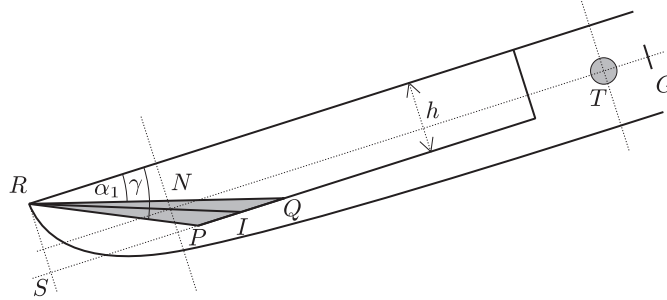


1. A mozsár felépítése

1.1. A TG távolság kiszámítása. A kanálban összegyűlt 1 liter víz forgatónyomatéka egyensúlyt tart az emelőrúd súlyából származó forgatónyomatékkal. Geometriai megfontolásból kiszámíthatjuk, hogy 1 liter víz esetén a kanálban a vízmagasság 1,2 cm, és ennek a vízmennyiségnek a súlypontja nagyjából 47 cm-re van a T forgástengelytől. Mivel az emelőrúd tömege 30-szor nagyobb 1 liter víz tömegénél, így a kérdéses TG távolság

$$\frac{47}{30} \text{ cm} = 1,57 \text{ cm} \approx 1,6 \text{ cm}.$$

1.2. Az α_1 és α_2 értékek kiszámítása. Amikor az emelőrúd α_1 dőlésszögénél a víz eléri a kanál peremét, akkor az 1. ábrán látható helyzetet veszi fel. Ekkor a kanálban lévő 1 liter víz egy háromszög alapú egyenes hasábot tölt ki, melynek térfogatát könnyen felírhatjuk: $V = \frac{hb(PQ)}{2} = 1$ liter, ahol $b = 15$ cm a kanál szélessége. A számítás $PQ \approx 11,1$ cm eredményre vezet.



1. ábra

Az emelőrúd α_1 dőlésszögét így számíthatjuk ki:

$$\operatorname{tg} \alpha_1 = \frac{h}{SQ} = \frac{h}{PQ + \sqrt{3}h},$$

amiből $\alpha_1 = 20,6^\circ$.

A kanálból akkor távozik az összes víz, ha az emelőrúd dőlésszöge: $\alpha_2 = \gamma = 30^\circ$.

1.3. A nulla forgatónyomatékhoz tartozó β szög és m_1 víztömeg kiszámítása. Használjuk újra az előző ábrát, és ahol csak lehet, írjuk be a képletekbe a numerikus értékeket. Jelöljük a PQ távolságot x -szel, amit mérjünk méterben: $PQ = x$ (m), amivel így adhatjuk meg a kanálban maradó víz m tömegét kilogrammban: $m = \rho_{\text{víz}} \frac{xhb}{2} = 9x$ (kg). A víz súlypontja a PQR háromszög súlypontjában van, az RI súlyvonal $2/3$ részénél. A szerkezet geometriai elrendezéséből következik, hogy az emelőrúd G súlypontja, a T forgástengely (középpontja) és a kanálban maradó víz N súlypontja egy egyenes mentén helyezkedik el. A forgatónyomaték egyensúlyt így írhatjuk fel:

$$mg \cdot TN = Mg \cdot TG \Rightarrow m \cdot TN = M \cdot TG = 30 \cdot 0,0157 = 0,471 \text{ (kgm)}.$$

A TN távolságot így írhatjuk fel:

$$TN = L + a - \frac{2}{3} \left(\sqrt{3}h + \frac{x}{2} \right) = 0,94 - 0,08\sqrt{3} - \frac{x}{3} = 0,801 - \frac{x}{3}.$$

Az eddig meghatározott három kifejezésből ($m = 9x$; $TN = 0,801 - \frac{x}{3}$; $m \cdot TN = 0,471$) a következő másodfokú egyenletre juthatunk: $3x^2 - 7,21 + 0,471 = 0$, melynek számunkra értelmes gyöke: $x = 0,0672$. Így a kérdéses tömeg: $m = 9x = 0,605$ kg, továbbá a dőlési szöget így határozhatjuk meg:

$$\operatorname{tg} \beta = \frac{h}{x + \sqrt{3}h} = 0,436, \quad \text{amiből} \quad \beta = 23,6^\circ.$$

2. A rendes munkavégző körfolyamat mennyiségei

2.1. A $\mu(\alpha)$ forgatónyomaték függvény ábrázolása az α szög függvényében. Kezdetben ($\alpha = 0$) nincs víz a kanálban. Ekkor az emelőrúdra ható forgatónyomaték:

$$Mg \cdot TG = 30 \cdot 9,81 \cdot 0,0157 = 4,62 \text{ Nm} \approx 4,6 \text{ Nm}.$$

Tekintsük ezt a forgatónyomatéket negatív előjelűnek, a negatív forgatónyomaték a rúd dőlésszögét csökkenteni igyekszik. Amikor lassan víz folyik a kanálba, az eredő forgatónyomaték növekedni kezd egészen addig, amíg kissé pozitívvá

válk, és a mozsártörő emelkedni kezd. Ezt követően azzal a közelítéssel dolgozunk, hogy a kanálban lévő víz mennyisége nem változik.

