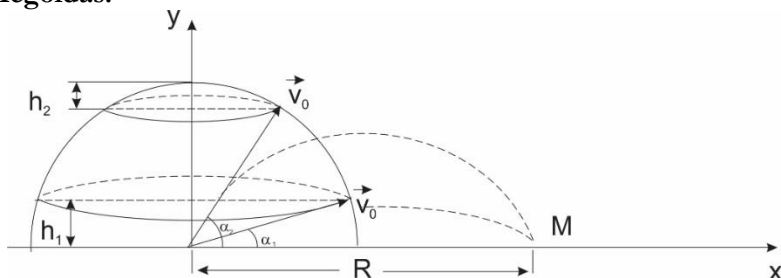


F. 647. A föld felszínén található A pontból nagyszámú, ugyanolyan golyót hajtunk el azonos, $v_0 = 5 \text{ m/s}$ sebességgel minden lehetséges irányba. Mekkora annak a körnek a sugara, melynek középpontja az A pontban van, és a belsejében a golyók fele megtalálható?

Megoldás:



Egy α szöghöz tartozó legnagyobb hajtási távolság

$$x_M = 2 \cdot t_{em} \cdot v_{0x} = 2 \frac{v_{0y}}{g} \cdot v_{0x} = \frac{v_0^2}{g} \cdot \sin 2\alpha$$

kifejezéséből következik, hogy létezik két olyan szög, egymásnak pótszögei, amelyek mellett a hajtás távolsága megegyezik. Könnyen belátható, hogy $\alpha \in (0, \alpha_1]$, illetve $\alpha \in (\alpha_2, \frac{\pi}{2}]$ intervallumhoz tartozó szögek alatt eldobott golyók x_M -nél kisebb távolságra érnek földet, azok, amelyeknek hajtási szöge az $\alpha \in [\alpha_1, \alpha_2]$ intervallumnak felel meg, x_M -nél messzebbre esnek le. Azoknak a golyóknak a száma, amelyek hajtási szöge az $\alpha \in (0, \alpha_1]$ intervallumban található, egyenesen arányos a h_1 magasságú gömböv felületével, és az $\alpha \in (\alpha_2, \frac{\pi}{2}]$ intervallumban eldobottak száma egyenesen arányos a h_2 magasságú gömbsüveg felületével. Tehát írhatjuk:

$$2\pi r h_1 + 2\pi r h_2 = 2\pi r^2 f, \text{ ahol } f=0,5 \text{ és}$$

$$h_1 = r \sin \alpha_1, \text{ illetve } h_2 = r(1 - \sin \alpha_2)$$

A behelyettesítés és egyszerűsítés után kapjuk:

$$\sin \alpha_2 - \sin \alpha_1 = 1 - f$$

Azonban $\frac{v_0^2}{g} \sin 2\alpha_1 = \frac{v_0^2}{g} \sin 2\alpha_2$, következik $\sin 2\alpha_1 = \sin 2\alpha_2$ és

$\alpha_2 = \frac{\pi}{2} - \alpha_1$. Ezt figyelembe véve kapjuk $\sin\left(\frac{\pi}{2} - \alpha_1\right) - \sin \alpha_1 = 1 - f$, ahonnan négyzetre emelés után és az egyszerű számítások elvégzését követően adódik: $\sin 2\alpha_1 = f(2 - f)$



Így az α_1 szög alatt elhajítottak az $x_M = R$ távolságra jutottak, tehát a keresett sugar:

$$R = \frac{v_0^2}{g} \cdot \sin 2\alpha_1 = \frac{v_0^2}{g} \cdot f(2 - f) = 1,913 \text{ m}$$

F. 648. $Z = 30 \text{ cm}$ sugarú homorú gömbtükrő felületére az optikai tengellyel párhuzamosan két fénysugár érkezik. Az egyik az optikai tengelytől $a_1 = 24 \text{ cm}$ -re, a másik $a_2 = 1 \text{ cm}$ -re halad. Határozzuk meg azon pontok távolságát egymástól, amelyekben a visszavert fénysugarak metszik az optikai tengelyt!

