

Forțe centrale

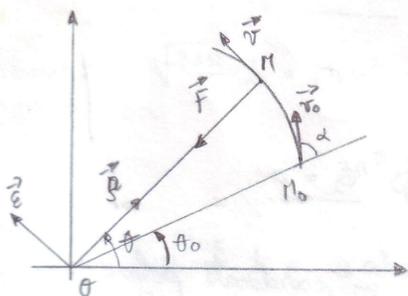
Se numește "forță centrală" forța a cărei direcție trece întotdeauna printr-un punct fixe.

$$m \cdot \vec{a} = \pm F \cdot \frac{\vec{r}}{r}$$

;  $\vec{F} = \pm F \vec{s}$    
 { - "atractive"  
 + "repulsive"

I Ecuația lui Binet:

$$\left\{ \begin{aligned} -\frac{mc^2}{k^2} \left[ \frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} \right] &= \pm F(r, \theta) \\ r(\theta_0) &= r_0 \\ \frac{d}{d\theta} \left( \frac{1}{r} \right) \Big|_{\theta=\theta_0} &= -\frac{1}{r_0} \frac{dy}{dx} \\ r^2 \dot{\theta} &= \underline{L} = r_0^2 \dot{\theta}_0 = r_0 v_0 \sin \alpha \end{aligned} \right.$$

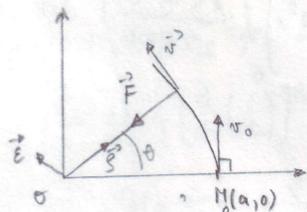


ii Dacă  $F = F(r)$  prin aplicarea teoremei energiei se obține:

$$c^2 \underbrace{\left\{ \left[ \frac{d}{d\theta} \left( \frac{1}{r} \right) \right]^2 + \frac{1}{r^2} \right\}}_{v^2} = \frac{2}{m} \int \pm F(r) dr + h$$

Aplicații:

① Să se determine mișcarea unui punct material M de masă m acționat de o forță centrală atractivă de mărime  $F = \frac{mk \sin^2 \theta}{r^2}$ . În momentul inițial punctul ocupă poziția  $M_0(a, 0)$  și are viteza  $\sqrt{2k/3a}$  perpendiculară pe raza vectorială.



Sol:  $F = F(r, \theta)$

Scriem ecuația lui Binet: Forța este atractivă

$$-\frac{mc^2}{k^2} \left\{ \frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} \right\} = -\frac{mk \sin^2 \theta}{r^2}$$

$$c = r_0 v_0 \sin \alpha = a \cdot \frac{\sqrt{2k}}{3a} = \sqrt{\frac{2}{3}} ak$$

$$\text{Atunci: } \frac{2}{3} ak \left\{ \frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} \right\} = +k \sin^2 \theta \Rightarrow \frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} = \frac{3}{2a} \sin^2 \theta \Rightarrow$$

$$\Rightarrow \frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} = \frac{3}{2a} \cdot \frac{1 - \cos 2\theta}{2}$$

Atarăm ecuația omogenă:  $\frac{d^2}{d\theta^2} \left( \frac{1}{r} \right) + \frac{1}{r} = 0$  și ec. caracteristică  $a^2 + 1 = 0 \Rightarrow a_{1,2} = \pm i$

și atunci  $\frac{1}{r_0} = C_1 \cos \theta + C_2 \sin \theta$

În funcție de forma membrului drept căutăm o soluție particulară:

$$\frac{1}{r_p} = \frac{3}{4a} + A \cos 2\theta$$

$$\left( \frac{1}{2 + \cos \theta} \right)' = -\frac{\sin \theta}{2 + \cos \theta} \quad \left( \frac{1}{1 + \cos^2 \theta} \right)' = -\frac{2 \cos \theta \sin \theta}{1 + \cos^2 \theta}$$

Înlocuim în ecuația neomogenă:

$$\frac{3}{4a} + A \cos 2\theta = \frac{3}{2a} + \frac{3 \cos 2\theta}{4a} \Rightarrow -3A \cos 2\theta = \frac{-3 \cos 2\theta}{4a} \Rightarrow$$

Atunci  $\frac{1}{r_p} = \frac{3}{4a} + \frac{\cos 2\theta}{4a}$

Soluția generală este:  $\frac{1}{r} = \frac{1}{r_0} + \frac{1}{r_p} = C_1 \cos \theta + C_2 \sin \theta + \frac{3}{4a} + \frac{\cos 2\theta}{4a}$

Aflăm  $C_1$  și  $C_2$  din condițiile inițiale:

