

I.1. (10p) Să se calculeze dependențele de timp ale accelerării tangențiale și normale ale unui punct material de masă m , când punctul material:

- a) **(2p)** se deplasează în jos, de-a lungul unui plan înclinat de unghi α pornind cu viteza v_0 de la înălțimea h . Mișcarea se efectuează cu frecare (coeficient de frecare μ).

R:

Mișcarea pe plan înclinat este o mișcare rectilinie:

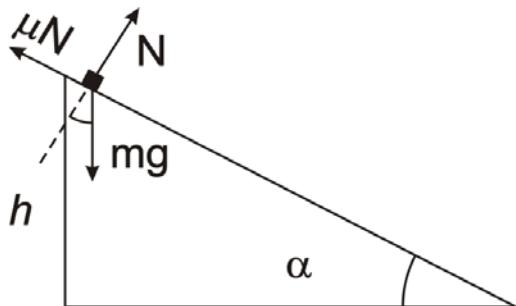
accelerația normală este zero ($a_n = \frac{v^2}{R}$ însă raza

de curbură a traectoriei este infinită) **(1p)**.

Accelerația tangențială este accelerația corpului de-a lungul planului înclinat (a vitezei) și este egală cu:

$$a_t = g(\sin \alpha - \mu \cos \alpha)$$

vezi figura din dreapta **(1p)**.



- b) **(2p)** se deplasează pe o traекторie circulară, cu viteza constantă v .

R:

Mișcarea este cu viteză constantă, accelerația tangențială $a_t = \frac{dv}{dt}$ este nulă **(1p)**. Accelerația

normală este $a_n = \frac{v^2}{R}$ **(1p)**, unde R este raza cercului.

- c) **(2p)** se deplasează pe o traectorie circulară cu viteza $v = b \cdot t^2$, unde b este o constantă.

R:

Accelerația tangențială este $a_t = \frac{dv}{dt} = 2bt$ **(1p)**, accelerația normală este $a_n = \frac{v^2}{R} = \frac{b^2 t^4}{R}$ **(1p)**.

- d) **(4p)** Pentru situația de la punctul c), să se calculeze dependența de timp a momentului kinetic și a momentului forței rezultante ce acționează asupra corpului – față de centrul cercului, și să se verifice teorema momentului kinetic.

R:

Momentul kinetic este $\vec{L} = \vec{r} \times \vec{p}$ iar mărimea acestuia este (impulsul x brațul impulsului) $L = r \cdot mv = r \cdot mbt^2$ **(1p)**. Forța rezultantă care acționează asupra corpului este produsul dintre masa corpului și accelerația acestuia. $\vec{F} = m(\vec{a}_t + \vec{a}_n)$ **(1p)**. Momentul forței este $\vec{M} = \vec{r} \times \vec{F} = \vec{r} \times m\vec{a}_t$ pentru că accelerația normală este paralelă cu vectorul r iar momentul

corespunzător va fi nul. Mărimea momentului forței este $M = r \cdot ma_t = r \cdot m2bt$ (1p). Se observă că $M = \frac{dL}{dt}$ (1p).

I.2. (9p) La capătul din stânga al unei scânduri lungime l și masă m de care trage o forță F sub unghiul α , este așezat un corp de masă m_1 , care este legat printr-un fir de corpul de masă m_2 , ca în figură. Presupunând că după eliberarea corpului de masă m_1 , m se deplasează înspre stânga iar m_1 înspre dreapta, să se calculeze:

a) (5p) Accelerăriile corpurilor și tensiunea din fire.

R:

Forțele care acționează asupra fiecărui corp sunt reprezentate în figurile din dreapta. Vom avea:

$$m_2g - T = m_2a_2 \quad (1p)$$

$$T - \mu N_1 = m_1a_2 \quad (1p)$$

$$N_1 - m_1g = 0 \quad (1p)$$

$$F \cos \alpha - \mu N_1 - \mu N = ma \quad (1p)$$

$$N + F \sin \alpha - N_1 - mg = 0 \quad (1p)$$

Avem 5 ecuații cu 5 necunoscute $\Rightarrow a_2, a, T, N_1, N$. Accelerăriile a_2, a sunt accelerăriile corpurilor față de Pământ.

