

# AZ EÖTVÖS–PEKÁR–FEKETE EKVIVALENCIAMÉRÉSEK SZABÁLYOS HIBÁJA

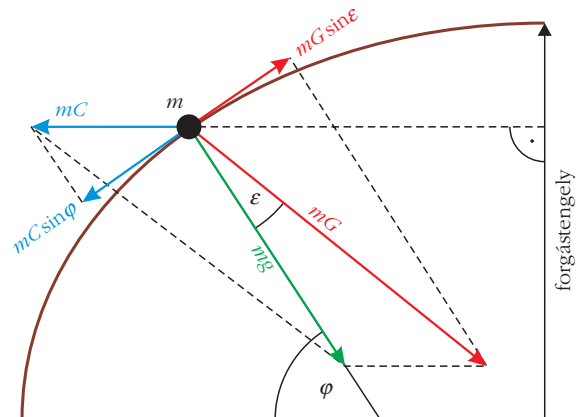
Tóth Gyula  
BME ÉMK Általános és Felsőgeodézia Tanszék

Eötvös Loránd és munkatársai, Pekár Dezső és Fekete Jenő 1906-tól több méréssorozatot végeztek (EPF-mérések) a súlyos (gravitációs) és a tehetetlen tömeg arányosságára vonatkozóan [1]. A mérésekben olyan szabályos hibát találtunk, amely indokoltá teszi a kísérletek megismétlését a mai korszerű technikai lehetőségek által kínált jobb feltételek mellett [2]. A továbbiakban röviden ismertetjük az EPF-mérés elvét és rámutatunk a fellelt szabályos hiba okára, hatására és jelentőségére.

## Az EPF-mérés elve

Az  $mg$  földi nehézségi erő az  $mG$  tömegvonzási (gravitációs), az  $mC$  forgási centrifugális és az  $mA$  árapálykeltő erők eredője, így a gravitációs erő a nehézségi erőnek csupán egyik összetevője. Az EPF-kísérletek során az  $mA$  árapálykeltő erők elhagyhatók, mivel látni fogjuk, hogy a kísérletben használt eszközre kifejtett hatásuk elhanyagolhatóan kicsi. A Földdel együtt forgó testekre ható  $mC$  centrifugális erő merőleges a Föld forgástengelyére, és vízszintes irányú összetevője (az északi féltekén) déli irányba mutat (1. ábra). Az összetevő nagysága,  $mC\sin\varphi$  függ a hely  $\varphi$  földrajzi szélességétől. Ezzel az erővel egyensúlyban van az északra mutató  $mG\sin\varepsilon$  erő, ami a testre ható  $mG$  tömegvonzási erő vízszintes síkba eső vetülete. Az  $\varepsilon$  szög az  $mg$  nehézségi erő (a gravitációs és centrifugális erő eredője) és az  $mG$  tömegvonzási erő által bezárt szög, maximális értékét,  $5'57''$ -et a  $45^\circ$ -os földrajzi szélességen éri el. Az EPF-kísérletet Budapesten végezték, ott a  $G\sin\varepsilon$  gyorsulás értéke 1,69 Gal (1 Gal = 1 cm/s<sup>2</sup>).

Eötvös feltételezte, hogy a  $C$  centrifugális gyorsulás független az anyagi minőségtől, viszont a  $G$  tömegvonzási (gravitációs) gyorsulás függhet tőle. Az anyagi minőségi tényezőt  $\eta$ -val jelölve, a gravitációs erő nagysága az  $(1+\eta)mG$  összefüggés szerint változik, ha valamilyen referenciaanyagra (például víz) az  $\eta = 0$  értéket vesszük fel. Ha  $\eta \neq 0$ , akkor a gravitációs



1. ábra. Az Eötvös–Pekár–Fekete ekvivalenciamérés elve.

erő és tehetetlen tömeg eltérése miatt megszűnik az egyensúly, ezért egy kicsiny  $\eta mG\sin\varepsilon$  északi irányú erő fog jelentkezni. Ez az erő az Eötvös-féle torziós inga karjának elfordulását okozza. Ismeretes, hogy Eötvös torziós ingája egy torziós szálon függő merev rúdhoz erősített felső és alsó tömeget tartalmaz, amelyben az alsó tömeget a rúdról egy fonálon lelógatva helyezte el. Eötvösök kísérletének lényege az volt, hogy miután az inga karján lelógatott tömeget kicserélték egy, a felső tömegetől eltérő, másik anyagból készített tömegrre, vajon tapasztalható-e az inga karjának elcsavarodása.

