

31)

ა) ვთქვათ ზამბარას მაქსიმალური შეკუმშვაა x . ჩვენ გვინდა რომ ზამბარას დრეკადობის ძალამ არ გადააჭარბოს მარჯვენა სხეულზე მოქმედ ხახუნის ძალის მაქსიმალურ მნიშვნელობას. ანუ:

$$kx \leq 2\mu mg \implies x \leq 2\mu mg/k.$$

v -სა და x -ის დაკავშირება ენერგიის მუდმივობის კანონიდანაც შეგვიძლია. მარცხენა ბლოკის საწყისი კინეტიკური ენერგია ტოლი იქნება ზამბარას პოტენციურ ენერგიისა და ხახუნის ძალის მიერ შესრულებული მუშაობის მოდულის ჯამისა.

$$\frac{mv^2}{2} = \frac{kx^2}{2} + (\mu mg)x.$$

x -ის მიმართ კვადრატული განტოლების ამოხსნა არ არის საჭირო. ჩვენ შეგვიძლია გამოვიყენოთ პირველი განტოლების პირობა და ჩავსვათ იგი მეორე განტოლებაში:

$$\begin{aligned} \frac{mv^2}{2} &\leq \frac{k}{2} \left(\frac{2\mu mg}{k} \right)^2 + (\mu mg) \left(\frac{2\mu mg}{k} \right) \\ \implies \frac{mv^2}{2} &\leq \frac{4\mu^2 m^2 g^2}{k} \implies v \leq \sqrt{\frac{8\mu^2 m g^2}{k}}. \end{aligned}$$

ბ) თუ სიჩქარე მიიღებს თავის მაქსიმალურ მნიშვნელობას:

$$x = 2\mu mg/k.$$

ენერგიის მუდმივობის კანონის ხელახლა დაწერით კი ვიღებთ:

$$\begin{aligned} \frac{kx^2}{2} &= \frac{mu^2}{2} + (\mu mg)x \\ \implies \frac{k}{2} \left(\frac{2\mu mg}{k} \right)^2 &= \frac{mu^2}{2} + (\mu mg) \left(\frac{2\mu mg}{k} \right) \end{aligned}$$

საიდანაც $u=0$. ანუ მარცხენა ბლოკი მიაღწევს წონასწორობის მდებარეობას და გაჩერდება.

32)

დავწეროთ ენერგიის შენახვის კანონი ქვედა სხეულისთვის მოძრაობის დაწყების მომენტიდან დაჯახების მომენტამდე.

$$\begin{aligned}
 K^i + U_s^i + U_g^i &= K^f + U_s^f + U_g^f \\
 \Rightarrow 0 + \frac{1}{2}kd^2 + 0 &= \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}k\left(\frac{d}{2}\right)^2 + mg\frac{d}{2} \\
 \Rightarrow \frac{3}{8}kd^2 - mg\frac{d}{2} &= \frac{1}{2}mv^2.
 \end{aligned}$$

იმპულსის მუდმივობის კანონით ორივე სხეული ერთად გააგრძელებს მოძრაობას v-ს ნახევარი სიჩქარით. ანუ კინეტიკური ენერგია შემცირდება ორჯერ.
ენერგიის შენახვის კანონი კი ხელახლა რომ დავწეროთ:

$$\begin{aligned}
 K^i + U_s^i + U_g^i &= K^f + U_s^f + U_g^f \\
 \Rightarrow \left(\frac{3}{16}kd^2 - mg\frac{d}{4}\right) + \frac{1}{2}k\left(\frac{d}{2}\right)^2 + 0 &= 0 + 0 + (2m)g\frac{d}{2} \\
 \Rightarrow \frac{5}{16}kd^2 &= \frac{5mgd}{4} \\
 \Rightarrow k &= \frac{4mg}{d}.
 \end{aligned}$$

33)

ჩვენ გვჭირდება მაქსიმალური სიმაღლისთვის შემდეგი პირობა:

$$h = \frac{v_0^2 \sin^2 \theta}{2g}.$$

ხოლო ფრენის სიშორისთვის:

$$2\ell = \frac{2v_0^2 \sin \theta \cos \theta}{g}.$$

ამ ორის გაერთიანებით:

$$\frac{h}{\ell} = \frac{\sin \theta}{2 \cos \theta} \Rightarrow \tan \theta = \frac{2h}{\ell}.$$

ბ) ტანგენსის მაგივრად ჩავწეროთ გასროლის კუთხის სინუსი:

$$\sin \theta = 2h / \sqrt{4h^2 + \ell^2}.$$

ჩავსვათ მიღებული გამოსახულება სიმაღლის განტოლებაში და მივიღებთ:

$$h = \frac{v_0^2}{2g} \cdot \frac{4h^2}{4h^2 + \ell^2} \implies v_0^2 = g \left(\frac{4h^2 + \ell^2}{2h} \right).$$

გ) სიჩქარის მინიმუმის მისაღებად გავაწარმოოთ მისი გამოსახულება სიმაღლის მიმართ და გავუტოლოთ მიღებული გამოსახულება ნულს.

