



### Решење: Задача 3 (10 поена)

- (а) Ласерски сигнал се креће брзином светлости и у времену  $dt$  пређе двоструко растојање,  $2a$ , од земље до месеца. Дакле, налазимо просечно растојање до месеца као  $a = c/(2dt) \approx 384000 \text{ km}$  (**0.5 поена**). Ако се месец удаљава брзином  $v$  од земље, онда је време повратка у години  $G$  дужи за  $\Delta t = 2v(G - G_0)/c$  него у години  $G_0$ . Одавде добијамо брзину удаљавања месеца као  $v = c\Delta t/2(G - G_0)$ , што заменом вредности даје  $v \approx 3.8 \text{ cm/години}$  (**0.5 поена**).
- (б) Брзину промене дужине дана можемо наћи из одржања момента импулса система земља-месец. Нека је  $\Omega$  угаона брзина месеца око земље. Током његовог кретања по кружној орбити, центрипетална сила,  $F_c = M_m a \Omega^2$ , мора бити једнака сили гравитације између земље и месеца,  $F_g = G \frac{M_z M_m}{a^2}$  (сматрајући да приближно месец кружи око центра земље). Једнакост између ове две силе даје везу између угаоне брзине месеца и растојања од земље (трећи Кеплеров закон):

$$\Omega = \sqrt{\frac{GM_z}{a^3}} . \quad (1)$$

Пошто месец сматрамо материјалном тачком, његов момент инерције на путу око земље је  $I_m = M_m a^2$  а момент импулса је  $L_m = I_m \Omega$ . Користећи трећи Кеплеров закон, налазимо везу између момента импулса месеца и његовог растојања до земље:

$$L_m = M_m \sqrt{aGM_z} \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (2)$$

Са друге стране, земља је сфера, па је њен момент инерције  $I_z = \frac{2}{5} M_z R_z^2$ , а момент импулса је  $L_z = I_z \omega$ , где је  $\omega$  угаона брзина ротације земље око своје осе. Месец и земља заједно чине затворен систем, па се укупан момент импулса одржава,  $L_m + L_z = \text{const}$ . Нека индекс "1" означава тренутне вредности величина, а индекс "2" ове величине наредне године. Онда, заменом формула за моменте импулса месеца и земље, налазимо:

$$\frac{2}{5} M_z R_z^2 \omega_1 + M_m \sqrt{a_1 GM_z} = \frac{2}{5} M_z R_z^2 \omega_2 + M_m \sqrt{a_2 GM_z} \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (3)$$

Прегруписањем и коришћењем  $\omega = 2\pi/T$ , добијамо:

$$\frac{1}{T_2} - \frac{1}{T_1} = -\frac{5M_m \sqrt{GM_z}}{4\pi M_z R_z^2} (a_2^{1/2} - a_1^{1/2}) . \quad (4)$$

Пошто се месец за година дана удаљи врло мало ( $3.8 \text{ cm}$ ) у односу на његову тренутну удаљеност ( $384000 \text{ km}$ ), можемо искористити математичку формулу дату у задатку  $-a_2^{1/2} - a_1^{1/2} \approx \frac{1}{2} a_1^{-1/2} (a_2 - a_1)$ . Слично, можемо претопоставити да се дан за годину дана продужи врло мало, па важи  $T_2^{-1} - T_1^{-1} \approx -T_1^{-2} (T_2 - T_1)$ . На основу овога, налазимо продужење дана за годину дана у зависности од промене удаљености месеца:

$$T_2 - T_1 = \frac{5M_m T^2}{4\pi M_z R_z^2} \sqrt{\frac{GM_z}{a}} (a_2 - a_1) \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (5)$$

Заменом  $a_2 - a_1 \approx 3.8 \text{ cm}$  и осталих вредности добијамо промену дужине дана,  $\Delta T = T_2 - T_1 \approx 3.5 \times 10^{-5} \text{ s}$  током периода од годину дана. Овим темпом потребно је око 100 милиона година да би се дан продужио за један сат ( $3600 \text{ s}/\Delta T \approx 103 \times 10^6$  година) (**0.25 поена**).