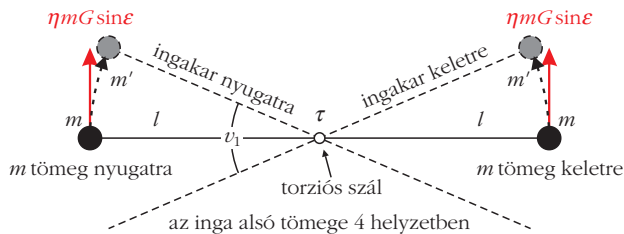
Mivel az észlelendő erő északi irányba mutat, ezért ez az erő a kelet–nyugati irányban álló ingakar tömegeire hatva fejt ki maximális nyomatékot. A torziós száltól keleti, illetve nyugati irányban  $l$  távolságban elhelyezkedő tömegek esetében a súlyos és tehetetlen tömeg különbözősége miatt fellépő  $\eta mG\sin\varepsilon$  nyomatékok egymással ellentétes előjelűek, így világos, hogy az ingakar szöghelyzetének változása egyenesen arányos lesz a keresett nyomatéki hatás kétszeresével (2. ábra). Az arányossági tényező a torziós szál  $\tau$  csavarási állandója reciproka. Ezt a  $v_1$  elfordulást pontosan megmérve kiszámítható az anyagi minőségi tényező  $\eta$  különbsége az adott anyagpárra az inga  $l$  fél karhossza és az  $m$  tömeg nagyságának függvényében:

$$\eta = -\frac{\tau v_1}{2 m l G \sin\varepsilon}. \quad (1)$$

A mérés során figyelembe kell venni, hogy a kelet–nyugati irányban álló ingarúd tömegeire a gravitációs erők különbségéből adódóan is keletkezik nyomaték (3. ábra), ugyanis a gravitációs erő a térben pontról-pontra változik. A kísérlet szempontjából az egység-



Tóth Gyula egyetemi docens, a műszaki tudomány kandidátusa földmérőmérnöki szakon végzett 1985-ben. Azóta a BME Általános- és Felsőgeodézia Tanszékén oktat és kutat. Kutatási területe a fizikai és matematikai geodézia, azon belül a Föld matematikai alakja, a geoid meghatározása. Ez irányú kutatásaiért 2011-ben Akadémiai Díjban részesült.



2. ábra. A torziós inga karjának  $v_1$  elfordulása, felülnézetben ábrázolva, ha nem teljesül a súlyos és tehetetlen tömeg ekvivalenciája. Az ábrán az inga alsó tömegét láthatjuk négy különböző helyzetben. Először az  $m$  tömeg a torziós szálhoz képest keletre, majd nyugatra látható. Miután ezt az  $m$  tömeget kicseréljük egy másik anyagból készült  $m'$  tömeggre ( $m = m'$ ), az eltérő  $\eta$  anyagi minőségi tényezők miatt mind keleti, mind nyugati irányban jelentkezik egy kis  $\eta m G \sin \epsilon$  erő, amely elforgatja az inga karját és vele együtt az  $m'$  tömeg is új helyzetbe kerül.