$$0 = 2h(8h) - (4h^2 + \ell^2) \cdot 2 \implies 0 = 4h^2 - \ell^2 \implies h = \frac{\ell}{2}.$$

ასეთ შემთხვევაში

$$\tan \theta = 2(\ell/2)/\ell = 1 \implies \theta = 45^\circ.$$

34)

ხახუნის ძალა ერთდროულად ორ რამეს აკეთებს. იგი ამცირებს ბურთის გადატანითი მოძრაობის სიჩქარეს $F = ma$ კანონით და ზრდის ბურთის კუთხურ სიჩქარეს $\tau = I\alpha$ კანონით. ანუ $\Delta\omega$ და Δv ერთმანეთთან კავშირში არიან. მათი დაკვირება შეგვიძლია იმპულსის მომენტის ფორმულით: $L = Rp$. $\Delta L = R\Delta p$. რადგანაც კუთხური სიჩქარის ზრდასთან ერთად გადატანითი მოძრაობის სიჩქარე მცირდება, ნიშანი მინუსიც საჭიროა.

$$\begin{aligned} I\Delta\omega &= -Rm\Delta v \implies \left(\frac{2}{5}mR^2 \right) \Delta\omega = -Rm\Delta v \\ &\implies \Delta\omega = -\frac{5}{2R}\Delta v. \end{aligned}$$

საბოლოო მომენტში

$$v_f = R\omega_f \implies \omega_f = \frac{v_f}{R}.$$

კუთხური სიჩქარე იცვლება ნულიდან ω_f მდე, ხოლო სიჩქარე იცვლება v_0 დან v_f -მდე. ამ ყველაფრის გათვალისწინებით:

$$\frac{v_f}{R} = -\frac{5}{2R}(v_f - v_0) \implies \frac{7v_f}{2} = \frac{5v_0}{2} \implies v_f = \frac{5v_0}{7}.$$

35)

მონეტა მაშინ დაკარგავს საშრობთან კონტაქს, როცა რეაქციის ძალა N გახდება ნულის ტოლი. მაშინ ცენტრისკენული აჩქარებისთვის ნიუტონის მეორე კანონი დაიწერება შემდეგნაირად:

$$mg \cos \theta = \frac{mv^2}{R} \implies v^2 = gR \cos \theta.$$

ეს განტოლება გვიკავშირებს მონეტის სიჩქარესა და კუთხეს, რომლის გაგებაც გვსურს. თითოეულის გასაგებად გვჭირდება დამატებითი განტოლებები. საშრობთან კონტაქტის დაკარგვის მომენტში მონეტის კოორდინატებია (ცენტრის მიმართ) $R \sin \theta, R \cos \theta$. თუ განვიხილავთ მონეტის თავისუფალ ვარდნის, საწყისი სიჩქარის კუთხე ჰორიზონტისადმი იქნება θ . კოორდინატების დროზე დამოკიდებულების ფორმულები კი მოიცემა შემდეგნაირად.

$$x(t) = R \sin \theta - (v \cos \theta)t,$$
$$y(t) = R \cos \theta + (v \sin \theta)t - gt^2/2.$$

თუ მონეტა ეცემა დიამეტრალურად საპირისპირო წერტილს, მაშინ საბოლოო კოორდინატები იქნება $-R \sin \theta, -R \cos \theta$. ამიტომ:

$$R \sin \theta - (v \cos \theta)t = -R \sin \theta \implies (v \cos \theta)t = 2R \sin \theta,$$
$$R \cos \theta + (v \sin \theta)t - gt^2/2 = -R \cos \theta \implies gt^2/2 - (v \sin \theta)t = 2R \cos \theta.$$

გამოვსახოთ t პირველი განტოლებიდან და ჩავსვათ მეორეში:

$$\frac{g}{2} \left(\frac{2R \sin \theta}{v \cos \theta} \right)^2 - v \sin \theta \left(\frac{2R \sin \theta}{v \cos \theta} \right) = 2R \cos \theta$$
$$\implies \frac{gR \sin^2 \theta}{v^2 \cos^2 \theta} = \frac{\sin^2 \theta}{\cos \theta} + \cos \theta$$
$$\implies \frac{gR \sin^2 \theta}{v^2 \cos^2 \theta} = \frac{1}{\cos \theta}$$
$$\implies v^2 = \frac{gR \sin^2 \theta}{\cos \theta}.$$

ესეც მეორე განტოლება რომელიც სიჩქარესა და კუთხეს აკავშირებს. მისი გაერთიანება პირველთან გვაძლევს:

ა) $\frac{gR \sin^2 \theta}{\cos \theta} = gR \cos \theta \implies \tan^2 \theta = 1 \implies \theta = 45^\circ.$

ბ) $v = \sqrt{\frac{gR}{\sqrt{2}}} \implies \omega = \frac{v}{R} = \sqrt{\frac{g}{\sqrt{2}R}}.$