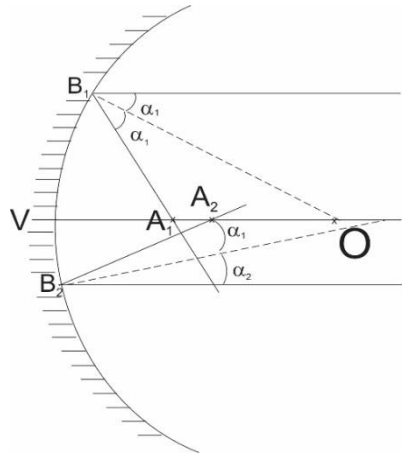
Megoldás:

Mivel a fénysugarak az optikai tengelytől távol haladnak, a paraxiális közelítés nem alkalmazható! Az alábbi ábra alapján a metszéspontok x távolsága $x = OA_1 - OA_2$. Megfigyelhető, hogy az OA_1B_1 háromszög egyenlő szárú, így $OA_1 = A_1B_1$, és $\cos\alpha_1 = \frac{R}{2OA_1}$, ahonnan $OA_1 = \frac{R}{2\cos\alpha_1}$.

De $\sin\alpha_1 = \frac{a_1}{R}$, következik

$$OA_1 = \frac{R^2}{2\sqrt{R^2 - a_1^2}} = 25 \text{ cm.}$$

Hasonlóképpen kapjuk, hogy $OA_2 = \frac{R^2}{2\sqrt{R^2 - a_2^2}} = 15 \text{ cm}$. Következik $x = 10 \text{ cm}$



F. 649. Határozzuk meg annak a gázvezetéknek az átmérőjét, amelyen az átfolyó nitrogén tömeghozama $D_m = 31,4 \text{ kg/perc}$, $p = 10^6 \text{ N/m}^2$ nyomáson és $t = 270^\circ$ hőmérsékleten! A nitrogén áramlási sebessége $v = 20 \text{ m/s}$. ($\mu = 28 \text{ kg/kmol}$).

A $pV = \frac{m}{\mu}RT$ állapotegyenlet mindkét oldalát osztva a t idővel, megkapjuk a hozamok közötti kapcsolatot: $pD_V = \frac{D_m}{\mu}RT$. Ugyanakkor $D_V = \frac{V}{t} = \frac{Sv}{t} = S \cdot v = \frac{\pi d^2}{4} \cdot v$. Behelyesítve és kifejezve a d átmérőt, kapjuk: $d = \sqrt{\frac{4D_mRT}{\pi\mu v p}} = 5,45 \cdot 10^{-2} \text{ m/s}$.



F. 650. Egy k rugalmassági együtthatójú rugó végein két pontszerű m_1 és m_2 tömegű test van. A rendszer vízszintes felületen súrlódás nélkül mozoghat. Határozzuk meg a két test rezgéseinek periódusát!

Megoldás

Mivel a testekre csak belső erők hatnak, a tömegközéppont impulzusa állandó marad. Ha a rendszer kezdetben nyugalomban volt, a tömegközéppont nem változtatja a helyét. Úgy tekinthetjük, hogy az m_1 tömegű testet l_1 hosszúságú rugó köti a fix tömegközépponthez, míg az m_2 tömegűt l_2 hosszúságú. Ekkor:

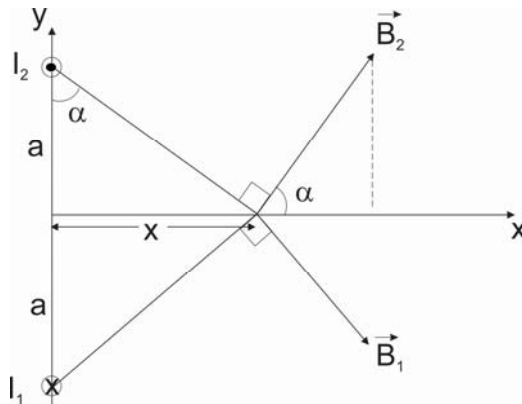
$$T_1 = 2\pi \sqrt{\frac{m_1}{k_1}} \quad \text{és} \quad T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{m_2}{k_2}}$$