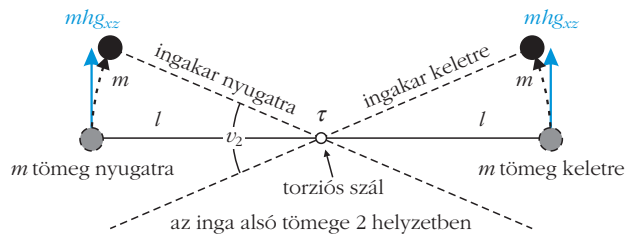
nyi tömegrre ható gravitációs erő  $g_x, g_y$  vízszintes összetevőinek változása lényeges, mert ezek okozhatnak olyan nyomatékokat, ami az inga karjának elcsavarodását eredményezi. A kelet–nyugati irányban álló ingarúd elcsavarodását viszont csak az északi vagy déli irányba mutató  $g_x$  összetevő változása okozhatja. A  $g_x$  összetevő a térben akár  $x$ , akár  $y$ , akár  $z$  irányban megváltozhat. Azonban csak a lejjebb levő tömeg esetében tapasztalható  $z$  irányú és első közelítésben az  $m g_x(z) = m g_{xz} z$  lineáris összefüggéssel leírható gravitációserő-változás okozhat nyomatékkülönbséget a keleti és nyugati helyzetben álló ingarúdra.

Beláttuk tehát, hogy az ingakar  $v_2$  szögelfordulása a gravitációs erő magasság szerinti megváltozása miatt

$$v_2 = -\frac{2}{\tau} m l h g_{xz} \quad (2)$$

ahol  $h$  az Eötvös-inga lejjebb levő tömegének távolsága az inga karjától,  $g_{xz}$  pedig a  $g_x$  összetevő magassági gradiense, azaz magasságfüggő változásának mértéke. Ez a tapasztalt elfordulásból akár ki is számítható. Egyébként Eötvös torziós ingáját eredetileg éppen az ilyen gradiensek mérésére fejlesztette ki. (Itt jegyezzük meg, hogy az említett  $m A$  árapálykeltő erő gradiense igen kicsi, mivel – a Földhöz képest – ezen tömegek az ingától igen távol vannak. Ezért ezen erők nem okoznak a torziós ingával észlelhető nyomatékokat.)

A (2) formula két lényeges szempontra világít rá. Mivel a (2) egyenlettel kifejezett gradienshatás nagyságrendekkel nagyobb lehet a gravitációs és tehetetlen tömeg eltéréséből várható hatásnál, ezért az inga alsó tömegének cseréje után, illetve a mérés közben is nagy pontossággal biztosítani kell a torziós szál  $\tau$  csavarási állandója, a próbatest  $m$  tömege, az  $l$  fél karhossz, valamint a  $h$  függőleges távolság állandóságát, vagy pontosan kell ismerni ezeket. Minden ilyen változás meghamisíthatja a mérés eredményét, mivel az (1) összefüggés miatt az alsó tömeg cseréje után a  $v$  elfordulás értékében tapasztalt változás értelmezhető lenne úgy is, mint a gravitációs és tehetetlen tömegek különbözősége. A gyakorlatban ez azt jelenti, hogy az alsó tömeg cseréje előtt és után gondosan meg kell mérni az értékeket, és az esetleges kis eltéréseket az eredményekben korrekcióba kell venni.



3. ábra. A torziós inga karjának  $v_2$  elfordulása – a 2. ábrához hasonlóan – felülnézetben. Az ábrán az inga alsó tömegét láthatjuk két különböző helyzetben. Az inga alsó tömegére akár keleti, akár nyugati helyzetében északra mutató erő hat a gravitációs erő  $m g_x$  összetevőjének változása miatt. Ez az  $m h g_{xz}$  erő abból adódik, hogy a torziós inga alsó tömege  $h$ -val lejjebb van, és az inga karját északi irányban mozdítja ki. Ha az  $m$  tömeg kicserélése után csak egy kicsit is megváltozik ez az erő, a tapasztalt hatás hamisan úgy értelmezhető, hogy – a 2. ábrához hasonlóan – nem teljesül a súlyos és tehetetlen tömeg ekvivalenciája.

