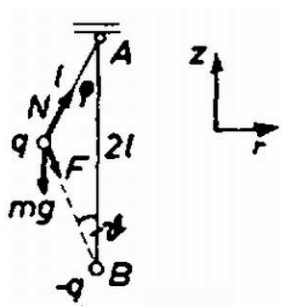


A feladat egy olyan kúpingára vonatkozik (l. az 1552. feladat KML 59 [1979] 227. o.), amelyre a nehézségi erőn kívül még a töltések vonzásából eredő erő is hat.



Írjuk fel a II. Newton-axióma alapján az m tömegű test mozgásegyenletét. Az 1. ábra jelöléseivel az egyenlet r és z komponensei (a_c -vel a centripetális gyorsulást jelöljük):



1. ábra

$$(1) \quad N \sin \varphi + F \sin \vartheta = ma_c,$$

$$(2) \quad N \cos \varphi - F \cos \vartheta - mg = 0.$$

Kifejezhetjük ϑ szögfüggvényeit φ -vel:

$$\cos \vartheta = \frac{2 - \cos \varphi}{\sqrt{5 - 4 \cos \varphi}}, \quad \sin \vartheta = \frac{\sin \varphi}{\sqrt{5 - 4 \cos \varphi}}.$$

A Coulomb-törvény szerint

$$F = k \frac{q^2}{l^2(5 - 4 \cos \varphi)}.$$

Ezek felhasználásával (1)-ből N -t kifejezzük, és behelyettesítjük (2)-be:

$$ma_c = \operatorname{tg} \varphi \left[mg + k \frac{q^2(2 - \cos \varphi)}{l^2(5 - 4 \cos \varphi)^{3/2}} \right] + k \frac{q^2 \sin \varphi}{l^2(5 - 4 \cos \varphi)^{3/2}}.$$

A centripetális gyorsulást ismerjük:

$$a_c = \omega^2 l \sin \varphi,$$

ezt az egyenletbe behelyettesítve átrendezés után

$$(3) \quad \omega^2 = \frac{1}{\cos \varphi} \left[\frac{g}{l} + \frac{2kq^2}{(5 - 4 \cos \varphi)^{3/2}} \right]$$

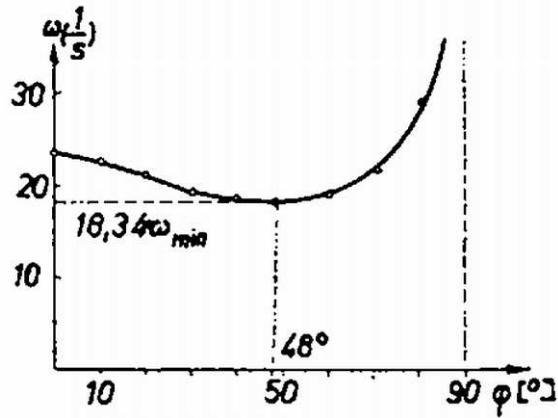
adódik.

Az $m = 10^{-4}$ kg, $l = 0,1$ m, $q = 5 \cdot 10^{-8}$ C, $\varphi = 30^\circ$ és $k = 9 \cdot 10^9$ Vm/C értékekkel:

$$\omega = 19,65/\text{s}.$$

A keringési idő $T = 2\pi/\omega = 0,32$ s.

A legkisebb ω értéket a $d(\omega^2)/d\varphi = 0$ egyenlet felhasználásával kaphatnánk. Így magasabb fokú egyenletet kapunk, ezért annak egzakt megoldása helyett a minimumot numerikusan keressük.



2. ábra

Az egyes $\omega(\varphi)$ értékeket a következő táblázat rögzíti, a görbe menetét a 2. ábrán láthatjuk.

φ (°)	0	10	20	30	40	45	46	47	48	49	50	60	70	80	90
ω (1/s)	23,41	22,76	21,23	19,66	18,61	18,37	18,35	18,35	18,34	18,35	18,37	19,22	21,84	29,24	–

Így azt kapjuk, hogy a legkisebb szögsebesség $\omega_{\min} = 18,34$ 1/s, a hozzá tartozó szög $\varphi_0 \approx 48^\circ$.

Borbély Gábor (Kapunvár, Gimn., IV. o. t.)

Megjegyzések. 1. A valóságban rögzített φ -nél az erőtvényekből és a mozgásegyenletből számolt szögsebességgel nem mindig jön létre körmozgás, meg kell vizsgálni a pályamozgás stabilitását. Ha $q = 0$, akkor nyilvánvalónak tűnik a stabilitás. Kicsiny sugárirányú lökést adunk a golyónak, akkor ez az impulzusmomentum megmaradása miatt nagyobb szögsebességgel indul el egy olyan beljebb levő pályán, amelyhez még az előző szögsebességénél is kisebb ω tartozik, ezért a golyó visszatér az eredeti pályája felé. $q \neq 0$ esetén részletesebben meg kell vizsgálnunk a kérdést.

A kis $\Delta\varphi$ elmozdulásokkal szembeni stabilitás feltételét keressük. Az impulzusmomentum z komponense megmaradó mennyiség:

$$ml^2\omega(\varphi) \sin^2 \varphi = \text{állandó.}$$

Ezt az összefüggést a szorzat deriválási szabálya alapján φ szerint deriválva kapjuk:

$$ml^2[\omega(d\omega/d\varphi) \sin^2 \varphi + \omega \cdot 2 \sin \varphi \cos \varphi] = 0,$$

ebből

$$d\omega/d\varphi = -2\omega \operatorname{ctg} \varphi.$$

Tehát a kicsiny $\Delta\varphi$ kimozdulás esetén a test szögsebességének változása

$$\Delta\omega \approx -(2\omega \operatorname{ctg} \varphi) \Delta\varphi.$$

A körmozgás stabil a $\Delta\varphi$ elfordulással szemben, ha a $\varphi + \Delta\varphi$ pályához tartozó szögsebesség (ezt a (3) kifejezéssel számíthatjuk ki) $\Delta\varphi > 0$ esetén nagyobb, mint $\omega + \Delta\omega$ (az a szögsebesség, amelyet a test a kimozdulás során felvesz). Ekkor ugyanis kisebb szögsebességgel indulna el egy nagyobb szögsebességhez tartozó pályán, így a Coulomb- és a kötélérő visszahúzná. Ugyanígy az is szükséges, hogy egy $\Delta\varphi < 0$ elmozdulásra $\omega + \Delta\omega$ nagyobb legyen, mint amekkora szögsebességet a centripetális erő biztosítani tud, ekkor ugyanis a test visszalendül az eredeti helyzete felé. A stabilitás feltétele tehát az, hogy az $\omega(\varphi)$ görbe meredeksége mindig nagyobb legyen, mint $-2\omega \operatorname{ctg} \varphi$.

A (3)-ból adódó $\omega(\varphi)$ függvény legkisebb meredeksége közelítőleg $(1/10^\circ)[\varphi(40^\circ) - \varphi(30^\circ)] = -0,1$ 1/s, ez jóval nagyobb, mint $-2\omega \operatorname{ctg} \varphi$ értéke, pl. ha $0 \leq \varphi \leq 89^\circ$, 90° közelében viszont $\omega(\varphi)$ meredeksége pozitív, míg $-2\omega \operatorname{ctg} \varphi$ negatív.

A stabilitás feltétele tehát teljesül minden helyzetben.

2. Az (1)-(2) egyenletrendszer csak akkor határozza meg a mozgást, ha a q töltés gyorsulásából eredő sugárzási veszteség elhanyagolható, vagyis amíg a frekvencia elegendően kicsi.