$t=0: \begin{cases} \theta=0 \\ r_0=a \end{cases} \Rightarrow \frac{1}{a} = C_1 + \frac{3}{4a} + \frac{1}{4a} \Rightarrow C_1 = 0$

$\left. \frac{d}{d\theta} \left( \frac{1}{r} \right) \right|_{\theta=0} = -\frac{1}{r_0} \operatorname{ctg} \frac{\pi}{2} = 0$

$\left. \frac{d}{d\theta} \left( \frac{1}{r} \right) \right|_{\theta=0} = \left( C_2 \cos \theta + 2 \frac{\sin 2\theta}{4a} \right) \Big|_{\theta=0} = 0 \Rightarrow C_2 = 0$

Atunci:  $\left\{ \begin{array}{l} \frac{1}{r} = \frac{3 + \cos 2\theta}{4a} \\ r = \frac{4a}{3 + \cos 2\theta} \end{array} \right\}$  - ecuația traiectoriei în coordonate polare

Pentru a determina ecuațiile de mișcare folosim  $|r^2 \dot{\theta} = c|$

$r^2 \dot{\theta} = \sqrt{\frac{2ak}{3}} \Leftrightarrow r^2 \frac{d\theta}{dt} = \sqrt{\frac{2ak}{3}} \Rightarrow \int_0^\theta \frac{16a^2}{(3 + \cos 2\theta)^2} d\theta = \sqrt{\frac{2ak}{3}} \int_0^t dt$

$\sqrt{\frac{2ak}{3}} t = 16a^2 \int_0^\theta \frac{d\theta}{(3 + \cos 2\theta)^2} = 16a^2 \int_0^\theta \frac{d\theta}{\left( 3 + \frac{1 - \operatorname{tg}^2 \theta}{1 + \operatorname{tg}^2 \theta} \right)^2} = 16a^2 \int_0^\theta \frac{d\theta}{\left( \frac{3 + 3 \operatorname{tg}^2 \theta + 1 - \operatorname{tg}^2 \theta}{1 + \operatorname{tg}^2 \theta} \right)^2} =$

$\cos 2\theta = \frac{1 - \operatorname{tg}^2 \theta}{1 + \operatorname{tg}^2 \theta}$

$= 16a^2 \int_0^\theta \frac{d\theta}{\left( \frac{4 + 2 \operatorname{tg}^2 \theta}{1 + \operatorname{tg}^2 \theta} \right)^2} = 16a^2 \int_0^\theta \frac{d\theta}{4 \left( \frac{2 + \operatorname{tg}^2 \theta}{1 + \operatorname{tg}^2 \theta} \right)^2} = 4a^2 \int_0^\theta \left( \frac{1 + \operatorname{tg}^2 \theta}{2 + \operatorname{tg}^2 \theta} \right)^2 d\theta =$

$\operatorname{tg} \theta = u \Rightarrow \theta = \operatorname{arctg} u \Rightarrow d\theta = \frac{1}{1+u^2} du$

$= 4a^2 \int_0^u \left( \frac{1+u^2}{2+u^2} \right)^2 \frac{1}{1+u^2} du = 4a^2 \int_0^u \frac{1+u^2}{(2+u^2)^2} du = 4a^2 \int_0^u \frac{2+u^2-1}{(2+u^2)^2} du =$

$= 4a^2 \int_0^u \frac{1}{2+u^2} du - 4a^2 \int_0^u \frac{1}{(2+u^2)^2} du$

$I_1 = \int_0^u \frac{1}{2+u^2} du = \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg} \frac{u}{\sqrt{2}} \Big|_0^u = \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg} \frac{u}{\sqrt{2}}$

$I_2 = \int_0^u \frac{1}{(2+u^2)^2} du = \frac{1}{4} \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg} \frac{u}{\sqrt{2}} + \frac{1}{4} \frac{u}{(2+u^2)} \Big|_0^u = \frac{1}{4} \frac{1}{\sqrt{2}} \operatorname{arctg} \frac{u}{\sqrt{2}} + \frac{1}{4} \frac{u}{2+u^2}$

Fie  $I_m = \int_0^u \frac{1}{(2+u^2)^m} du = \int \frac{u'}{(2+u^2)^m} du = \frac{u}{(2+u^2)^m} - \int u \cdot \frac{-m \cdot 2u}{(2+u^2)^{m+1}} du =$

$\frac{u}{(2+u^2)^m} + 2m \int \frac{u^2}{(2+u^2)^{m+1}} du - 2m \int \frac{du}{(2+u^2)^{m+1}} du =$