

Jelöljük a Föld tömegét  $M$ -mel, sugarát  $R$ -rel, forgási szögsebességét  $\Omega$ -val, a Hold hasonló adatait pedig  $m$ -mel,  $r$ -rel és  $\omega$ -val. A Hold–Föld távolság legyen  $L$ , a tömegközéppont ekkor a Föld középpontjától  $\frac{m}{m+M}L$ , a Hold középpontjától pedig  $\frac{M}{m+M}L$  távolságban található. A Hold és a Föld egyaránt kering a közös tömegközéppont körül, szögsebességük megegyezik a Hold tengelyforgási szögsebességével,  $\omega$ -val. (Az egyszerűség kedvéért nem vesszük számításba a földi Egyenlítő síkjának, a Hold keringési síkjának és a Hold egyenlítőjének hajlásszögét, hanem úgy tekintjük, mintha mindezek a mozgások ugyanabban a síkban történének. Ténylegesen a Hold egyenlítője  $6^\circ$ -os szöget zár be a holdpálya síkjával, a Föld Egyenlítője pedig  $23,5^\circ$ -os szögben hajlik az ekliptikához képest, amivel a holdpálya síkja  $5^\circ$ -os szöget zár be. Ugyancsak figyelmen kívül hagyjuk a Föld–Hold rendszer mozgását a Nap körül.)

A Hold és a Föld az említett közelítésekkel zárt rendszernek tekinthető, melyre érvényes a perdületmegmaradás törvénye. A Föld tehetetlenségi nyomatékát  $\Theta^{\text{Föld}}$ -del, a Holdét pedig  $\Theta^{\text{Hold}}$ -dal jelölve (mindkettőt a középpontjukra, vagyis a saját tömegközéppontjukra vonatkoztatjuk), a rendszer teljes impulzusnyomatéka (perdülete):

$$\begin{aligned} N_{\text{összes}} &= N_{\text{saját}}^{\text{Föld}} + N_{\text{pálya}}^{\text{Föld}} + N_{\text{saját}}^{\text{Hold}} + N_{\text{pálya}}^{\text{Hold}} = \\ &= \Theta^{\text{Föld}}\Omega + M \left( \frac{m}{m+M}L \right)^2 \omega + \Theta^{\text{Hold}}\omega + m \left( \frac{M}{m+M}L \right)^2 \omega = \text{állandó}. \end{aligned}$$

Megmutatjuk, hogy a Föld saját perdülete sokkal nagyobb, mint a pályamenti mozgásból adódó perülete, a Holdnál pedig fordított a helyzet: a saját perdülete elhanyagolhatóan kicsi a pályamenti mozgásból adódó impulzusnyomaték mellett. Felhasználjuk továbbá, hogy  $M/m \approx 81$ ,  $\Omega/\omega \approx 30$ ,  $L/R \approx 60$  és  $L/r \approx 110$ , valamint a Hold és a Föld tehetetlenségi nyomatékának *nagyságrendi* becsléseként  $\Theta^{\text{Hold}} \approx 0,4mr^2$ ,  $\Theta^{\text{Föld}} \approx 0,4MR^2$ . Ezekkel az adatokkal

$$\frac{N_{\text{saját}}^{\text{Föld}}}{N_{\text{pálya}}^{\text{Föld}}} \approx \frac{0,4MR^2\Omega}{M(mL/M)^2\omega} = 0,4 \left( \frac{M}{m} \right)^2 \cdot \left( \frac{R}{L} \right)^2 \cdot \frac{\Omega}{\omega} \approx 21 \gg 1.$$

Hasonlóan adódik, hogy

$$\frac{N_{\text{saját}}^{\text{Hold}}}{N_{\text{pálya}}^{\text{Hold}}} \approx \frac{0,4mr^2\omega}{mL^2\omega} = 0,4 \cdot \left( \frac{r}{L} \right)^2 \approx 3 \cdot 10^{-5} \ll 1.$$

A fenti közelítésben a perdületmegmaradás törvénye így fogalmazható meg:

$$(1) \quad N_{\text{összes}} = N_{\text{saját}}^{\text{Föld}} + N_{\text{pálya}}^{\text{Hold}} = \Theta^{\text{Föld}}\Omega + mL^2\omega = \text{állandó}.$$

