}$$

$$\overrightarrow{\mathbf{OO'}} \equiv \vec{\mathbf{r}}_{\mathbf{O}}(t) \in \mathcal{V}_{\mathbf{O}}$$

$$\overrightarrow{\mathbf{O'P}} \equiv \vec{\rho}(t) \in \mathcal{V}_{\mathbf{O'}}$$

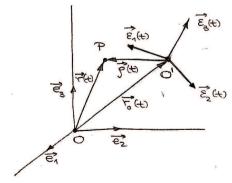


Figure : Reperele  $\mathcal{R}_A$  și  $\mathcal{R}$ .

III. Cinematica punctului material - 4

### Miscarea absolută. Miscarea relativă

### Propozitie

Fie  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \le i \le 3})$  un referențial/reper absolut în  $\mathcal{E}$ . Fie  $\mathcal{R}(\mathbf{0}', \{\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)\}_{1 < \alpha < 3})$  un referențial/reper relativ în  $\mathcal{E}$ . Atunci:

$$\exists \ \mathbf{Q}(t) \in \text{Ort}: \quad \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \mathbf{Q}(t) \, \vec{\mathbf{e}}_{\alpha}, \quad 1 \le \alpha \le 3.$$
 (1)

Demonstrație: Cum  $\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \in \mathcal{V}_{\mathbf{0}}$ ,  $1 \leq \alpha \leq 3$ , rezultă

$$\forall \ \alpha \in \{1,2,3\}, \ \exists \ \{q_{\alpha i}(t)\}_{1 \leq i \leq 3} \subset \mathbb{R}: \quad \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \sum_{i=1}^{3} q_{\alpha i}(t) \, \vec{\mathbf{e}}_{i} \quad (2)$$

Fie 
$$\mathbf{Q}(t) = \left[q_{\alpha i}(t)\right]_{1 < \alpha, i < 3}$$
. Din (2), obţinem

$$egin{aligned} \delta_{lphaeta} &= ec{oldsymbol{arepsilon}}_{lpha}(t) \cdot ec{oldsymbol{arepsilon}}_{eta}(t) = \Big(\sum_{i=1}^3 q_{lpha i}(t) \, ec{oldsymbol{arepsilon}}_i\Big) \cdot \Big(\sum_{j=1}^3 q_{eta j}(t) \, ec{oldsymbol{arepsilon}}_j\Big) \ &= \sum_{i,j=1}^3 q_{lpha i}(t) \, q_{eta j}(t) \, \underbrace{\Big(ec{oldsymbol{arepsilon}}_i \cdot ec{oldsymbol{arepsilon}}_i\Big)}_{=\delta_{ij}} = \sum_{i=1}^3 q_{lpha i}(t) \, q_{eta i}(t) \, q_{eta i}(t) \, oldsymbol{arepsilon}_i\Big]_{lphaeta}. \ \Box \ &= \sum_{i,j=1}^3 q_{lpha i}(t) \, a_{eta j}(t) \, a_{eta i}(t) \, a_{$$

### Teoremă (formula lui Poisson)

Dacă reperul relativ  $\mathcal{R} \big( \mathbf{0}', \{ \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \}_{1 < \alpha < 3} \big)$  este legat de reperul absolut  $\mathcal{R}_{A}(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 < i < 3})$  prin relația (1), atunci

$$\exists! \ \mathbf{W}(t) \in \mathsf{Asim}(\mathcal{V}, \mathcal{V}), \quad \mathsf{respectiv} \ \exists! \ \vec{\omega}(t) \in \mathcal{V} \quad \mathsf{a.i.}$$

$$\dot{\vec{\varepsilon}}_{\alpha}(t) = \mathbf{W}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \vec{\omega}(t) \times \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t), \quad 1 < \alpha < 3.$$
(3)

#### Demonstrație:

Din relația (1), rezultă

$$\dot{\vec{\varepsilon}}_{\alpha}(t) = \frac{\mathsf{d}}{\mathsf{d}t} \big[ \mathbf{Q}(t) \, \vec{\mathbf{e}}_{\alpha} \big] = \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \vec{\mathbf{e}}_{\alpha} \stackrel{(1)}{=} \dot{\mathbf{Q}}(t) \big[ \mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \big] 
= \big[ \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t) \big] \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \equiv \mathbf{W}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t).$$
(4)

