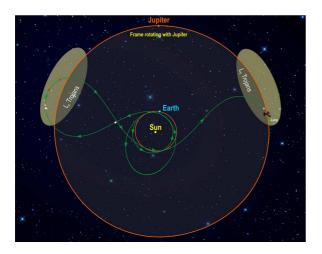
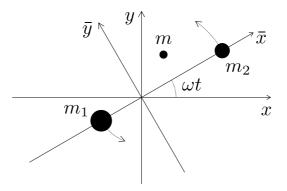
## Příklad z teoretické mechaniky č. 2 (2021)

Před dvěma týdny 16. října 2021 vypustila NASA z Mysu Canaveral kosmickou sondu Lucy, která má vůbec poprvé zblízka prozkoumat 6 asteroidů ze skupiny tzv. Trojánů. Ty se nacházejí v blízkosti Lagrangeových bodů  $L_4$  a  $L_5$  v soustavě Slunce–Jupiter: obíhají po stejné dráze jako Jupiter, ale přesně 60° před ním a za ním. Kromě toho existují ještě tři další rovnovážné polohy ležící na spojnici Slunce a Jupitera  $L_1$ ,  $L_2$  a  $L_3$ .





Cílem úlohy je najít tyto Lagrangeovy body, tedy korotující rovnovážné polohy v tzv. omezeném rovinném kruhovém problému tří těles. V této aproximaci Slunce a Jupiter o hmotnostech  $m_1$  a  $m_2$  vykonávají keplerovský kruhový pohyb kolem těžiště Sluneční soustavy. V rovině jejich vzájemného oběhu se pohybuje asteroid mnohem menší hmotnosti m, takže pohyb Slunce ani Jupitera nijak neovlivňuje.



Označíme-li celkovou hmotnost soustavy Slunce a Jupitera  $M=m_1+m_2$  a relativní hmotnost Jupitera  $\alpha=m_2/M$ , můžeme napsat Lagrangeovu funkci pro asteroid v težišťové soustavě

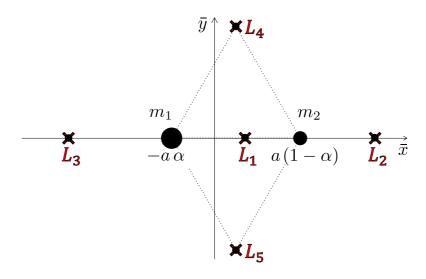
$$L = \frac{1}{2}m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2) + GmM\left[\frac{1-\alpha}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_1(t)|} + \frac{\alpha}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_2(t)|}\right],\tag{1}$$

kde kartézská poloha asteroidu je  $\mathbf{r} = (x, y)$ . Polohy Slunce a Jupitera závisí na čase, konkrétně pro kruhové orbity je  $\mathbf{r}_1(t) = -a \alpha (\cos \omega t, \sin \omega t)$  a  $\mathbf{r}_2(t) = a (1 - \alpha) (\cos \omega t, \sin \omega t)$ , kde a je vzdálenost Jupitera od Slunce a  $\omega$  je úhlová rychlost jejich vzájemného oběhu.

1. Ukažte, že transformací  $(x, y) = (\bar{x} \cos \omega t - \bar{y} \sin \omega t, \bar{x} \sin \omega t + \bar{y} \cos \omega t)$  do soustavy  $(\bar{x}, \bar{y})$  korotující spolu s  $m_1$  a  $m_2$  budou obě tělesa ležet na ose  $\bar{x}$  a že Lagrangeova funkce je

$$L = \frac{1}{2}m\left[(\dot{\bar{x}} - \omega \,\bar{y})^2 + (\dot{\bar{y}} + \omega \,\bar{x})^2\right] + GmM\left[\frac{1 - \alpha}{\sqrt{(\bar{x} + \alpha \,a)^2 + \bar{y}^2}} + \frac{\alpha}{\sqrt{(\bar{x} - (1 - \alpha) \,a)^2 + \bar{y}^2}}\right]. \tag{2}$$

- 2. Přechodem do neinerciální soustavy se v Lagrangeově funkci nově započetla odstředivá a Coriolisova síla. Přesvědčte se o tom následovně: Lagrangeovy pohybové rovnice bez vlivu gravitace (položením G=0) by měly odpovídat působení síly  $\mathbf{F}=m\,\omega^2\,\bar{\mathbf{r}}-2\,m\,\boldsymbol{\omega}\times\dot{\bar{\mathbf{r}}},$  kde  $\bar{\mathbf{r}}=(\bar{x},\bar{y})$  a vektor úhlové rychlosti  $\boldsymbol{\omega}$  je orientován v kladném směru osy z.
- 3. Lagrangeova funkce (2) nezávisí na čase, takže zobecněná energie h je integrálem pohybu. Explicitně odvoďte tuto veličinu a ukažte, že zachovávající se energii h v rotující soustavě nelze získat pouhou změnou znaménka v (2). Důvodem je, že člen  $\frac{1}{2}m\,\omega^2(\bar{x}^2+\bar{y}^2)$  odpovídající odstředivé síle se sice chová jako potenciál (mění znaménko), ale člen lineární v rychlostech odpovídající Coriolisově síle v energii nevystupuje, protože tato síla působí kolmo na rychlost a nekoná tudíž práci.
- 4. Napište Lagrangeovy rovnice odpovídající (2).
- 5. Z nich pak odvoďte rovnice pro stacionární polohu tělesa m v soustavě  $(\bar{x}, \bar{y})$  tím, že položíte časové derivace všech poloh i rychlostí rovné nule. Použijte vyjádření úhlové rychlosti  $\omega^2 = GM/a^3$  oběhu Jupitera a Slunce ze 3. Keplerova zákona.
- 6. V případě  $\bar{y} \neq 0$  ověřte, že existují dvě řešení, a to přesně ve vrcholech rovnostranného trojúhelníka,  $\bar{x} = (\frac{1}{2} \alpha) a$ ,  $\bar{y} = \pm \frac{\sqrt{3}}{2} a$ , což jsou hledané Lagrangeovy body  $L_4$  a  $L_5$ .



Řešením rovnic získaných v 5. bodě lze najít další tři Lagrangeovy body ležící na  $\bar{y}=0$ . V tomto případě platí pro polohy bodů v bezrozměrné souřadnici  $\xi=\bar{x}/a$  rovnice

$$\xi - (1 - \alpha) \frac{\xi + \alpha}{|\xi + \alpha|^3} - \alpha \frac{\xi - (1 - \alpha)}{|\xi - (1 - \alpha)|^3} = 0.$$
 (3)

Tu je nutno řešit numericky. Má vždy tři reálné kořeny, tzv. kolineární Lagrangeovy body:  $L_1$  mezi Sluncem a Jupiterem,  $L_2$  vpravo od Jupitera a  $L_3$  vlevo od Slunce.

J. Podolský, ÚTF, 3. 11. 2021