Ugyanazon anyag esetén a rugalmassági állandó fordítottan arányos a hosszal, következésképpen:

$k_1 = k \frac{l}{l_1}$ és $k_2 = k \frac{l}{l_2}$. De $m_1 l_1 = m_2 l_2$ és $l_1 + l_2 = l$ egyenletekből kapjuk, hogy

$$\frac{l}{l_1} = \frac{m_1 + m_2}{m_2} \quad \text{és} \quad \frac{l}{l_2} = \frac{m_1 + m_2}{m_1}. \quad \text{Behelyettesítések után} \quad T_1 = T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{m_1 m_2}{k(m_1 + m_2)}}.$$

F. 651. Az XOY síkra merőlegesen két, egymástól $2a$ távolságra elhelyezett, párhuzamos, hosszú vezető található. A vezetéseken azonos I erősségű áram folyik, ellentétes irányban. Határozzuk meg a B mágneses indukció értékét a vezetéseket elválasztó szakasz felezőmerőlegesén a vezetéseket összekötő egyenestől x távolságra! Mekkora x értékre lesz a B indukció maximális? (Az olvasóink elnézését kérjük, amiért a 2021-2022/4. FIRKA 51. oldalán hiányosan jelentettük meg ezt a feladatot.)



Az ábrán láthatóak a B_1 és B_2 indukcióvektorok, melyek eredője a keresett mágneses indukció. Mivel a vezetékben folyó áram erőssége megegyezik, következik, hogy

$$B_1 = B_2 = \frac{\mu_0 I}{2\pi\sqrt{x^2+a^2}}, \text{ B értéke pedig } B = (B_1 + B_2)\cos\alpha = 2 \frac{\mu_0 I}{2\pi\sqrt{x^2+a^2}} \cdot \frac{a}{\sqrt{x^2+a^2}} = \frac{a\mu_0 I}{\pi(x^2+a^2)}$$

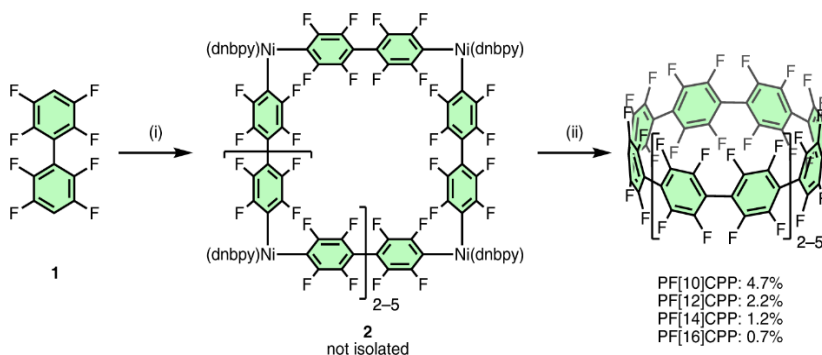
A kapott kifejezés alapján B maximális értékét az $x = 0$ pontban éri el.



Természettudományos hírek

A hónap molekulája

Az ábrán látható, 10 aromás gyűrűt tartalmazó perfluorozott cikloparafenilén-származék ($C_{60}F_{40}$) előállítása japán kutatók eredménye. Egyszerű, nikkel-tartalmú katalizátort felhasználó reakcióval sikerült előállítani a nagyobb gyűrűtagszámú analógokkal együtt. A közepen lévő résben vendégmolekulákat tud megkötni, illetve szerves LED-ek alkotóelemének is alkalmas lehet. *Nat. Commun.* 13, 3713 (2022). *Lente GMKL*, 2022, nov.



A perfluorozott cikloparafenilén előállítása