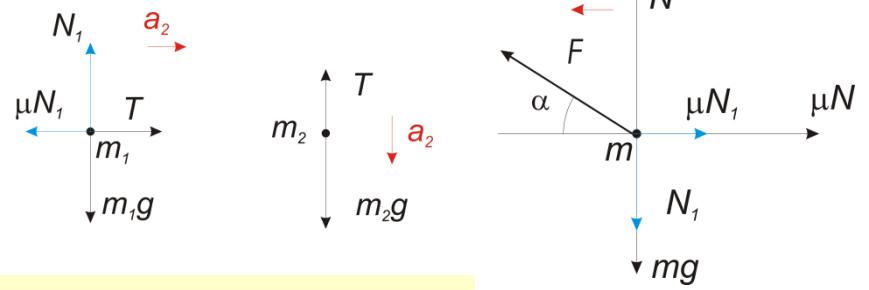
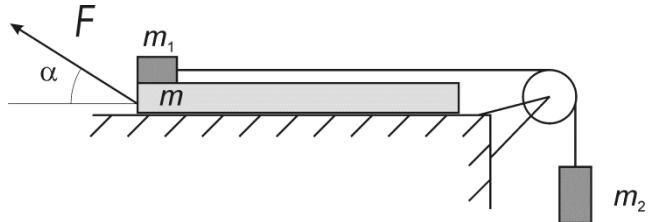
b) (4p) După cât timp cade m_1 de pe m ; ce spațiu a străbătut m în acest timp; ce spațiu a străbătut m_2 în acest timp?

R:

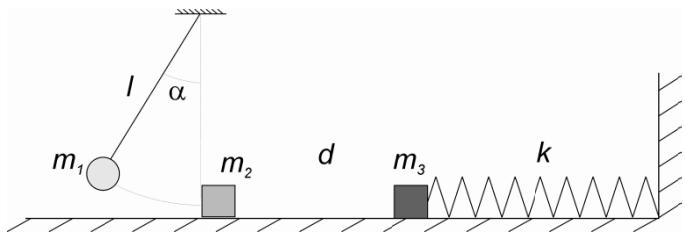
Accelerăția lui m_1 față de m este, vectorial $\vec{a}_2 - \vec{a}$, iar scalar: $a_2 + a$, orientată înspre dreapta (1p). m_1 străbate distanța l , pornind din repaus, cu accelerăția $a_2 + a$. $l = \frac{(a_2 + a)t^2}{2} \Rightarrow t \quad (1p)$.

În acest timp m a străbătut, spre stânga, distanța s cu accelerăția a : $s = \frac{at^2}{2}$ (1p) iar corpul m_2 a coborât cu distanța: $s_2 = \frac{a_2 t^2}{2}$ (1p).

Între toate suprafețele există frecare (μ)



I.3. (5p) Firul de care este atârnat un corp de masă m_1 , este deviat cu unghiul α față de verticală și apoi lăsat liber. Când trece prin poziția verticală, firul se rupe iar corpul m_1 ciocnește perfect plastic un corp de masă m_2 aflat în repaus. După ciocnire corpul m_2 se deplasează cu frecare pe o distanță d și apoi ciocnește plastic corpul m_3 atașat unui resort inițial nedeformat. Care este comprimarea maximă a resortului? Lungimea firului este l ; coeficientul de frecare dintre m_2 , m_3 și plan este μ ; constanta elastică a resortului este k .



R:

Nu există frecare pe prima porțiune, energia mecanică se conservă:

$$m_1gl(1 - \cos \alpha) = \frac{m_1v_1^2}{2}, \Rightarrow v_1, \text{ unde } v_1 \text{ este viteza corpului în poziție verticală, imediat înainte de ruperea firului (1p).}$$

Ciocnirea este plastică, se conservă impulsul:

$$m_1v_1 = (m_1 + m_2)v, \Rightarrow v \text{ (1p).}$$

Mișcarea este cu frecare, variația energiei mecanice este lucru mecanic al forței de frecare:

$$\frac{(m_1 + m_2)v_2^2}{2} - \frac{(m_1 + m_2)v^2}{2} = -\mu(m_1 + m_2)gd \Rightarrow v_2 \text{ (1p). } v_2 \text{ este viteza corpului imediat înainte de cea de-a doua ciocnire plastică.}$$