Cum  $\mathbf{I} = \mathbf{Q}(t) \mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t)$ , obţinem

$$\mathbf{0} = \frac{\mathsf{d}\mathbf{I}}{\mathsf{d}t} = \frac{\mathsf{d}}{\mathsf{d}t} \left[ \mathbf{Q}(t) \, \mathbf{Q}^\mathsf{T}(t) \right] = \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \mathbf{Q}^\mathsf{T}(t) + \mathbf{Q}(t) \, \dot{\mathbf{Q}}^\mathsf{T}(t)$$

$$= \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \mathbf{Q}^\mathsf{T}(t) + \left[ \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \mathbf{Q}^\mathsf{T}(t) \right]^\mathsf{T} \Longrightarrow$$
(5)

$$\mathbf{W}(t) \equiv \dot{\mathbf{Q}}(t) \, \mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t) \in \mathsf{Asim}(\mathcal{V}, \mathcal{V}). \tag{6}$$

Arătăm următoarea echivalență:

$$\boxed{\mathbf{W}(t) \in \mathsf{Asim}(\mathcal{V}, \mathcal{V}) \Longleftrightarrow \exists ! \ \vec{\omega}(t) \in \mathcal{V} : \mathbf{W}(t) \, \vec{\mathbf{x}} = \vec{\omega}(t) \times \vec{\mathbf{x}}, \forall \ \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}}$$
(7)

(i) Unicitatea reprezentării (7)

Presupunem

$$\exists \vec{\omega}_1, \vec{\omega}_2 \in \mathcal{V}: \quad \mathbf{W}(t)\vec{\mathbf{x}} = \vec{\omega}_{\alpha} \times \vec{\mathbf{x}}, \quad \forall \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}, \quad \alpha = 1, 2.$$
 (8)

Fie  $\vec{\omega}:=\vec{\omega}_1-\vec{\omega}_2$ . Atunci

$$\vec{\boldsymbol{\omega}} \times \vec{\mathbf{x}} = (\vec{\boldsymbol{\omega}}_1 - \vec{\boldsymbol{\omega}}_2) \times \vec{\mathbf{x}} = \vec{\boldsymbol{\omega}}_1 \times \vec{\mathbf{x}} - \vec{\boldsymbol{\omega}}_2 \times \vec{\mathbf{x}} = \vec{\mathbf{0}}, \quad \forall \ \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}$$
 (9)

Rezultă  $\vec{\omega} = \vec{\mathbf{0}}$ , i.e.  $|\vec{\omega}_1 = \vec{\omega}_2|$ 



III. Cinematica punctului material - 4

### Observatii:

(i)  $\mathbf{W}(t) \in Asim(\mathcal{V}, \mathcal{V})$  se numește spinul mișcării și, în baza  $\{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \leq i \leq 3}$ , are următoarea reprezentare:

$$\mathbf{W}(t) = egin{bmatrix} 0 & -\omega_3(t) & \omega_2(t) \ \omega_3(t) & 0 & -\omega_1(t) \ -\omega_2(t) & \omega_1(t) & 0 \end{bmatrix}$$

- (ii)  $\vec{\omega}(t) \in \mathcal{V}$  se numește vectorul rotației instantanee.
- (iii) Rotația în jurul unei axe fixe:

Presupunem că reperul relativ  $\mathcal{R}ig(\mathbf{0},\{ec{arepsilon}_lpha(t)\}_{1\leqlpha\leq3}ig)$  este obținut din reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \leq i \leq 3})$  printr-o rotație în jurul axei  $\vec{\mathbf{e}}_3$  cu unghiul  $\theta(t)$ . Atunci

$$\mathbf{W}(t) = egin{bmatrix} 0 & \dot{ heta}(t) & 0 \ -\dot{ heta}(t) & 0 & 0 \ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}, \quad \vec{\omega}(t) = -\dot{ heta}(t)\,\vec{\mathbf{e}}_3 = egin{bmatrix} 0 & 0 & -\dot{ heta}(t) \end{bmatrix}^\mathsf{T}.$$