- (в) Земља успорава услед трења између земље и њеног воденог покривача деформисаног плимом и осеком. Дакле, рад силе трења се (делимично) троши на смањење кинетичке енергије ротације земље. Према поставци задатка, удео  $q = 0.5$  укупне енергије садржане у таласу плиме и осеке се утроши на ово трење у току једног дана. Енергија таласа по јединици површине је  $\varepsilon_T = \frac{1}{8} \rho g H^2$ , па је укупна енергија  $E_T = \varepsilon_T A = \frac{\pi}{2} \rho g H^2 R_z^2$ , где је  $A = 4R_z^2 \pi$  површина земље. Из овога следи да се у току једног дана, на трење утроши енергија

$$E_{tr} = \frac{q\pi}{2} \rho g H^2 R_z^2 \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (6)$$



Са друге стране, кинетичка енергија земљине ротације је

$$E_R = \frac{1}{2} I_z \omega^2 . \quad (7)$$

У току једног дана, она се промени за

$$\Delta E_R = \frac{1}{2} I_z (\omega_2^2 - \omega_1^2) \quad (0.5 \text{ поена}) , \quad (8)$$

где индекс 1 означава тренутне величине, а индекс 2 величине наредног дана. Користећи формулу из поставке задатка, закључујемо да је  $\omega_2^2 - \omega_1^2 \approx 2\omega_1(\omega_2 - \omega_1)$ . Користећи резултате из претходног одељка (једначина 4), добијамо да је промена угаоне брзине земље

$$\omega_2 - \omega_1 = -\frac{5M_m}{4R_z^2} \sqrt{\frac{G}{M_z a_1}} (a_2 - a_1) \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (9)$$

Промена растојања у току једног дана је  $a_2 - a_1 = vT$ . Пошто се кинетичка енергија мења услед рада ове силе трења, важи  $\Delta E_R + E_{tr} = 0$  (0.5 поена), па из једначина 6, 8 и 9 добијамо

$$\frac{q}{2} \rho g H^2 R_z^2 = M_m \sqrt{\frac{GM_z}{a}} v . \quad (10)$$

Сређивањем добијамо висину таласа

$$H = \left( \frac{2M_m}{q\rho g R_z^2} \sqrt{\frac{GM_z}{a}} v \right)^{1/2} \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (11)$$

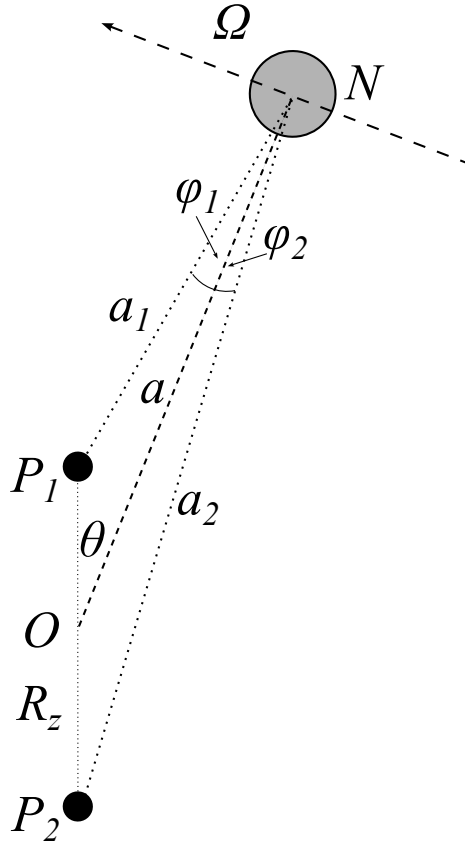
Ово се додатно може упростити ако приметимо да је  $GM_z = gR_z^2$ , што даје

$$H = \left( \frac{2M_m v}{q\rho \sqrt{gR_z^2 a}} \right)^{1/2} . \quad (12)$$

Заменом вредности, добијамо висину плиме и осеке  $H \approx 0.95 \text{ m}$  (0.25 поена)



(г)



Две тачкасте масе које стварају момент силе из дела задатка под (г).

Из претходних рачуна лако можемо добити момент силе,  $\tau_z$ , који успорава земљину ротацију. Тај момент је дат са:

$$\tau_z = I_z \frac{\Delta\omega}{\Delta t} . \quad (13)$$

Помоћу једначине 8 можемо повезати момент силе са променом енергије ротације током периода  $\Delta t$ :  $\Delta E_R = I_z \omega \Delta\omega = \omega \tau_z \Delta t$  (где смо искористили  $\omega_2^2 - \omega_1^2 \approx 2\omega \Delta\omega$ ). Опет према претходном делу задатка, промена енергије ротације након једног дана је дата са  $\Delta E_R = -\frac{q\pi}{2} \rho g H^2 R_z^2$  (једначина 6). Дакле, узимајући период времена од једног дана,  $\Delta t = T$ , добијамо момент силе као:

$$\tau_z = -\frac{q}{4} \rho g H^2 R_z^2 \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (14)$$