Ciocnire plastică, se conservă impulsul:

$$(m_1 + m_2)v = (m_1 + m_2 + m_3)v_3, \Rightarrow v_3 \text{ (1p). } v_3 \text{ este viteza corpurilor imediat după ciocnirea plastică.}$$

Energia mecanică a corpurilor în acest moment este: $\frac{(m_1 + m_2 + m_3)v_3^2}{2}$, și, după comprimarea

resortului o regăsim în energie potențială elastică și lucru mecanic împotriva forțelor de frecare. Variația energiei mecanice este lucru mecanic al forțelor de frecare.

$$\frac{kx^2}{2} - \frac{(m_1 + m_2 + m_3)v_3^2}{2} = -\mu(m_1 + m_2 + m_3)gx \Rightarrow x \text{ (1p).}$$

I.4. (3p) Un mobil se mișcă pe o traiectorie plană curbilinie astfel încât $v_x = const = c$. Să se

arate că accelerația se poate scrie: $a = \frac{v^3}{Rc}$ unde v este viteza mobilului iar R este raza de curbură.

R:

Dacă $v_x = \text{const}$, atunci $a_x = 0$ iar accelerația are componentă doar pe axa y .

Pe de altă parte: $v^2 = v_x^2 + v_y^2$. Dacă derivăm în raport cu timpul vom avea:

$$2v \frac{dv}{dt} = 0 + 2v_y \frac{dv_y}{dt}, \text{ adică: } 2va_t = 0 + 2v_y a \text{ adică } va_t = v_y a.$$

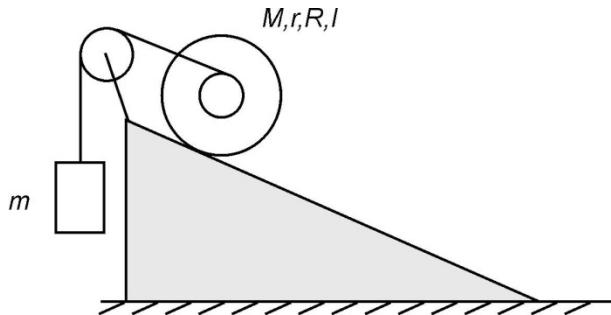
Pe de altă parte, $a^2 = a_n^2 + a_t^2$,

adică $a^2 = \frac{v^4}{R^2} + \frac{v_y^2 a^2}{v^2} = \frac{v^4}{R^2} + \frac{a^2}{v^2} (v^2 - c^2)$ iar de aici: $\frac{a^2(v^2 - v^2 + 4c^2)}{v^2} = \frac{v^4}{R^2}$ de unde rezultă

$$a = \frac{v^3}{Rc}, \text{ QED.}$$

Total partea 1: 27 puncte = nota 9 + 1 din oficiu = 10.

Vă rog să-mi semnalați eventualele erori.



2.1 (9p) Pe un tambur de raze r și R , masă M și moment de inerție I (față de axa de simetrie) este înfășurat un fir ca în figură. Tamburul este plasat pe un plan înclinat de unghi α iar de capătul liber al firului este legat un corp de masă m .

a) **(5p)** Calculați accelerația corpului m .

R:

Reprezentăm toate forțele care acționează asupra corpurilor și alegem direcții de mișcare:

Pentru mișcarea de translație vom avea:

$$T - mg = ma \quad (1p)$$

$$F_f + Mg \sin \alpha - T = Ma_c \quad (1p)$$

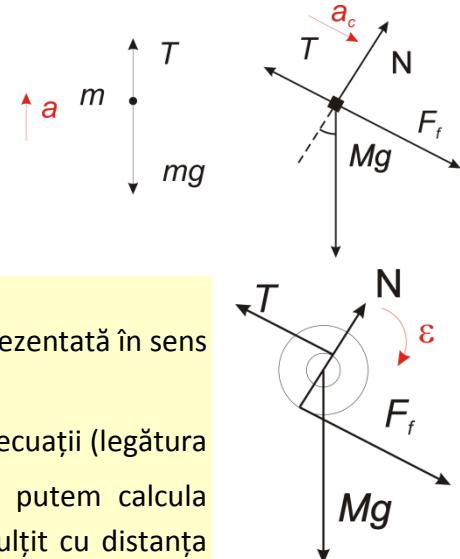
Iar pentru mișcarea de rotație:

$$-TR - F_f R = I\epsilon \quad (1p) \text{ (se pare că forța de frecare trebuia reprezentată în sens invers).}$$