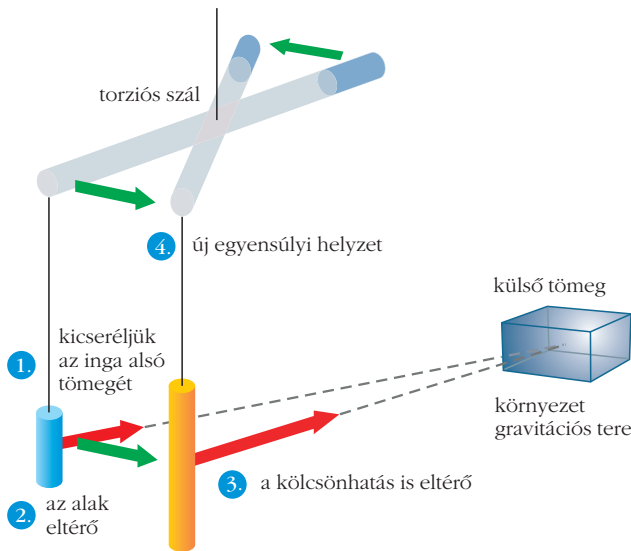
Eötvös és munkatársai egy ügyes ötlettel kihasználták azt a tényt, hogy az észak–déli irányban álló ingarúdra nincs anyagi különbség miatt fellépő forgató hatás, viszont van gradienshatás, amelyből számítható  $w$  ingakar-elfordulás a (2)-hez teljesen hasonló

$$w = \frac{2}{\tau} m l h g_{yz} \quad (3)$$

összefüggéssel írható le, csak most az  $m g_y$  erőösszetevő  $m g_y(z) = m g_{yz} z$  magasságtól függő változása számít. Megjegyezzük, hogy a (2) és (3) egyenletek jobb oldalainak előjele azért különbözik egymástól, mert a pozitív értelmű  $m g_x$  és  $m g_y$  erők forgató hatása egymással ellentétes irányú.

Ötletük lényege az, hogy  $v/w$  hányados már nem tartalmazza a kritikus  $\tau$  paramétert, ami a mérés során változhat, viszont e hányados – alsó tömeg kicserélése utáni – megváltozásából a keresett  $\eta$  továbbra is kiszámítható. Ez azért van így, mert a  $v/w$  hányadosban szereplő  $v$ , vagyis a kelet–nyugati irányban álló ingakar teljes elfordulása kétfajta erő hatását tükrözi. Egyrészt a gravitációs és tehetetlen tömeg eltérése miatti  $\eta m G \sin \epsilon$  erőt (2. ábra), amely miatt  $v_1$  elfordulás adódik. Másrészt a gravitációs erő megváltozása miatti  $m h g_{xz}$  erő hatását (3. ábra), amely miatt  $v_2$  elfordulás keletkezik. A teljes  $v/w$  hányados tehát  $(v_1 + v_2)/w$ . Amennyiben a tömeg kicserélése után nem változott meg sem az  $m h g_{xz}$ , sem az  $m h g_{yz}$  erő, akkor  $v_2$  és  $w$  értéke azonos marad, tehát a hányados változása valóban csak a  $v_1$  változását, vagyis az anyagi minőségi tényező változását tükrözi. Ez volt Eötvösök 2. módszere.

Most lássuk a másik lényeges szempontot. A (2) formulából az is látható, hogy a  $g_{xz}$  gradiens megváltozása a kísérlet során befolyásolja, így akár meg is hamisíthatja a kapott eredményt. Ezért Eötvösök úgy javítottak ezen (a legjobb, általuk 3. módszernek nevezett változatban), hogy a  $g_{xz}$  gradiens megváltozása se hasson a kísérlet eredményére. Ezt úgy érték el, hogy egy kettős torziós ingával szimultán észleltek a kétfajta tömeggel. Így a  $g_{xz}$  esetleges időbeli változása azonos mértékben hatott a két tömegrre: az elcsavarodások, pontosabban a  $v/w$  hányadosok különbségéből



4. ábra. Az Eötvös-kíséletben az inga alsó tömege különböző anyagú próbatestekre lett kicserélve. A próbatest alakjának változása miatt megváltozott a külső tömegek okozta gravitációs kölcsönhatási erő. Ezért az inga szükségszerűen új egyensúlyi helyzetbe került még akkor is, ha az ekvivalenciaelv sem sérült és a külső tömegek sem változtak meg.

a hatás kiesett. A két inga között felcserélték a tömegeket, és megismételték a szimultán mérést. Ezzel elérték, hogy a két inga kis mértékben eltérő paramétereit és beállítása ne befolyásolja a végeredményt.

