

Mecanică Generală

IV. Dinamica punctului material - 4

Liviu Marin^{1,†}

¹Facultatea de Matematică și Informatică, Universitatea din București, România

[†]E-mail: marin.liviu@gmail.com

10 decembrie 2013

IV. Dinamica punctului material - 4

Mecanică Generală

- Fie $\mathcal{B} \subset \mathcal{E}$ un corp continuu cu densitatea de masă ρ .

Definiție

Se numește **momentul cinetic** al corpului continuu \mathcal{B} în raport cu polul $\mathbf{O} \in \mathcal{E}$ mărimea

$$\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \int_{\mathcal{B}_t \equiv k_t(\mathcal{B})} \vec{x}(t) \times \rho(t, \vec{x}) \vec{v}(t, \vec{x}) dV(\vec{x}) \quad (3)$$

Teorema momentului cinetic

Mișcarea punctului material se face a.i., la orice moment de timp t , derivata momentului cinetic în raport cu $\mathbf{O} \in \mathcal{E}$ este egală cu momentul resultant în raport cu \mathbf{O} al forțelor ce acționează asupra punctului material, i.e.

$$\frac{d}{dt} \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \vec{M}_{\mathbf{O}}(\vec{F}(t, \vec{x})) \quad (4)$$

Demonstrație:

$$\begin{aligned} \vec{M}_{\mathbf{O}}(\vec{F}(t, \vec{x})) &\stackrel{\text{def}}{=} \vec{x}(t) \times \vec{F}(t, \vec{x}) \stackrel{\text{Legea a II-a}}{=} \vec{x}(t) \times m \ddot{\vec{x}}(t) \\ &= \vec{x}(t) \times \frac{d}{dt} [m \dot{\vec{x}}(t)] + \dot{\vec{x}}(t) \times m \dot{\vec{x}}(t) = \frac{d}{dt} [\vec{x}(t) \times m \dot{\vec{x}}(t)] = \frac{d}{dt} \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) \quad \square \end{aligned}$$

IV. Dinamica punctului material - 4

Mecanică Generală

2. Momentul cinetic. Teorema momentului cinetic

- Fie $\mathcal{B} = \{\mathbf{P}\}$ configurația corespunzătoare punctului material $\mathbf{P} \in \mathcal{E}$ de masă m și vector de poziție $\vec{x}(t) \equiv \vec{OP}(t)$.

Definiție

Se numește **momentul cinetic** al punctului material \mathbf{P} în raport cu polul $\mathbf{O} \in \mathcal{E}$ mărimea

$$\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \vec{x}(t) \times \vec{H}(t) = \vec{x}(t) \times m \dot{\vec{x}}(t) = \vec{x}(t) \times m \vec{v}(t) \quad (1)$$

- Fie $\{\mathbf{P}_i\}_{i=1, n} \subset \mathcal{E}$ un sistem de puncte materiale \mathbf{P}_i , de mase m_i și vectori de poziție $\vec{x}_i(t) \equiv \vec{OP}_i(t)$, $i = 1, n$.

Definiție

Se numește **momentul cinetic** al sistemului de puncte materiale $\{\mathbf{P}_i\}_{i=1, n}$ în raport cu polul $\mathbf{O} \in \mathcal{E}$ mărimea

$$\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \sum_{i=1}^n \vec{x}_i(t) \times m_i \dot{\vec{x}}_i(t) = \sum_{i=1}^n \vec{x}_i(t) \times m_i \vec{v}_i(t) \quad (2)$$

IV. Dinamica punctului material - 4

Mecanică Generală

Corolar (integrale prime ale mișcării)

- Dacă $\vec{x} \times \vec{F}(t, \vec{x}) = \vec{0}$, $\forall t \geq t_0$, atunci $\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \vec{K}_{\mathbf{O}}(t_0)$, $\forall t \geq t_0$, reprezintă **trei integrale prime ale mișcării**.
- Dacă $\vec{x} \times \vec{F}(t, \vec{x}) \neq \vec{0}$ și $\exists \vec{u} \in \mathcal{V}$ direcție fixă a.i. $\vec{M}_{\mathbf{O}}(\vec{F}) \cdot \vec{u} = 0$, $\forall t \geq t_0$, atunci $\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) \cdot \vec{u} = \vec{K}_{\mathbf{O}}(t_0) \cdot \vec{u}$, $\forall t \geq t_0$, este **o integrală primă a mișcării**.