Proiectăm membrul drept al relației (7) pe baza ortonormată  $\{\vec{e}_i\}_{1 \le i \le 3}$ :

$$\vec{\mathbf{e}}_1: \quad W_{12}(t) \, x_2 + W_{13}(t) \, x_3 = \omega_2(t) \, x_3 - \omega_3(t) \, x_2, \quad \forall \ \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V} \quad (10a)$$

$$\vec{\mathbf{e}}_2: W_{21}(t) x_1 + W_{23}(t) x_3 = \omega_3(t) x_1 - \omega_1(t) x_3, \quad \forall \ \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}$$
 (10b)

$$\vec{\mathbf{e}}_3$$
:  $W_{31}(t) x_1 + W_{32}(t) x_2 = \omega_1(t) x_2 - \omega_2(t) x_1$ ,  $\forall \vec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}$  (10c)

Fie 
$$\vec{\mathbf{x}} = \vec{\mathbf{e}}_1$$
: (10b)  $\Longrightarrow \omega_3(t) = W_{21}(t)$  & (10c)  $\Longrightarrow \omega_2(t) = -W_{31}(t)$ 

Fie 
$$\vec{\mathbf{x}} = \vec{\mathbf{e}}_2$$
: (10c)  $\Longrightarrow \omega_1(t) = W_{32}(t)$  & (10a)  $\Longrightarrow \omega_3(t) = -W_{12}(t)$ 

Fie 
$$\vec{\mathbf{x}} = \vec{\mathbf{e}}_3$$
: (10a)  $\Longrightarrow \omega_2(t) = W_{13}(t)$  & (10b)  $\Longrightarrow \omega_1(t) = -W_{23}(t)$ 

În cele din urmă, obtinem:

$$\left| \vec{\omega}(t) = \begin{bmatrix} -W_{23}(t) & -W_{31}(t) & -W_{12}(t) \end{bmatrix}^{\mathsf{T}} \right| \quad \Box \tag{11}$$

III. Cinematica punctului material - 4 Mecanică Generală

# (iii) Demonstrație:

Reperul relativ  $\mathcal{R}ig(\mathbf{0},\{ec{arepsilon}_lpha(t)\}_{1<lpha<3}ig)$  este obținut din reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \le i \le 3})$  printr-o rotație în jurul axei  $\vec{\mathbf{e}}_3$  cu unghiul  $\theta(t)$ :

$$\left\{egin{array}{ll} ec{arepsilon}_1(t) = & \cos heta(t)\,ec{\mathbf{e}}_1 + \sin heta(t)\,ec{\mathbf{e}}_2 \ & ec{arepsilon}_2(t) = -\sin heta(t)\,ec{\mathbf{e}}_1 + \cos heta(t)\,ec{\mathbf{e}}_2 \ & ec{arepsilon}_3(t) = & ec{\mathbf{e}}_3 \end{array}
ight.$$

i.e.

$$\mathbf{Q}(t) = egin{bmatrix} \cos \ heta(t) & \sin \ heta(t) & 0 \ -\sin \ heta(t) & \cos \ heta(t) & 0 \ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix} \implies$$

$$\mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t) = \begin{bmatrix} \cos\theta(t) & -\sin\theta(t) & 0 \\ \sin\theta(t) & \cos\theta(t) & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}, \ \dot{\mathbf{Q}}(t) = \dot{\theta}(t) \begin{bmatrix} -\sin\theta(t) & \cos\theta(t) & 0 \\ -\cos\theta(t) & -\sin\theta(t) & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

Calculăm  $\mathbf{W}(t) = \dot{\mathbf{Q}}(t) \mathbf{Q}^{\mathsf{T}}(t)$  și apoi determinăm  $\vec{\omega}(t)$  – Exercițiu!