По закону акције и реакције, овај момент силе је једнаке величине и супротног знака од момента који делује на месец,  $\tau_m = -\tau_z$ . Да бисмо довели у везу овај момент силе са отклоном  $\theta$ , потребно је да га изједначимо са моментом силе који генеришу две тачкасте масе (слика). Момент силе у односу на центар ротације (тачку  $O$ ) којим горња материјална тачка (са индексом 1) делује на месец је  $\tau_1 = a F_1 \sin \varphi_1$ , где је  $F_1$  гравитациона сила између материјалне тачке и месеца а  $\varphi_1$  угао између дужи  $ON$  и дужи  $P_1N$ . Слично, момент силе који генерише доња тачка (са индексом 2) је  $\tau_2 = -a F_2 \sin \varphi_2$ . Укупан момент силе је дакле

$$\tau_m = \tau_1 + \tau_2 = a(F_1 \sin \varphi_1 - F_2 \sin \varphi_2) \quad (\mathbf{0.5 \text{ поена}}) . \quad (15)$$

Гравитационе силе су дате са:

$$F_1 = \frac{GmM_m}{a_1^2} , \quad F_2 = \frac{GmM_m}{a_2^2} . \quad (16)$$

Углове  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  можемо добити из синусне теореме:

$$\sin \varphi_1 = \sin \theta \frac{R_z}{a_1} , \quad \sin \varphi_2 = \sin \theta \frac{R_z}{a_2} \quad (17)$$



Са овим се добија момент силе као:

$$\tau_m = aGmM_mR_z \sin \theta (a_1^{-3} - a_2^{-3}) \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (18)$$

Пошто је растојање земље и месеца,  $a$ , много веће од полупречника земље, растојања  $a_1$  и  $a_2$  су слична па можемо користити математичку формулу из задатка,  $(a_1^{-3} - a_2^{-3}) \approx -3a^{-4}(a_1 - a_2)$ . Растојања  $a_1$  и  $a_2$  можемо добити из косинусне теореме:

$$a_1 = \sqrt{a^2 + R_z^2 - 2aR_z \cos \theta} \quad , \quad a_2 = \sqrt{a^2 + R_z^2 + 2aR_z \cos \theta} \quad (0.25 \text{ поена}) . \quad (19)$$

Да бисмо нашли њихову разлику, потребно је да препишемо растојања као

$$a_{1,2} = a \sqrt{1 + \left(\frac{R_z}{a}\right)^2 \mp 2\frac{R_z}{a} \cos \theta} . \quad (20)$$

Пошто је полупречник земље мали у односу на растојање до месеца, можемо искористити математичку формулу дату у задатку  $\sqrt{1+x} \approx 1+x/2$  да добијемо

$$a_{1,2} \approx a \left( 1 + \frac{1}{2} \left(\frac{R_z}{a}\right)^2 \mp \frac{R_z}{a} \cos \theta \right) \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (21)$$

Њихова разлика је онда:

$$a_1 - a_2 \approx -2R_z \cos \theta . \quad (22)$$

Са овим, добијамо момент силе као:

$$\tau_m = 3 \frac{GmM_mR_z^2}{a^3} \sin(2\theta) . \quad (23)$$

Ово можемо искомбиновати са једначином 14 за момент силе и са формулом за масу  $m = \sqrt{8\pi/15}\rho R_z^2 H$  датом у тексту задатка. Тако добијамо отклон  $\theta$  као:

$$\sin(2\theta) = \frac{q}{12} \sqrt{\frac{15}{8\pi}} \frac{a^3 g H}{G R_z^2 M_m} \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (24)$$

Ово се може поједноставити коришћењем  $g = GM_z/R_z^2$ , па се тако добија:

$$\theta = \frac{1}{2} \arcsin \left( \frac{q}{12} \sqrt{\frac{15}{8\pi}} \frac{M_z}{M_m} \frac{H}{R_z} \frac{a^3}{R_z^3} \right) . \quad (25)$$

Заменом вредности, добијамо  $\theta \approx 2.5^\circ$  ( $0.043 \text{ rad}$ ) (**0.25 поена**).

- (д) Равнотежа ће се успоставити када трење, као и момент силе који је његова последица, нестану. То се дешава када земљина ротација успори довољно тако да дужина дана постане једнака периоду ротације месеца око земље — у том случају, велика полуоса елипсоида је усмерена према месецу, па момент силе нестаје, а трења нема пошто водени покривач ротира истом брзином као земља. Дакле, услов за равнотежу је  $\omega = \Omega$  (**1 поен**). Користећи трећи Кеплеров закон, добијамо везу између дужине дана и растојања до месеца у овој равнотежи:

$$T = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{a^3}{GM_z}} \quad (0.5 \text{ поена}) . \quad (26)$$