Demonstrație:

$$(i) \quad \vec{x}(t) \times \vec{F}(t, \vec{x}) = \vec{0}, \quad \forall t \geq t_0 \stackrel{\text{def}}{\implies} \vec{M}_{\mathbf{O}}(\vec{F}) = \vec{0}, \quad \forall t \geq t_0 \stackrel{\text{Teor. momentului}}{\implies}$$

$$\frac{d}{dt} \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \vec{0}, \quad \forall t \geq t_0 \implies \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) = \vec{K}_{\mathbf{O}}(t_0), \quad \forall t \geq t_0$$

$$(ii) \quad \vec{M}_{\mathbf{O}}(\vec{F}) \cdot \vec{u} = 0, \quad \forall t \geq t_0 \stackrel{\text{Teor. momentului}}{\implies} \frac{d}{dt} \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) \cdot \vec{u} = 0, \quad \forall t \geq t_0 \implies$$

$$\frac{d}{dt} (\vec{K}_{\mathbf{O}}(t) \cdot \vec{u}) = 0, \quad \forall t \geq t_0 \implies \vec{K}_{\mathbf{O}}(t) \cdot \vec{u} = \vec{K}_{\mathbf{O}}(t_0) \cdot \vec{u}, \quad \forall t \geq t_0 \quad \square$$

IV. Dinamica punctului material - 4

Mecanică Generală

Corolar

Dacă poziția $\vec{x}(t_0) = \vec{x}_0$ și viteza inițială $\dot{\vec{x}}(t_0) = \vec{v}_0$ ale unui punct material nu sunt doi vectori coliniari, atunci mișcarea imprimată de o forță centrală asupra acelui punct material este **plană** (în planul lui \vec{x}_0 și \vec{v}_0).

Demonstrație:

Cf. corolarului anterior, are loc conservarea momentului cinetic:

$$\begin{aligned}\vec{K}_O(t) &= \vec{K}_O(t_0), \quad \forall t \geq t_0 \implies \\ \vec{x}(t) \times \vec{v}(t) &= \vec{x}(t_0) \times \vec{v}(t_0) \equiv \vec{x}_0 \times \vec{v}_0, \quad \forall t \geq t_0\end{aligned}\quad (5)$$

Inmulțim scalar cu $\vec{x}(t)$ ecuația (5):

$$\begin{aligned}\vec{x}(t) \cdot (\vec{x}(t) \times \vec{v}(t)) &= \vec{x}(t) \cdot (\vec{x}_0 \times \vec{v}_0), \quad \forall t \geq t_0 \implies \\ \vec{x}(t) \cdot (\vec{x}_0 \times \vec{v}_0) &= 0, \quad \forall t \geq t_0\end{aligned}\quad (6)$$

Avem:

$$\vec{x}_0 \nparallel \vec{v}_0 \implies \vec{x}_0 \times \vec{v}_0 \neq \vec{0}\quad (7)$$

Din ecuațiile (6) și (7), rezultă:

$$\vec{x}(t) \in \text{span}(\vec{x}_0, \vec{v}_0), \quad \forall t \geq t_0 \quad \square$$

Dacă are loc (10a), atunci $\vec{x}(t)$, $t \geq t_0$, este soluția următoarei probleme Cauchy:

$$\begin{cases} \frac{d\vec{x}(t)}{dt} = \vec{0}, \quad \forall t > t_0 \\ \vec{x}(t_0) = \vec{x}_0 \end{cases} \implies \boxed{\vec{x}(t) = \vec{x}_0, \quad \forall t \geq t_0}\quad (11)$$

Dacă are loc (10b), atunci $\vec{x}(t)$, $t \geq t_0$, este soluția următoarei probleme Cauchy:

$$\begin{cases} \frac{d\vec{x}(t)}{dt} = \lambda(t) \vec{x}(t), \quad \forall t > t_0 \\ \vec{x}(t_0) = \vec{x}_0 \end{cases} \implies \boxed{\vec{x}(t) = \vec{x}_0 \exp \int_{t_0}^t \lambda(s) ds, \quad \forall t \geq t_0}\quad (12)$$

Soluțiile date de (11) și (12) corespund unor traiectorii rectilinii. \square

Corolar

Mișcarea imprimată de o forță centrală este **rectilie** dacă la un moment dat t_0 poziția $\vec{x}(t_0) = \vec{x}_0$ și viteza $\dot{\vec{x}}(t_0) = \vec{x}'_0 \equiv \vec{v}_0$ sunt doi vectori coliniari, sensul mișcării fiind dat de \vec{v}_0 .

Demonstrație:

Fie $t_0 \geq 0$ a.i. $\vec{x}_0 \parallel \vec{v}_0$, unde $\vec{x}(t_0) = \vec{x}_0$ și $\vec{v}(t_0) = \vec{v}_0$.

