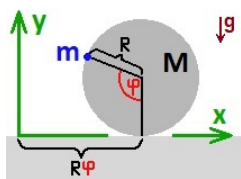
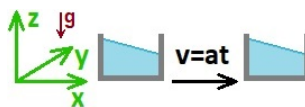


Domáca Úloha na body za semester # 10

odovzdať (riešenie poslať na e-mail) najneskôr v stredu 23. decembra 2020



obr. č. 1



obr. č. 2

1. [1,5 b] Na prvom obrázku je homogénny valec s hmotnosťou M a polomerom R , ktorý sa môže kotúľať po vodorovnej rovine. Na kraji valca je pripevnený hmotný bod s hmotnosťou m . Ak si zavedieme zovšeobecnenú súradnicu φ ako na obrázku, tak poloha ťažiska valca je $x_{\text{ťaž.}} = R\varphi$, $y_{\text{ťaž.}} = R$, a poloha hmotného bodu s hmotnosťou m je $x_{\text{h.b.}} = x_{\text{ťaž.}} - R \sin \varphi$, $y_{\text{h.b.}} = y_{\text{ťaž.}} - R \cos \varphi$. Kinetická energia sústavy je daná translačným pohybom ťažiska valca, $\frac{1}{2}M(\dot{x}_{\text{ťaž.}}^2 + \dot{y}_{\text{ťaž.}}^2)$, rotačným pohybom valca, $\frac{1}{2}I_{\text{valec}}\dot{\varphi}^2$, a pohybom hmotného bodu s hmotnosťou m , $\frac{1}{2}m(\dot{x}_{\text{h.b.}}^2 + \dot{y}_{\text{h.b.}}^2)$, a potenciálna energia je daná homogénnym tiažovým zrýchlením g . Úlohou je:

- [0,25 b] Vypočítať moment zotrvačnosti valca I_{valec} .
- [0,5 b] Nájsť Lagranžian a odvodiť pohybovú rovnicu.
- [0,5 b] Odvodenú pohybovú rovnicu zbezrozmerniť,

$$\tau = \sqrt{\frac{g}{R}}t, \quad \varepsilon = \frac{m}{M},$$

malo by vyjsť

$$\left[\frac{3}{2} + 2\varepsilon(1 - \cos \varphi) \right] \frac{d^2\varphi}{d\tau^2} + \varepsilon(\sin \varphi) \left[1 + \left(\frac{d\varphi}{d\tau} \right)^2 \right] = 0,$$

a riešiť ju poruchovo do prvého rádu v parametri ε .

- [0,25 b] Ukázať, že riešenie spĺňajúce počiatkové podmienky,

$$\varphi(0) = A, \quad \dot{\varphi}(0) = \sqrt{\frac{g}{R}}B,$$

je¹

$$\begin{aligned} \varphi(t) = & A + \sqrt{\frac{g}{R}}Bt + \\ & + \frac{m}{M} \frac{2}{3} \frac{1 + B^2}{B^2} \left[\sin \left(A + \sqrt{\frac{g}{R}}Bt \right) - \right. \\ & \left. - (\sin A) - (\cos A) \sqrt{\frac{g}{R}}Bt \right] + \end{aligned}$$

¹Vzdialenosť, o ktorú sa valec prekotúľa, resp. poloha ťažiska valca je $R\varphi(t)$, a môže nadobúdať akékoľvek číselné hodnoty, takže ani uhol φ nie je žiadúce obmedzovať na interval $(0, 2\pi)$. Poloha $\varphi = 0$ sa líši od polohy $\varphi = 2\pi$.

+ konštanta rádu $\left(\frac{m}{M}\right)^2 \cdot$ nejaká funkcia (t) .

2. **[1 b]** Na druhom obrázku je nádoba s nestlačiteľnou kvapalinou ($\rho =$ konšt.), ktorá je v smere osi x urýchľovaná konštantným zrýchlením a tak, že v čase $t = 0$ nádoba stála. Predpokladajme, že kvapalina sa hýbe spolu s nádobou ako tuhé teleso, teda vektorové pole rýchlosti tečenia kvapaliny je $\vec{v} = at\vec{e}_x$. Riešením Navierovej–Stokesovej rovnice,

$$(\vec{v} \cdot \vec{\nabla})\vec{v} + \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} = -\frac{1}{\rho}\vec{\nabla}p + \vec{g} + \frac{\eta}{\rho} \left(\vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{v}) + \Delta \vec{v} \right), \quad \vec{g} = -g\vec{e}_z,$$

- (a) **[0,75 b]** nájdite tlak p ako funkciu priestorových súradníc a času.
 (b) **[0,25 b]** Overte, že z podmienky nulového tlaku je hladina kvapaliny daná vzťahom

$$z = -\frac{a}{g}x + f(t),$$

kde $f(t)$ je funkcia času, ktorú možno špecifikovať zadaním objemu kvapaliny v nádobe.² Kvapalina sa teda správa ako keby bola v nádobe, ktorá stojí, ale je naklonená,³ pričom uhol náklonu α je daný vzťahom $\operatorname{tg} \alpha = \left| \frac{\partial z}{\partial x} \right| = \frac{a}{g}$.

²Ak má podstava nádoby tvar štvorca s dĺžkou hrany l a je v rovine $z = 0$, v čase $t = 0$ nádoba stála a jej okraj bol v polohe $x = 0$, a hladina kvapaliny je naklonená iba tak, aby kvapalina z nádoby ani nevytekala a aby ani časť dna nádoby nevytŕčala nad hladinu, tak objem kvapaliny v nádobe sa dá počítať ako

$$V = \int_{\frac{1}{2}at^2}^{\frac{1}{2}at^2+l} dx \int_0^l dy \int_0^{-\frac{a}{g}x+f(t)} dz,$$

čo funkciu $f(t)$ špecifikuje na tvar

$$f(t) = \frac{V}{l^2} + \frac{a}{2g} (l + at^2).$$

³V sústave spojenj s nádobou sa hydrodynamika redukuje na hydrostatiku, ale pôsobí v nej zotrvačná sila, ktorá „nakláňa“ hladinu.