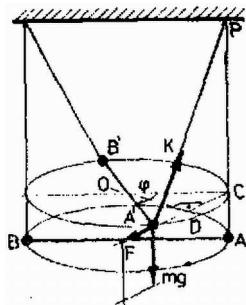


Az 1. ábrára felrajzoltuk a  $\varphi$  szöggel ( $\varphi = \angle A'OC$ ) elfordított pálca helyzetét és az egyik golyóra ható erőket.



1. ábra

Mivel a pálca végén levő golyó egyensúlyban van, a rá ható erők eredője zérus. Az elforgatáshoz szükséges erőt az ábrán  $F$ -fel jelöltük.  $F$  és az  $mg$  súlyerő eredője a fonálban ébredő  $K$  erővel azonos nagyságú, azzal ellentétes irányú. Az ábrából látható, hogy a fenti három erőből alkotott háromszög hasonló az  $A'PC$  háromszöggel, így

$$(1) \quad \frac{F}{mg} = \frac{\overline{A'C}}{\overline{PC}}.$$

Az  $A'OC$  háromszögből  $\overline{A'C} = 2 \cdot R \cdot \sin \frac{\varphi}{2}$  és az  $A'PC$  derékszögű háromszögből a Pitagorasz-tétel segítségével

$$\overline{PC} = \sqrt{L^2 - \left(2R \sin \frac{\varphi}{2}\right)^2}.$$

(1)-ből a fentiek alapján

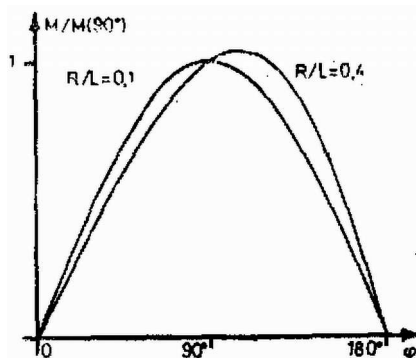
$$(2) \quad F = mg \frac{2R \cdot \sin \frac{\varphi}{2}}{\sqrt{L^2 - \left(2R \sin \frac{\varphi}{2}\right)^2}}.$$

A másik golyóra ugyanilyen nagyságú, de ellentétes irányú erőt kell kifejteni, így a két erő erőpárt alkot. Az erőpár forgatónyomatéka:

$$(3) \quad M = F \cdot 2 \cdot \overline{OD},$$

ahol  $\overline{OD} = R \cdot \cos \frac{\varphi}{2}$ . Az  $F$  erő (2) alakját (3)-ba írva a forgatónyomatékra az alábbi kifejezést kapjuk:

$$(4) \quad M = mg \frac{2R^2 \sin \varphi}{\sqrt{L^2 - 4R^2 \sin^2 \frac{\varphi}{2}}}.$$



2. ábra

A 2. ábrán  $R/L = 0,1$  ill.  $R/L = 0,4$  értéknél felrajzoltuk a  $M(\varphi)$  függvényt. Látható, hogy a görbe maximuma jobbra tolódik a  $\varphi = 90^\circ$ -os ponthoz képest. A (4) képletből az is látszik, hogy  $\varphi = 180^\circ$ -os elforgatás csak  $R/L < 0,5$  esetén lehetséges, mert ellenkező esetben a túl rövid kötél miatt a pálca már  $\varphi < 180^\circ$ -nál eléri a felfüggesztés síkját.  $180^\circ$  felett a két fonál mindenképp összeér, ezért itt az eredményeink már nem érvényesek.

*Megjegyzés.* A rendszer energiaváltozásából is ki lehet szántani a forgatónyomatékokot. Ha egy testre  $F$  erő hat és az  $\Delta\varphi$  szöggel elfordul a forgáspont körül, akkor  $\Delta W = F \cdot \Delta\varphi \cdot r$  a munkavégzés; ahol  $r$  az  $F$  erő erőkarjának hosszát jelöli. Mivel  $F \cdot r$  éppen a forgatónyomaték, így azt kapjuk, hogy  $\Delta W = M \Delta\varphi$ , azaz  $M = \frac{\Delta W}{\Delta\varphi}$ . Az energiamegmaradás törvénye miatt  $\Delta W$  egyenlő a rendszer helyzeti energiájának  $\Delta E$  megváltozásával. (A helyzeti energia általában függ a  $\varphi$  szögtől.) A  $\frac{\Delta E}{\Delta\varphi}$  hányados annál pontosabban adja meg  $M$  értékét, minél kisebb  $\Delta\varphi$ . Ez matematikailag azt jelenti, hogy

$$(5) \quad M = \lim_{\Delta\varphi \rightarrow 0} \frac{\Delta E}{\Delta\varphi} = \frac{dE}{d\varphi}.$$

A forgatónyomaték tehát az  $E$  helyzeti energia  $\varphi$  szerinti deriváltjaként is megkapható.

A rendszer helyzeti energiája:

$$E(\varphi) = 2mg \cdot \overline{AC} = 2mg \left( D^2 - \sqrt{L^2 - 4R^2 \sin^2 \frac{\varphi}{2}} \right).$$

A differenciálszámításban járatosak az  $E(\varphi)$  függvényt deriválva az  $M$  forgatónyomatékokra éppen a (4) formulát kapják meg.

*Kovács Tibor* (Lenti, Gönczi F. Gimn., IV. o. t.)