Atunci, are loc relația:

$$\vec{x}_0 \times \vec{v}_0 = \vec{0}\quad (8)$$

Cf. corolarului (integrale prime ale mișcării), are loc conservarea momentului cinetic:

$$\begin{aligned}\vec{K}_O(t) &= \vec{K}_O(t_0), \quad \forall t \geq t_0 \implies \\ \vec{x}(t) \times \vec{v}(t) &= \vec{x}_0 \times \vec{v}_0 = \vec{0}, \quad \forall t \geq t_0\end{aligned}\quad (9)$$

Din (9), rezultă că are loc una din următoarele situații:

$$\vec{v}(t) = \vec{0}, \quad \forall t \geq t_0\quad (10a)$$

$$\vec{x}(t) \parallel \vec{v}(t), \quad \forall t \geq t_0\quad (10b)$$

Viteza areolară

Considerăm o mișcare plană, $t \mapsto \vec{x}(t)$, $t \geq t_0$, a unui punct material P în planul x_1Ox_2 .

Fie $P_0(t_0)$ poziția punctului material considerat la momentul inițial t_0 , $P(t)$ poziția acestuia la un moment dat t și $P'(t')$ poziția la un moment $t' = t + \Delta t$ ulterior lui t , unde $\Delta t > 0$ este suficient de mic.

- t : $P(t)$, $\vec{x}(t)$, $\theta(t)$;
- $t' = t + \Delta t$: $P'(t')$, $\vec{x}(t') = \vec{x}(t) + \Delta \vec{x}$, $\theta(t') = \theta(t) + \Delta \theta$;

Fie $\mathcal{A}(t)$ aria măturată de raza vectoare $\vec{x}(t) = \overrightarrow{OP}(t)$ de la momentul inițial t_0 la un moment dat t , i.e. $\mathcal{A}(t) = \text{Aria}(\overrightarrow{OP_0(t_0)P(t)O})$.

Definiție

Se numește **viteză areolară** $A(t)$ a punctului material $P(t)$ față de polul O derivată în raport cu timpul a ariei $\mathcal{A}(t)$ măturate de raza vectoare $\vec{x}(t) = \overrightarrow{OP}(t)$ de la momentul inițial t_0 la un moment dat t

$$A(t) := \frac{d\mathcal{A}(t)}{dt} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\mathcal{A}(t + \Delta t) - \mathcal{A}(t)}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathcal{A}}{\Delta t}\quad (13)$$

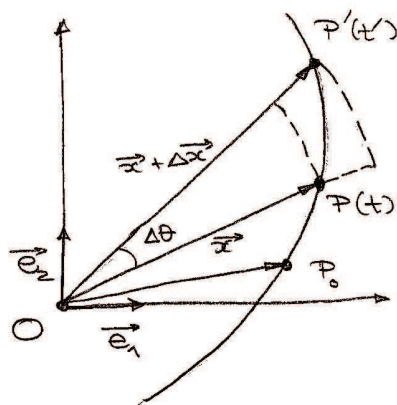


Figure : Aria $\mathcal{A}(t)$ măturată de raza vectorie $\vec{r}(t) = \overrightarrow{OP}(t)$ de la momentul inițial t_0 la un moment dat t .

Fie $\Delta \mathcal{A} = \mathcal{A}(t') - \mathcal{A}(t) = \mathcal{A}(t + \Delta t) - \mathcal{A}(t)$ aria măturată de raza vectorie $\vec{r}(t) = \overrightarrow{OP}(t)$ în $\Delta t = t' - t$.

Atunci:

$$\frac{\|\vec{r}(t)\|^2 \Delta \theta}{2} \leq \Delta \mathcal{A} \leq \frac{\|\vec{r}(t) + \Delta \vec{r}\|^2 \Delta \theta}{2} \quad (14)$$

Împărțim ecuația (14) la Δt și trecem la limită după $\Delta t \rightarrow 0$:

$$\frac{\|\vec{r}(t)\|^2}{2} \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \theta}{\Delta t} \leq \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathcal{A}}{\Delta t} \leq \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\|\vec{r}(t) + \Delta \vec{r}\|^2}{2} \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \theta}{\Delta t}$$

i.e.

$$\frac{\rho^2(t) \dot{\theta}(t)}{2} \leq \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \mathcal{A}}{\Delta t} \leq \frac{\rho^2(t) \dot{\theta}(t)}{2} \quad (15)$$

unde $\rho(t) := \|\vec{r}(t)\|$

Din relația (15), obținem expresia vitezei areolare în coordonate polare:

$$\boxed{\mathcal{A}(t) := \frac{d\mathcal{A}(t)}{dt} = \frac{1}{2} \rho^2(t) \dot{\theta}(t)} \quad (16)$$