Necunoscute: T, a_c, a, F_f, ϵ , deci mai avem nevoie de două ecuații (legătura între accelerării). Punctul de contact fiind un punct fix, putem calcula accelerația oricărui punct de pe tambur ca și epsilon înmulțit cu distanța până la punct.

$$a_c = \epsilon R \quad (1p)$$

$$a = \epsilon(R + r) \quad (1p)$$



b) **(2p)** Care este numărul de rotații efectuat de tambur într-un timp t ?

R:

Unghiul de rotație al tamburului după timpul t va fi:

$$\theta = \frac{\epsilon t^2}{2} \quad (1p) \text{ iar numărul de rotații } N \text{ efectuate în acest timp va fi: } N = \frac{\theta}{2\pi} \quad (1p).$$

c) **(2p)** Care este energia cinetică a tamburului după timpul t ?

R:

Energia cinetică a tamburului se compune din energie cinetică de rotație și energie cinetică de translație.

$$E_c = \frac{Mv^2}{2} + \frac{I\omega^2}{2} \quad (1p) \text{ unde } v = a_c t \text{ și } \omega = \epsilon t \quad (1p)$$

Scripetele este ideal, tamburul pleacă din repaus, iar mișcarea este fără alunecare.

2.2. (5p) O sferă de gheată densitate $\rho = 0.92 \text{ g/cm}^3$ este scufundat la adâncimea h în apă, de densitate 1 kg/l și apoi este lăsată liber.

- a) **(3p)** La ce înălțime se ridică sferă deasupra nivelului lichidului din vas? Se consideră că nivelul lichidului din vas nu se modifică și se neglijă frecările.

R:

La adâncimea h , asupra sferei acționează forță de greutate ρVg și forță Arhimedică $\rho_a Vg$.

Rezultanta acestor două forțe produce o accelerare: $\rho Vg = \rho_a Vg - \rho Vg$, adică $a = g \frac{\rho_a - \rho}{\rho}$

(1p).

Bila parcurge distanța h cu această accelerare, în timpul t : $h = \frac{at^2}{2} \Rightarrow t$. Viteza la ieșirea din

apa va fi: $v = at = \sqrt{2ah}$ **(1p).**

Conservarea de energie pentru a afla la ce înălțime ajunge corpul:

$$\frac{mv^2}{2} = mgD, \text{ de unde } D = \frac{v^2}{2g} = \frac{2ah}{2g} = h \frac{\rho_a - \rho}{\rho} \quad \text{(1p).}$$

- b) **(2p)** presupunând că plutește pe apă, ce fracție din volumul corpului va fi la suprafață.

R:

Dacă plutește pe apă, forța Arhimedică este echilibrată de greutatea corpului:

$\rho Vg = \rho_a (1 - k) Vg$, **(1p)** unde prin k am notat fracția din volumul corpului care este deasupra apei.

$\rho = \rho_a - k \rho_a$, iar $k = \frac{\rho_a - \rho}{\rho_a} = 0.08$ **(1p)**. Acest procentaj este mai mare pentru apă sărată care

are o densitate mai mare decât apă „dulce”.

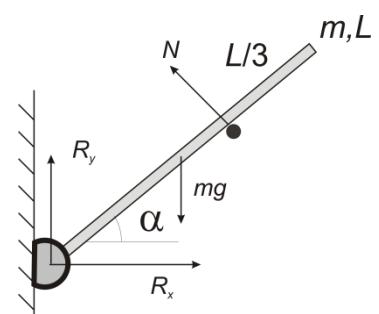
2.3. (3p) O bară de lungime L și masă m , care se poate rota liber în jurul unei articulații, este rezemată de un sprijin aflat la $L/3$ de vârful ei, ca în figură. Să se calculeze reacțiunile în punctul de sprijin și în articulație.