# Legătura functională între $\mathbf{W}$ și $\vec{\omega}$

 Considerăm problema de vectori și valori proprii pentru  $\mathbf{W} \in \mathsf{Asim}(\mathcal{V}, \mathcal{V})$ :

$$\mathbf{W}\,\vec{\mathbf{x}} = \lambda\,\vec{\mathbf{x}} \iff (\mathbf{W} - \lambda\,\mathbf{I})\vec{\mathbf{x}} = \vec{\mathbf{0}} \iff \det(\mathbf{W} - \lambda\,\mathbf{I}) = 0$$

$$\iff -\lambda\left[\lambda^2 + \left(W_{12}^2 + W_{23}^2 + W_{31}^2\right)\right] = 0$$
(12)

• Singura valoare proprie reală a ecuatiei caracteristice (12) este

$$\lambda = 0 \tag{13}$$

Fie  $\vec{\omega} \in \mathcal{V}$  vectorul propriu corespunzător valorii proprii reale (13), i.e.

$$\mathbf{W}\,\vec{\boldsymbol{\omega}} = 0 \tag{14}$$

• Exercitiu: Solutia ecuatiei (14) este vectorul rotatiei instantanee.  $\vec{\omega}$ . definit prin relația (7) i.e.

$$\mathbf{W}(t)\,ec{\mathbf{x}} = ec{oldsymbol{\omega}}(t) imes ec{\mathbf{x}}, \quad orall \, \, ec{\mathbf{x}} \in \mathcal{V}$$



III. Cinematica punctului material - 4 Mecanică Generală

### Demonstrație:

• 
$$\mathcal{R}_A$$
:  $\exists \{u_i(t)\}_{1 \leq i \leq 3} \subset \mathbb{R}$ :  $\vec{\mathbf{u}}(t) = \sum_{i=1}^3 u_i(t) \vec{\mathbf{e}}_i$ 

Derivăm relația de mai sus în raport cu t și obținem:

$$\dot{\vec{\mathbf{u}}}(t) = \frac{\mathsf{d}\vec{\mathbf{u}}(t)}{\mathsf{d}t} = \frac{\mathsf{d}}{\mathsf{d}t} \sum_{i=1}^{3} u_i(t) \, \vec{\mathbf{e}}_i = \sum_{i=1}^{3} \dot{u}_i(t) \, \vec{\mathbf{e}}_i$$

• 
$$\mathcal{R}$$
:  $\exists \left\{ \mu_{\alpha}(t) \right\}_{1 \leq \alpha \leq 3} \subset \mathbb{R}$ :  $\vec{\mathbf{u}}(t) = \sum_{\alpha=1}^{3} \mu_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)$ 

Derivăm relația de mai sus în raport cu t și obținem:

$$\dot{\vec{\mathbf{u}}}(t) = \frac{\mathsf{d}}{\mathsf{d}t} \sum_{\alpha=1}^{3} \mu_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \sum_{\alpha=1}^{3} \left[ \dot{\mu}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) + \mu_{\alpha}(t) \, \dot{\vec{\varepsilon}}_{\alpha}(t) \right] \\
\stackrel{(3)}{=} \sum_{\alpha=1}^{3} \dot{\mu}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) + \sum_{\alpha=1}^{3} \mu_{\alpha}(t) (\vec{\omega}(t) \times \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)) \\
= \sum_{\alpha=1}^{3} \dot{\mu}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) + \vec{\omega}(t) \times \sum_{\alpha=1}^{3} \mu_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \frac{\delta \vec{\mathbf{u}}(t)}{\delta t} + \vec{\omega}(t) \times \vec{\mathbf{u}}(t) \, \Box$$

Propozitie (regula de derivare)

Presupunem că reperul relativ  $\mathcal{R}(\mathbf{0}',\{ec{arepsilon}_{lpha}(t)\}_{1<lpha<3})$  este legat de reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \le i \le 3})$  prin relația (1)

