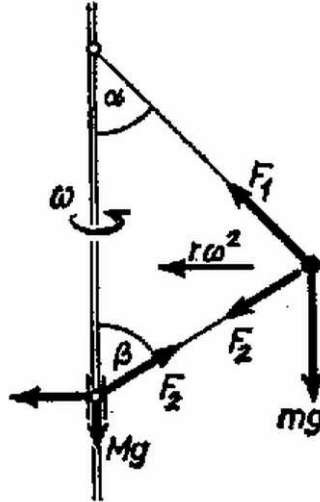


Az ábrán berajzoltuk az egyes testekre ható erőket.



A m tömegű test mozgásegyenletei a vízszintes és a függőleges komponensekre:

$$(1) \quad mr\omega^2 = F_1 \sin \alpha + F_2 \sin \beta,$$

$$(2) \quad 0 = mg - F_1 \cos \alpha + F_2 \cos \beta.$$

A M tömegű test mozgásegyenletét csak a függőleges komponensekre írjuk fel:

$$(3) \quad 0 = Mg - F_2 \cos \beta.$$

(1), (2) és (3) egybevetésével, valamint a

$$(4) \quad \sin \alpha = r/l, \quad \sin \beta = r/s$$

geometriai egyenlőségek felhasználásával a

$$(5) \quad \frac{m+M}{\sqrt{l^2-r^2}}rg + \frac{M}{\sqrt{s^2-r^2}}rg = mr\omega^2$$

egyenletet kapjuk, amelyben csak r ismeretlen. Az (5) egyenlet adott M , m és ω értékek mellett numerikusan megoldható, ebből a m tömegű test sebessége

$$(6) \quad v = r \cdot \omega.$$

Az (5) egyenletnek mindig gyöke az $r = 0$. Ha ez az egyetlen gyök, a kötelek függőlegesek, a m tömeg „nem lódul ki”. Annak szükséges és elégséges feltétele, hogy (5)-nek az $r = 0$ -n kívül más gyöke is lehessen:

$$(7) \quad \frac{m+M}{l}g + \frac{Mg}{s} < m\omega^2.$$

Tegyük fel, hogy ω csak egy kicsit nagyobb, mint az a küszöbérték, amely fölött az $r \neq 0$ gyök megjelenik:

$$\omega = \omega_0 + \Delta\omega = \sqrt{\frac{(M+m)g}{l} + \frac{Mg}{s}} + \Delta\omega$$

és

$$\frac{\Delta\omega}{\omega_0} \ll 1.$$

Ekkor várhatóan r is kicsi. Felhasználhatjuk, hogy ha $r/l \ll 1$, akkor

$$(8) \quad \frac{1}{\sqrt{l^2-r^2}} \approx \frac{1}{l[1-(1/2)r^2/l^2]} \approx \frac{1}{l} \cdot \left(1 + \frac{1}{2} \frac{r^2}{l^2}\right),$$

hasonlóan $r/s \ll 1$ esetén

$$(9) \quad \frac{1}{\sqrt{s^2-r^2}} \approx \frac{1}{s} \left(1 + \frac{1}{2} \frac{r^2}{s^2}\right)$$

(8) és (9) felhasználásával (5) az

$$(10) \quad m2\omega_0\Delta\omega \approx \frac{1}{2} \left(\frac{m+M}{l^3} + \frac{M}{s^3} \right) gr^2$$

alakra hozható, ahonnan

$$(11) \quad r \approx \sqrt{\frac{4m\omega_0\Delta\omega}{(M+m)g/l^3 + Mg/s^3}}.$$

Ha ω nő ($\Delta\omega/\omega_0$ már nem kicsi az 1-hez képest), (11) már nem jól közelíti az r -et. Ha $\omega \rightarrow \infty$, akkor r tart az l és s közül a kisebbik értékhez (csak ekkor tarthat (5) bal oldala $+\infty$ -hez). Tegyük fel, hogy $s < l$ és $\omega \gg \omega_0$. Ekkor

$$r \approx s,$$

és a sebesség

$$v \approx s\omega.$$

Fordított esetben ($s > l$) $\omega \gg \omega_0$ esetén $r \approx l$ és $v \approx l\omega$.

Kaposi András (Pannonhalma, Bencés Gimn. III. o.t.)
Blázsik Zoltán (Csongrád, Batsányi J. Gimn. III. o.t.) dolgozata alapján