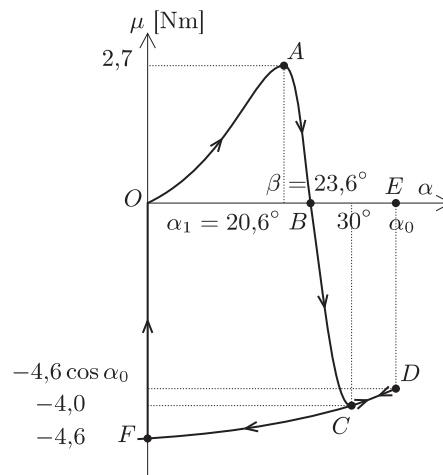
Miközben a kanál lefelé billen, a benne lévő víz tömegközéppontja fokozatosan eltávolodik a forgástengelytől, így μ egészen addig növekszik, amíg a víz eléri a kanál peremét. Tehát a maximális forgatónyomaték az $\alpha = \alpha_1 = 20,6^\circ$ -os dőlésszögnél jön létre. Az előző részben már megismert számoláshoz hasonlóan kiszámíthatjuk, hogy $\mu_{\max} \approx 2,7$ Nm.

A rúd további dőlése közben a víz elkezd kifolyni a kanálból, és $\alpha = \beta$ esetén $\mu = 0$ -vá válik. A tehetetlenség következtében α tovább növekszik, miközben μ csökken. $\alpha = 30^\circ$ esetén a kanál teljesen kiürül. Ebben a helyzetben a forgatónyomaték: $\mu = -Mg \cdot TG \cdot \cos 30^\circ = -4,0$ Nm. Ezután a tehetetlenség következtében a szög még tovább nő, egészen $\alpha = \alpha_0$ értékig, amikor a forgatónyomaték: $\mu = -Mg \cdot TG \cdot \cos \alpha_0 = -4,6 \cdot \cos \alpha_0$ Nm. Végül a dőlésszög hirtelen nullára csökken (a mozsártörő lecsap), és a körfolyamat $\mu = -4,6$ Nm értékkel újra kezdődik.

A fentiek alapján felvázolhatjuk a $\mu(\alpha)$ forgatónyomatékot az α szög függvényében (2. ábra):

2.2. A mozsártörő munkavégzésének grafikus értelmezése. A $\mu(\alpha)$ forgatónyomaték által végzett W_{teljes} teljes munkavégzést a forgatónyomaték előjeles görbe alatti területeként számíthatjuk ki a teljes $OABCDFO$ körfolyamatra. A mozsártörőnek átadott $W_{\text{ütés}}$ energiát az α_0 -tól 0-ig tekintett görbe alatti terület mérőszámaként kaphatjuk meg ($EDFOE$), melynek nagysága:

$$Mg \cdot TG \cdot \sin \alpha_0 = 4,6 \text{ J} \cdot \sin \alpha_0.$$



2. ábra

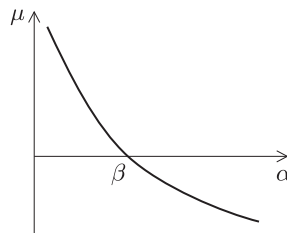
2.3. Az α_0 szög és $W_{\text{ütés}}$ becslése. Az α_0 szög értékét abból becsülhetjük meg, hogy ebben a pozícióban az emelőrúd energiája nulla, vagyis az $OABO$ terület megegyezik a $BEDCB$ terület nagyságával. Ha az $OABO$ területet háromszöggel, a $BEDCB$ területet pedig trapézzal közelítjük, akkor az α_0 szög értékre közelítőleg 35° -ot kapunk. Így a mozsártörő által végzett munka:

$$W_{\text{ütés}} = Mg \cdot TG \cdot \sin \alpha_0 = 4,6 \text{ J} \cdot \sin 35^\circ \approx 2,6 \text{ J}.$$

3. A mozdulatlan állapot

3.1. Az emelőrúd mozgása az $\alpha = \beta$ egyensúlyi helyzet közelében.

3.1.1. Az $\alpha = \beta$ egyensúlyi helyzet közelében a forgatónyomaték nagyjából a 3. ábrán látható módon változik. A grafikon alapján megállapíthatjuk, hogy az egyensúlyi helyzet stabil.