Fie  $\vec{\mathbf{u}}(t)$  o mărime mecanică oarecare. Atunci are loc formula:

$$\frac{d\vec{\mathbf{u}}(t)}{dt} = \frac{\delta \vec{\mathbf{u}}(t)}{\delta t} + \mathbf{W}(t) \vec{\mathbf{u}}(t) = \frac{\delta \vec{\mathbf{u}}(t)}{\delta t} + \vec{\mathbf{\omega}}(t) \times \vec{\mathbf{u}}(t)$$
(15)

- (i)  $\dot{\vec{\mathbf{u}}}(t) := \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{u}}(t)}{\mathrm{d}t}$  este derivata absolută a mărimii  $\vec{\mathbf{u}}(t)$ ; se calculează și se exprimă în  $\mathcal{R}_A$ ;
- (ii)  $\frac{\delta \vec{\mathbf{u}}(t)}{\delta t}$  este derivata relativă a mărimii  $\vec{\mathbf{u}}(t)$ ; se calculează si se exprimă în  $\mathcal{R}$ ;
- (iii)  $\mathbf{W}(t) \vec{\mathbf{u}}(t) = \vec{\omega}(t) \times \vec{\mathbf{u}}(t)$  descrie modificarea mărimii  $\vec{\mathbf{u}}(t)$  dacă punctul asociat acesteia ar fi solidar legat de  $\mathcal{R}$ .
- (iv) W(t) este spinul miscării dat de (6);
- (v)  $\vec{\omega}(t)$  este vectorul rotatiei instantanee dat de (11).

III. Cinematica punctului material - 4 Mecanică Generală

# Propoziție (compunerea vitezelor)

Presupunem că reperul relativ  $\mathcal{R}ig(\mathbf{0}',\{ec{arepsilon}_lpha(t)\}_{1<lpha<3}ig)$  este legat de reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \le i \le 3})$  prin relația (1)

Fie  $P(t) \in \mathcal{E}$  un punct mobil. Atunci are loc formula de compunere a vitezelor:

$$\vec{\mathbf{v}}_{\mathsf{a}}(t) = \vec{\mathbf{v}}_{\mathsf{r}}(t) + \vec{\mathbf{v}}_{\mathsf{t}}(t) \tag{16}$$

unde:

(i) 
$$\vec{\mathbf{v}}_a(t) := \frac{d\vec{\mathbf{r}}(t)}{dt} = \dot{\vec{\mathbf{r}}}(t)$$
 este viteza absolută;

(ii) 
$$\vec{\mathbf{v}}_r(t) := \frac{\delta \vec{\boldsymbol{\rho}}(t)}{\delta t}$$
 este viteza relativă;

(iii) 
$$\vec{\mathbf{v}}_t(t) := \dot{\vec{\mathbf{r}}}_0(t) + \vec{\omega}(t) imes \vec{
ho}(t)$$
 este viteza de transport;

(iv) 
$$\vec{\omega}(t)$$
 este vectorul rotației instantanee dat de (11).

### Demonstratie:

In reperul absolut  $\mathcal{R}_A$ , are loc relația:

$$\vec{\mathbf{r}}(t) = \vec{\mathbf{r}}_0(t) + \vec{\boldsymbol{\rho}}(t)$$

Derivăm relația de mai sus în raport cu t și obținem:

$$\vec{\mathbf{v}}_{a}(t) = \frac{d\vec{\mathbf{r}}(t)}{dt} = \frac{d}{dt} \left[ \vec{\mathbf{r}}_{0}(t) + \vec{\boldsymbol{\rho}}(t) \right] = \frac{d\vec{\mathbf{r}}_{0}(t)}{dt} + \frac{d\vec{\boldsymbol{\rho}}(t)}{dt}$$

$$\stackrel{(15)}{=} \dot{\vec{\mathbf{r}}}_{0}(t) + \left[ \frac{\delta \vec{\boldsymbol{\rho}}(t)}{\delta t} + \vec{\boldsymbol{\omega}}(t) \times \vec{\boldsymbol{\rho}}(t) \right]$$