A Hold (és a Föld) tömegközéppont körüli mozgásának pályáját jó közelítéssel körnek tekinthetjük, melyre a Newton-féle mozgásegyenletből az

$$(2) \quad f(M+m) = L^3\omega^2$$

feltétel adódik. Az (1) és (2) egyenletekből azt olvashatjuk ki, hogy az  $L$ ,  $\Omega$  és  $\omega$  mennyiségek nem függetlenek egymástól, bármelyikük (kicsiny) megváltozása maga után vonja a másik két mennyiség változását is. Fejezzük ki pl.  $\Delta L$  segítségével  $\Delta\Omega$ -t és  $\Delta\omega$ -t! Ha felírjuk (1)-t és (2)-t olymódon, hogy  $\Omega$  helyébe  $\Omega + \Delta\Omega$ -t,  $\omega$  helyébe  $\omega + \Delta\omega$ -t és  $L$  helyébe  $L + \Delta L$ -t helyettesítünk, akkor a kicsiny megváltozásokra (a kis mennyiségek szorzatait és magasabb hatványait elhanyagolva) a következő összefüggéseket kapjuk:

$$(3) \quad \Delta\Omega = -\frac{mL\omega}{2\Theta^{\text{Föld}}} \cdot \Delta L,$$

$$(4) \quad \Delta\omega = -\frac{3\omega}{2L}\Delta L.$$

Ez a két egyenlet már elegendő arra, hogy összehasonlíthassuk a Föld és a Hold mozgási energiájának megváltozását. A csillagászati adatok ismeretében könnyen megkaphatjuk, hogy a Földnek nemcsak a perdülete, de a mozgási energiája is döntő mértékben a saját tengelye körüli forgásból adódik, a Hold–Föld rendszer közös tömegközéppontjához viszonyított translációs mozgás energiája elhanyagolható. A Holdnál éppen fordított a helyzet: mozgási energiájának döntő része a keringésből adódik, a forgásából származó energia nem számottevő. Eszerint

$$E_{\text{mozgási}}^{\text{Föld}} \approx \frac{1}{2}\Theta^{\text{Föld}}\Omega^2, \quad E_{\text{mozgási}}^{\text{Hold}} \approx \frac{1}{2}mL^2\omega^2,$$

ahonnan a megváltozások aránya (3) és (4) felhasználásával

$$\frac{\Delta E^{\text{Föld}}}{\Delta E^{\text{Hold}}} = \frac{\Theta^{\text{Föld}}\Omega \cdot \Delta\Omega}{mL\omega^2 \cdot \Delta L + mL^2\omega \cdot \Delta\omega} = \frac{\Omega}{\omega} \approx \frac{1 \text{ hónap}}{1 \text{ nap}} \approx 30.$$

Az árapálykeltő erők tehát elsősorban a Föld mozgási energiáját csökkentik, sokkal nagyobb mértékben, mint a Holdét.

Borsos Júlia (Győr, Révai M. Gimn, III. o.t.), Kacsuk Zsófia (Budaörs, Illyés Gy. Gimn, IV. o.t.) és Kocsis Bence (Fazekas M. Főv. Gyak. Gimn, III. o.t.) dolgozata alapján

*Megjegyzések.* 1. Vegyük észre, hogy a kérdéses arány kiszámításához nem kellett ismernünk a Föld tehetetlenségi nyomatékát. Nem volt szükségünk olyan feltevésre, miszerint a Föld homogén tömegeloszlású lenne és emiatt  $\Theta^{\text{Föld}} = \frac{2}{5}MR^2$  teljesülne. Ténylegesen a Föld tömegeloszlása erősen inhomogén: a felszíni kőzetek átlagsűrűsége kb.  $3 \text{ kg/dm}^3$ , míg a Föld egészének átlagsűrűsége (amint az a Hold távolságából és a keringési idejéből kiszámítható)  $5,5 \text{ kg/dm}^3$ . Ezek a számok arra utalnak, hogy a Föld középső része sokkal sűrűbb kell legyen, mint a többi része, és emiatt a tehetetlenségi nyomatéka is kisebb, mint a homogén gömbé.

2. A Föld–Hold rendszer teljes mechanikai energiája, a mozgási energiák és a gravitációs helyzeti energia összege természetesen nem marad változatlan, hanem időben lassan csökken. A csökkenés ütemét nagyon nehéz lenne elméleti megfontolásokból kiindulva számszerűen megadni, hiszen azt a Föld és az óceánok belső súrlódása, viszkózitása határozza meg. Meg lehet mondani azonban a változások előjelét. A teljes mechanikai energia nyilván csökken. Ha ezt a változást kifejezzük  $L$ ,  $\Omega$  és  $\omega$  megváltozásával, végül pedig (3) és (4) segítségével valamennyi változást  $\Delta L$ -l, akkor az összes mechanikai energia csökkenéséből az adódik, hogy  $\Omega$  és  $\omega$  csökken (tehát a forgási és keringési energia csökken), viszont  $L$  növekszik, tehát a Hold távolsága a Földtől (és ezzel együtt a gravitációs helyzeti energiája) növekszik.