Au loc relațiile:

$$\begin{aligned} \mathcal{A}(t) &= \text{Aria}(\overrightarrow{OP_0PO}) = \iint_{\overrightarrow{OP_0PO}} dA = \frac{1}{2} \oint_{\overrightarrow{OP_0PO}} (x_1 dx_2 - x_2 dx_1) = \\ &= \frac{1}{2} \underbrace{\int_{\overrightarrow{OP_0}} (x_1 dx_2 - x_2 dx_1)}_{=0} + \frac{1}{2} \int_{\overrightarrow{P_0P}} (x_1 dx_2 - x_2 dx_1) + \\ &+ \frac{1}{2} \underbrace{\int_{\overrightarrow{PO}} (x_1 dx_2 - x_2 dx_1)}_{=0} = \frac{1}{2} \int_{\overrightarrow{P_0P}} (x_1 dx_2 - x_2 dx_1) = \\ &= \frac{1}{2} \int_{t_0}^t \left(x_1 \frac{dx_2}{ds} - x_2 \frac{dx_1}{ds} \right) ds = \frac{1}{2} \int_{t_0}^t (x_1 \dot{x}_2 - x_2 \dot{x}_1) ds \end{aligned}$$

Obținem expresia vitezei areolare în coordonate carteziane:

$$\boxed{\mathcal{A}(t) := \frac{d\mathcal{A}(t)}{dt} = \frac{1}{2} [x_1(t) \dot{x}_2(t) - x_2(t) \dot{x}_1(t)]} \quad (17)$$

Definiție

Se numește **vector viteză areolară** $\vec{A}(t)$ a punctului material $P(t)$ vectorul

$$\boxed{\vec{A}(t) = \frac{1}{2} \vec{r}(t) \times \vec{v}(t)} \quad (18)$$

Corolar (Interpretare geometrică a integralelor prime ale mișcării)

- Dacă un punct material se mișcă sub acțiunea unei forțe $\vec{F}(t, \vec{x})$ a.i. $\vec{x} \times \vec{F}(t, \vec{x}) = \vec{0}$, $\forall t \geq t_0$, (e.g. forțe centrale), atunci mișcarea se face cu viteză areolară constantă.
- Teorema ariilor:** Dacă un punct material se mișcă sub acțiunea unei forțe $\vec{F}(t, \vec{x})$ a.i. $\vec{x} \times \vec{F}(t, \vec{x}) \neq \vec{0}$ și $\exists \vec{u} \in \mathcal{V}$ direcție fixă cu $\vec{M}_O(\vec{F}) \cdot \vec{u} = 0$, $\forall t \geq t_0$, atunci proiecția punctului material respectiv pe orice plan perpendicular pe direcția \vec{u} se mișcă cu viteză areolară constantă, i.e. descrie arii egale în intervale de timp egale.

b) Cf. corolarului (integrale prime ale mișcării), are loc conservarea momentului cinetic:

i.e.

(ii) Cf. corolarului (integrale prime ale mișcării), are loc relația:

Fie reperul relativ $\mathcal{R}(\mathbf{O}; \{\vec{\epsilon}_\alpha\}_{1 \leq \alpha \leq 3})$ a.i. $\vec{\epsilon}_3 = \vec{u}$.

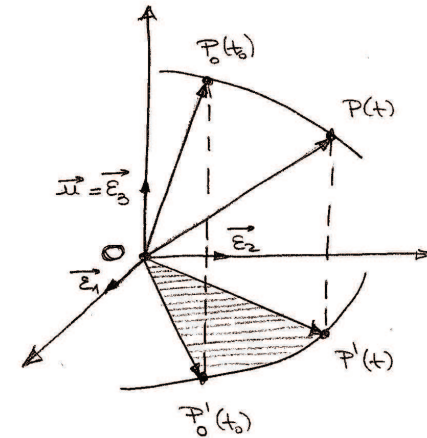
$$C = [\vec{x}(t) \times m \dot{\vec{x}}(t)] \cdot \vec{u} = \begin{vmatrix} 0 & 0 & 1 \\ x_1(t) & x_2(t) & x_3(t) \\ m \dot{x}_1(t) & m \dot{x}_2(t) & m \dot{x}_3(t) \end{vmatrix}, \quad \forall t \geq t_0 \quad (22)$$


Figure : Mișcarea punctului material $\mathbf{P}(t)$ în raport cu reperul relativ $\mathcal{R}(\mathbf{O}; \{\vec{\varepsilon}_\alpha\}_{1 \leq \alpha \leq 3})$.

$$x_2(t) \dot{x}_1(t) - x_1(t) \dot{x}_2(t) = \frac{C}{m}, \quad \forall t \geq t_0 \quad (23)$$
$$A(t) := \frac{dA(t)}{dt} = \frac{1}{2} [x_2(t) \dot{x}_1(t) - x_1(t) \dot{x}_2(t)] = \frac{C}{2m}, \quad \forall t \geq t_0 \quad (24)$$
$$\mathcal{A}(t) = \frac{C}{2m} (t - t_0), \quad \forall t \geq t_0 \quad \square \quad (25)$$