$$= \underbrace{\frac{\delta \vec{\boldsymbol{\rho}}(t)}{\delta t}}_{=:\vec{\mathbf{v}}_{r}(t)} + \underbrace{\left[ \dot{\vec{\mathbf{r}}}_{0}(t) + \vec{\boldsymbol{\omega}}(t) \times \vec{\boldsymbol{\rho}}(t) \right]}_{=:\vec{\mathbf{v}}_{t}(t)}$$

$$= \vec{\mathbf{v}}_{r}(t) + \vec{\mathbf{v}}_{t}(t) \quad \Box$$



III. Cinematica punctului material - 4

### Demonstratie:

$$\begin{split} \vec{\mathbf{a}}_{a}(t) &= \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{v}}_{a}(t)}{\mathrm{d}t} \stackrel{(16)}{=} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left[ \vec{\mathbf{v}}_{r}(t) + \vec{\mathbf{v}}_{t}(t) \right] = \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{v}}_{r}(t)}{\mathrm{d}t} + \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{v}}_{t}(t)}{\mathrm{d}t} \\ \frac{\mathrm{d}\vec{\mathbf{v}}_{r}(t)}{\mathrm{d}t} &= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \sum_{\alpha=1}^{3} \dot{\rho}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \sum_{\alpha=1}^{3} \left[ \ddot{\rho}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) + \dot{\rho}_{\alpha}(t) \, \dot{\vec{\varepsilon}}_{\alpha}(t) \right] \\ &= \sum_{\alpha=1}^{3} \ddot{\rho}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) + \sum_{\alpha=1}^{3} \dot{\rho}_{\alpha}(t) \big( \vec{\omega}(t) \times \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \big) \\ &= \frac{\delta^{2} \vec{\rho}(t)}{\delta t^{2}} + \vec{\omega}(t) \times \sum_{\alpha=1}^{3} \dot{\rho}_{\alpha}(t) \, \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) \\ &= \vec{\mathbf{a}}_{r}(t) + \vec{\omega}(t) \times \frac{\delta \vec{\rho}(t)}{\delta t} = \vec{\mathbf{a}}_{r}(t) + \vec{\omega}(t) \times \vec{\mathbf{v}}_{r}(t) \end{split}$$



Presupunem că reperul relativ  $\mathcal{R}(\mathbf{0}', \{\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)\}_{1 \leq \alpha \leq 3})$  este legat de reperul absolut  $\mathcal{R}_A(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 < i < 3})$  prin relația (1)

Fie  $\mathbf{P}(t) \in \mathcal{E}$  un punct mobil. Atunci are loc formula de compunere a acceleratiilor:

$$\left| \vec{\mathbf{a}}_{a}(t) = \vec{\mathbf{a}}_{r}(t) + \vec{\mathbf{a}}_{t}(t) + \vec{\mathbf{a}}_{c}(t) \right| \tag{17}$$

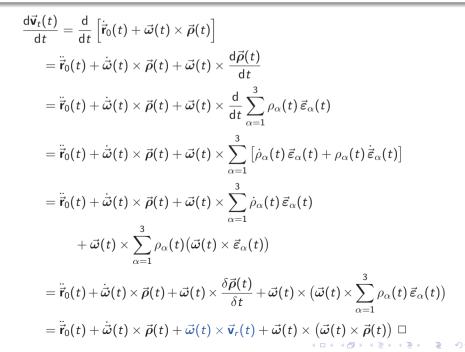
(i) 
$$\vec{\mathbf{a}}_{a}(t) := \frac{d\vec{\mathbf{v}}_{a}(t)}{dt} = \frac{d^{2}\vec{\mathbf{r}}(t)}{dt^{2}} = \ddot{\vec{\mathbf{r}}}(t)$$
 este accelerația absolută;

(ii) 
$$\vec{\mathbf{a}}_r(t) := \frac{\delta \vec{\mathbf{v}}_r(t)}{\delta t} = \frac{\delta^2 \vec{\rho}(t)}{\delta t^2}$$
 este accelerația relativă;

(iii) 
$$\vec{a}_t(t) := \ddot{\vec{r}}_0(t) + \vec{\omega}(t) \times (\vec{\omega}(t) \times \vec{\rho}(t)) + \dot{\vec{\omega}}(t) \times \vec{\rho}(t)$$
 este accelerația de transport;

(iv) 
$$\vec{\mathbf{a}}_c(t) := 2\vec{\omega}(t) \times \vec{\mathbf{v}}_r(t)$$
 este accelerația lui Coriolis;

(v) 
$$\vec{\omega}(t)$$
 este vectorul rotației instantanee dat de (11).