## Az EPF-mérés szabályos hibája

A (2) összefüggés mind pontszerű  $m$  tömegre, mind pedig az EPF-kíséletben alkalmazott homogén sűrűségű henger alakú próbatestekre érvényes abban az esetben, ha az  $l$  és  $h$  hosszúságok a próbatest tömegközéppontjára vonatkoznak. Az utóbbiról integrálással magunk is könnyen meggyőződhetünk.

Mi van azonban akkor, ha a  $g_x$  változása nem teljesen egyenletes, vagyis a  $g_x(z) = g_{xz}z$  összefüggés nem teljesen pontosan írja le ezt a magasságfüggő változást? A következő lehetőség ezt a változást a  $g_x(z) = g_{xz}z + g_{xzz}z^2$  másodfokú képlettel közelíteni. Például egy henger alakú próbatestre (ilyeneket használtak Eötvösök a kísérlet során) a teljes erőhatást az így módosított  $g_x(z)$  függvény  $z$  szerinti integrálásával lehet meghatározni. Ezért a (2) képlet az alábbiak szerint módosul

$$v_2 = -\frac{2}{\tau} \int_{z_1}^{z_2} m_z l g_x(z) dz, \quad (4)$$

ahol  $z_1$ ,  $z_2$  a próbatest felső és alsó határoló lapjának magasságát jelöli és  $m_z$  az elemi keresztmetszet tömege. Az integrálás könnyen elvégezhető és  $H = z_2 - z_1$  magasságú próbatestre az eredmény

$$v_2 = -\frac{2}{\tau} m l \left( h g_{xz} + \left[ h^2 + \frac{H^2}{12} \right] g_{xzz} \right). \quad (5)$$

Ez a formula mutatja meg azt, hogy nem teljesen egyenletesen változó  $mg_x$  gravitációs erő esetén az EPF-kíséletben szabályos hiba fog fellépni. Miért? Azért, mert a fellépő nyomaték és ezért a  $v_2$  elfordulás függ a felhasznált próbatest  $H$  magasságától is. Az eredeti EPF-kíséletben éppen ez volt a helyzet. A felhasznált próbatestek  $H$  magasságai lényegesen eltérők voltak (4. ábra). Például a platinahenger magassága 6 cm, a magnárium (Mg-Al ötvözet) hengeré 11,9 cm, a kígyófaból készült hengeré pedig 24 cm volt. (Megemlítjük, hogy a részletes levezetés szerint az (5) összefüggés csak vékony hengerek esetében érvényes, a pontosabb összefüggésben a henger  $R$  sugarától is függő  $H^2/12 - R^2/4$  kifejezés szerepel, de a lényegen ez nem változtat.)

Az (1) és (5) képletekből látható, hogy ha az alsó tömeg kicserélése után a próbatest  $H$  magassága  $H'$  értékre változik, akkor emiatt

$$\eta = -\frac{g_{xzz}}{12 G \sin \varepsilon} (H^2 - H'^2) \quad (6)$$

nem zérus anyagi tényező adódik, vagyis az ekvivalenciaelv látszólag sérül.

Mekkora ez a szabályos hiba? A (6) összefüggés szerint egyenesen arányos  $g_{xzz}$  értékével. Ez, mint láttuk a  $g_x$  gyorsulás magasság szerinti nemlineáris változásának mértékére utal. Minél nagyobb  $g_{xzz}$ , annál erősebb a nemlinearitás mértéke. Tapasztalataink szerint  $g_x$  változása leginkább a nagy sűrűségkülönbségű határfelületek közelében erősen nemlineáris, vagyis  $g_{xzz}$  nem tekinthető állandónak [4]. Akár kisebb tömegek is okozhatnak viszonylag erős nemlinearitást, ha közel vannak a próbatömegekhez. Az eredeti kísérleti mérések helyszínén, a mérésekhez használt torziós ingák közelében található tömegeket, azok nagyságát, elrendezését sajnos egyáltalán nem ismerjük, így ez a hatás utólag pontosan már nem számszerűsíthető. Sem a kísérletről készült rajzok, sem az eredeti mérési jegyzőkönyvek nincsenek meg, amelyek tisztázhatnák ezt a kérdést.