3. ábra

3.1.2. Az α szögben megdőlt rúd esetén a kanálban lévő víz tömege:

$$m = \frac{\rho b h \cdot PQ}{2}, \quad \text{ahol} \quad PQ = h \left(\frac{1}{\text{tg } \alpha} - \frac{1}{\text{tg } 30^\circ} \right).$$

Miközben a rúd hajlásszöge β -ról $(\beta + \Delta\alpha)$ értékre változik, a kanálban lévő víz tömegének megváltozása közelítőleg:

$$\Delta m = -\frac{bh^2\rho}{2\sin^2\alpha}\Delta\alpha \approx -\frac{bh^2\rho}{2\sin^2\beta}\Delta\alpha.$$

A $(\beta + \Delta\alpha)$ dőlésszögű rúdra ható μ forgatónyomaték megegyezik a Δm tömegből származó nyomatékkal:

$$\mu = \Delta mg \cdot TN \cdot \cos(\beta + \Delta\alpha).$$

A TN távolságot a rúd β szöghöz tartozó egyensúlyi állapotából határozhatjuk meg:

$$TN = \frac{M \cdot TG}{m} = \frac{30 \cdot 0,0157}{0,605} = 0,779 \text{ m.}$$

Végül a forgatónyomatéokra közelítőleg ezt a numerikus kifejezést kapjuk: $\mu \approx -47 \cdot \Delta\alpha$ (Nm).

3.1.3. Alkalmazzuk a rúd mozgására a forgómozgás dinamikai alapegyenletét ($\mu = I \frac{d^2\alpha}{dt^2}$, ahol $\alpha = \beta + \Delta\alpha$), melyben az I tehetetlenségi nyomaték nem csupán a rúdtól, hanem a kanálban lévő víz tömegétől is függ. Tegyük fel, hogy kicsiny $\Delta\alpha$ szögek esetén a kanálban lévő víz tömege állandó ($\approx 0,6$ kg) és ezt a vízmennyiséget tekintsük tömegpontnak. A számítás a rendszer tehetetlenségi nyomatékára közelítőleg $I \approx 12,4$ kg m²-et ad. Így a mozgásegyenlet numerikus alakja (SI egységrendszerben):

$$-47 \cdot \Delta\alpha = 12,4 \frac{d^2\Delta\alpha}{dt^2},$$

ami egy harmonikus rezgőmozgás egyenlete. A mozgás rezgésideje:

$$\tau = 2\pi \sqrt{\frac{12,4}{47}} \approx 3,2 \text{ s.}$$

3.2. A vízhozam számítása kis amplitúdójú rezgés esetén. Az emelőrúd szögkitérésének időfüggését így írhatjuk fel az egyensúlyi helyzet körül:

$$\Delta\alpha = -\Delta\alpha_0 \sin\left(\frac{2\pi t}{\tau}\right), \quad \text{ahol } \Delta\alpha_0 = 1^\circ.$$

Ilyenkor a rúd a $t = 0$ kezdőpillanat után a kisebb szögkitérések felé indul el, és ott nagyobb vízmennyiségre van szükség a túlfolyás elérésére. Rövid dt idő alatt a rúd lehajlása $d\alpha$ szöggel változik meg:

$$d(\Delta\alpha) = d\alpha = -\Delta\alpha_0 \frac{2\pi}{\tau} \cos\left(\frac{2\pi t}{\tau}\right) \cdot dt.$$

A túlfolyáshoz ennyi idő alatt legalább a következő mennyiségű víznek kell a kanálba csorognia:

$$dm = -\frac{bh^2\rho}{2\sin^2\beta} d\alpha = \frac{2\pi\Delta\alpha_0 bh^2\rho}{2\tau \sin^2\beta} \cos\left(\frac{2\pi t}{\tau}\right) dt.$$

Ennek maximuma $t = 0$ -nál van, vagyis a túlfolyás akkor lesz folyamatos, ha a vízhozamra ($dm = \Phi dt$) teljesül, hogy

$$\Phi \geq \Phi_1 = \frac{\pi bh^2\rho}{\tau \sin^2\beta} \Delta\alpha_0 = \frac{\pi bh^2\rho}{\tau \sin^2\beta} \cdot \frac{2\pi}{360} \approx 0,23 \text{ kg/s,}$$

ahol a rezgés 1° -os szögamplitúdóját $\frac{2\pi}{360}$ radián alakban írtuk fel.

3.3. Mekkora minimális vízhozam esetén nem működik a mozsár? Ha a kanál eléri a $20,6^\circ$ -os dőlési szöget, miközben mindvégig túlcserül, akkor benne 1 kg víz lesz, és a rezgési amplitúdója $23,6^\circ - 20,6^\circ = 3^\circ$ -os lesz. Eltekintve a rendszer tehetetlenségi nyomatékának változásától (amit a növekvő vízmennyiség okoz), a háromszoros amplitúdó háromszoros vízhozamot is jelent: $\Phi_2 = 3\Phi_1 \approx 0,7$ kg/s. Ennél nagyobb vízhozam esetén a rizshántoló mozsár nem tud működni.