### Observații

(i) Următoarele afirmații sunt echivalente:

(a) 
$$\frac{d\vec{\mathbf{u}}(t)}{dt} = \frac{\delta \vec{\mathbf{u}}(t)}{\delta t}$$
;

(b) 
$$\vec{\mathbf{u}}(t) = \lambda(t) \, \vec{\omega}(t) \, \mathrm{cu} \, \vec{\omega}(t) 
eq \vec{\mathbf{0}}$$

- (ii) Mişcări rectilinii și uniforme: Dacă  $\vec{\omega}(t) = \vec{\mathbf{0}}$  și  $\ddot{\vec{r}}_0(t) = \vec{\mathbf{0}}$ , atunci reperul relativ  $\mathcal{R}\left(\mathbf{0}', \{\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t)\}_{1 \leq \alpha \leq 3}\right)$  are o mişcare rectilinie și uniformă în raport cu reperul absolut  $\mathcal{R}_A\left(\mathbf{0}, \{\vec{\mathbf{e}}_i\}_{1 \leq i \leq 3}\right)$ .
- (iii) Dacă reperul relativ  $\mathcal{R}\big(\mathbf{O}',\{ec{e}_{lpha}(t)\}_{1\leq lpha\leq 3}\big)$  se mișcă rectiliniu și uniform în raport cu reperul absolut  $\mathcal{R}_{A}\big(\mathbf{O},\{ec{\mathbf{e}}_{i}\}_{1\leq i\leq 3}\big)$ , atunci viteza și accelerația unui punct  $\mathbf{P}\in\mathcal{E}$ , în raport cu cele două referențiale, sunt legate prin relațiile:

$$\vec{\mathbf{v}}_{a}(t) = \vec{\mathbf{v}}_{0} + \vec{\mathbf{v}}_{r}(t), \qquad \vec{\mathbf{a}}_{a}(t) = \vec{\mathbf{a}}_{r}(t).$$
 (18)



III. Cinematica punctului material - 4

Mecanică Generală

### Demonstrație:

- (i) Exercițiu!
- (ii) Cum  $\vec{\omega}(t) = \vec{0}$ , din formula lui Poisson (3) obţinem:

$$\dot{\vec{\varepsilon}}_{\alpha}(t) = \vec{\omega}(t) \times \vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \vec{0}, \quad \forall \ t \ge 0, \quad 1 \le \alpha \le 3$$
 (19)

Relația (19) implică

$$\vec{\varepsilon}_{\alpha}(t) = \vec{\varepsilon}_{\alpha}(0), \quad \forall \ t \ge 0, \quad 1 \le \alpha \le 3$$
 (20)

i.e.  $\mathcal{R}$  se mișcă rectiliniu în raport cu  $\mathcal{R}_A$ .

Cum  $\ddot{\vec{\mathbf{r}}}_0(t) = \vec{\mathbf{0}}$ , obţinem prin integrare:

$$\vec{\mathbf{r}}_0(t) = \vec{\mathbf{v}}_0 t + \vec{\mathbf{r}}_0, \quad \vec{\mathbf{r}}_0 \equiv \vec{\mathbf{r}}_0(0), \quad \vec{\mathbf{v}}_0 \equiv \dot{\vec{\mathbf{r}}}_0(0)$$
 (21)

i.e.  $\mathcal{R}$  se mişcă uniform în raport cu  $\mathcal{R}_A$ .

(iii) Consecință directă a formulelor de compunere a vitezelor (16) și a accelerațiilor (17), împreună cu ipotezele  $\vec{\omega}(t) = \vec{0}$  și  $\vec{r}_0(t) = \vec{0}$ .



III. Cinematica punctului material - 4

Mecanică General