Így csak találgathatunk, hogy az eredeti EPF-kísélet végeredményét vajon ez a hatás milyen mértékben befolyásolhatta. Annyit azért elmondhatunk, hogy mérések és modellszámítások szerint falak, padló, nagyobb tömegek közelében a  $g_{xzz}$  akár a  $0,5\text{--}3 \text{ nGal/cm}^2$  értéket is elérheti. Ennélfogva a kísérlet eredményében jelentkező hatás – az erőterétől és a hengerek alakjától függően – zérustól egészen a  $8 \cdot 10^{-8}$  értékig terjedő tág tartományban változhat. Azt azonban megállapíthatjuk, hogy az EPF-kísélet eredményeit, az Eötvösök által kiszámított  $\eta = \pm 1\text{--}6 \cdot 10^{-9}$  értékeket [1] ez a szabályos hiba elérheti, sőt kedvezőtlen esetben meg is haladhatja.

Az ekvivalenciakísélet megismétlése tehát nem csak azért indokolt, mert további szempontokat adhat a Fischbach és munkatársai [3] által az EPF-kíséletben talált kötési energiától függő szabályos eltérés okára. Azért is fontos ellenőrzött körülmények között és jól dokumentált módon megismételni

a kísérletet, mert láttuk, hogy a próbatetek alakjától függően jelentkező szabályos hatás mennyire befolyásolhatja a mérés eredményét. A jó hír az, hogy a most ismertett szabályos hiba viszonylag könnyen kézben tartható a próbatetek alakjának megfelelő megválasztásával. Ha csak olyan henger alakú próbatömegeket használunk a kísérletben, amelyek esetében a  $H^2/12 - R^2/4$  értéke állandó, akkor – mint láttuk – ez a szabályos hiba, függetlenül a gravitációs erőter szerkezetétől, nem lép föl.

## Összefoglalás

Az ekvivalenciakísérlet szabályos hibája, ahogy láttuk, abból adódik, hogy a próbatest méretével összevethető távolságon a gravitációs erő megváltozása már nem tekinthető egyenletesnek, így számít a próbatetek alakja is. Eötvösék eredeti ekvivalenciakísérlete anynyira érzékeny volt, hogy már egy ilyen kicsiny, másodrendű gravitációs hatás is megjelenhetett az eredményekben, amire ők akkor nem gondoltak. Az ekvi-

valenciakísérlet megismétlése modern körülmények között – elképzelésünk szerint – segíthet megérteni azokat az okokat, amelyek az Eötvös–Pekár–Fekete-kísérletben felhasznált anyagok kötési energiájától függő szabályos eltéréseihez vezettek, illetve a megismételt kísérlet már mentes lehet a próbatetek alakjától és a gravitációs tér szerkezetétől függő, a jelen cikkben tárgyalt szabályos hibától. Az érdeklődő olvasó további részleteket találhat az [5] cikkben.

## Irodalom

1. Eötvös R., Pekár D., Fekete E.: Beiträge zum Gesetze der Proportionalität von Trägheit und Gravität. *Annalen d. Physik* 373/9(1922) 11–66.
2. Péter G., Deák L., Gróf Gy., Kiss B., Szondy Gy., Tóth Gy., Ván P., Völgyesi L.: Az Eötvös–Pekár–Fekete ekvivalenciaelv-mérések megismétlése. *Fizikai Szemle* 69/4 (2019) 111–116.
3. Király P.: A 100 éves Eötvös–Pekár–Fekete kísérletek és máig tartó hatásuk. *Fizikai Szemle* 57/1 (2007) 1–6.
4. Völgyesi L., Ultman Z.: A nehézségi gradiensek linearitás vizsgálata a Mátyás-barlangban. *Geomatikai Közlemények XIII/2* (2010) 123–128.
5. Tóth Gy.: Explanation of the EPF experiment in terms of gravity gradients. *arXiv* (2018) <https://arxiv.org/abs/1803.04720>