R:

Bara este în echilibru (de translație și rotație) sub acțiunea forțelor reprezentate în figura din dreapta.

$$R_x - N \sin \alpha = 0 \quad \text{(1p)}$$

$$R_y + N \cos \alpha - mg = 0 \quad \text{(1p)}$$



$$mg \frac{L}{2} \cos \alpha - N \frac{2L}{3} = 0 \quad (1p)$$

Trei ecuații cu trei necunoscute $\Rightarrow R_x, R_y, N$

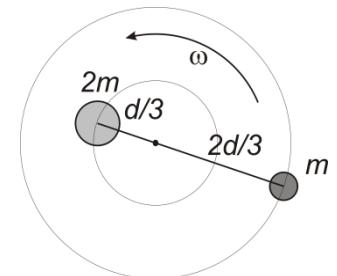
2.4. (3p) Două stele se rotesc (pe trajectoare circulare) în jurul centrului lor de masă. Una din stele are masa m iar celală are masa de două ori mai mare. Distanța dintre stele este d . Constanta gravitațională este cunoscută. Să se calculeze:

- a) **(2p)** Perioada de rotație a stelelor în jurul centrului de masă.

R:

Varianta elegantă:

Distanța dintre stele este constantă, egală cu d . Fiecare stea se rotește pe o trajectorie circulară în jurul centrului de masă (vezi varianta intuitivă) și/sau, se mai poate spune că fiecare stea se rotește în jurul celeilalte, tot pe o trajectorie circulară (vezi varianta elegantă).



Sistemul ce descrie mișcarea a două particule, între care acționează forțe centrale, se reduce la mișcarea unui punct material de masă egală cu masa redusă $\mu = \frac{2m \cdot m}{2m + m} = \frac{2m}{3}$, aflat la distanța d (distanța dintre cele două particule) față de un sistem de coordinate cu originea în una din particule, și asupra căruia acționează forța centrală ($F = G \frac{2m \cdot m}{d^2}$). În cazul nostru d este constantă, iar mișcarea este circulară cu viteza unghiulară ω . Forța centrală este deci forță care produce accelerația centripetă: $G \frac{2m \cdot m}{d^2} = \mu \omega^2 d$, rezultând: $\omega^2 = \frac{3Gm}{d^3}$. Iar $T = \frac{2\pi}{\omega}$.

Varianta intuitivă:

Pozitia centrului de masă, față de corpul greu este: $x_{CM} = \frac{md}{m+2m} = \frac{d}{3}$, și deci la $2\frac{d}{3}$ față de corpul ușor, vezi desenul (1p).

Corpurile se mișcă, ambele, pe trajectorie circulară (accelerație normală egală cu $\omega^2 r$, sub acțiunea forței de interacțiune gravitațională dintre ele, $\frac{Gm2m}{d^2} \cdot \frac{Gm2m}{d^2} = m\omega^2 \frac{2d}{3}$). Același

rezultat și dacă scriam asta pentru corpul greu: $\frac{Gm2m}{d^2} = 2m\omega^2 \frac{d}{3}$. Din una din ele obținem

viteza unghiulară: $\omega^2 = \frac{3Gm}{d^3}$ (1p). $T = \frac{2\pi}{\omega}$.

- b) **(0.5p)** Raportul dintre momentele cinetice ale celor două stele.

R:

Momentul cinetic față de axa de rotație: $L = I_0 \omega = mr^2 \omega$ și vom avea:

$$L_1 = m \left(\frac{2d}{3} \right)^2 \omega \text{ iar } L_2 = 2m \left(\frac{d}{3} \right)^2 \omega . \frac{L_1}{L_2} = 2 \quad (\textcolor{red}{0.5p})$$

c) **(0.5p)** Raportul dintre energiile cinetice ale celor două stele.

R:

Energiile cinetice de rotație se pot scrie ca: $L = \frac{I_0 \omega^2}{2} = \frac{mr^2 \omega^2}{2}$ și vom avea:

$$E_{c1} = \frac{m}{2} \left(\frac{2d}{3} \right)^2 \omega^2 \text{ și } E_{c2} = \frac{2m}{2} \left(\frac{d}{3} \right)^2 \omega^2 . \frac{E_{c1}}{E_{c2}} = 2 \quad (\textcolor{red}{0.5p})$$

Puteți solicita formule, în cazul în care considerați necesar.

Total partea 2: 20 puncte = nota 9 + 1 din oficiu = 10.

Vă rog să-mi semnalăți eventualele erori.