

Mivel  $m_1 = m_3$ , a rendszer az *1. ábrán* látható koordináta-rendszer  $y$  tengelyére nézve szimmetrikus mozgást végez. A korongokra vízszintes irányú külső erő nem hat (a függőleges irányú erők eredője pedig nulla), így a három test összimpulzusa nem változhat meg. Kezdetben az  $y$  irányú impulzus  $m_2 v_0$  volt, a középső korong megállásának pillanatában pedig  $(m_1 + m_3)v_y$ . A lendületmegmaradás törvénye szerint

$$v_y = \frac{m_2}{m_1 + m_3} v_0 = \frac{m_2}{2m_1} v_0 = 4 \frac{\text{m}}{\text{s}}.$$

### 1. ábra

A légpárnás asztalon a súrlódás elhanyagolható, az ütközések pedig rugalmasak, a rendszer  $E$  mechanikai energiája tehát időben állandó. Kezdetben

$$E = \frac{1}{2}m_2v_0^2,$$

a középső korong megállásának pillanatában pedig

$$E = \frac{1}{2}(m_1 + m_3)(v_x^2 + v_y^2).$$

Az energiamegmaradás törvényének értelmében

$$\frac{1}{2}(m_1 + m_3)(v_x^2 + v_y^2) = \frac{1}{2}m_2v_0^2,$$

ahonnan  $v_y$  korábban kiszámított értékének felhasználásával

$$v_x^2 = \frac{m_2}{2m_1} \left(1 - \frac{m_2}{2m_1}\right) v_0^2,$$

$$v_x = \pm \sqrt{\frac{m_2}{2m_1} \left(1 - \frac{m_2}{2m_1}\right)} v_0$$

adódik. Látható, hogy a középső korong csak  $m_2 \leq 2m_1$  esetén állhat meg (a feladat számadataival ez valóban teljesül). A  $v_x$  sebességkomponens kétféle előjele arra utal, hogy az  $m_2$  tömegű korong megállhat olyan helyzetben is, amelynél a szélső korongok közelednek egymáshoz, de úgy is, hogy a másik két korong távolodik egymástól. Az első rugalmas ütközés után nyilván a távolodásnak megfelelő pozitív előjelű megoldás érvényes.

A jobb szélső korong sebessége tehát a középső korong első megállásakor a

$$v_x = \sqrt{\frac{m_2}{2m_1} \left(1 - \frac{m_2}{2m_1}\right)} v_0 = \sqrt{8} \frac{\text{m}}{\text{s}} \approx 2,8 \frac{\text{m}}{\text{s}}, \quad \text{illetve} \quad v_y = 4,0 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

komponensekkel adható meg. A szélső korongok sebességének nagysága

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = \sqrt{24} \frac{\text{m}}{\text{s}} \approx 4,9 \frac{\text{m}}{\text{s}},$$

a sebességvektor irányának az  $x$  tengellyel bezárt szöge pedig

$$\alpha = \arctg \frac{v_y}{v_x} \approx 54,7^\circ.$$

A középső korong megállásának pillanatában a szélső korongok sebessége merőleges kell legyen a nekik megfelelő fonálra (hiszen a fonál irányú relatív sebességük a fonalak nyújthatatlansága miatt nulla), így a fonalak egymással  $2\alpha \approx 109^\circ$ -os szöveget zárnak be.

*Balogh László* (Fazekas M. Főv. Gyak. Gimn., 11. o.t.) és  
*Rakya Péter* (Révkomárom, Selye J. Gimn., 10. o.t.) dolgozata alapján

*Megjegyzések.* 1. A feladat numerikus adatai (a közölt számjegyek száma alapján) semmiképpen nem tekinthetők nagyon pontos (mondjuk százalékosnál pontosabb) értékeknek. Emiatt nincs értelme a belőlük kiszámított mennyiségeket pl.  $v = 4,89897 \text{ m/s}$ , illetve  $2\alpha = 109,471^\circ$  módon, vagy esetleg még ennél is „értékes” jegyre megadni!

2. A megoldás során feltételeztük, hogy a fonalak mindvégig feszesek. Be lehet látni, hogy ez valóban így van, a fonalat feszítő erők sehol nem válnak nullává, hanem egy bizonyos  $F_{\min}$  érték alá sosem csökkennek.

*2. ábra*

3. Tanulságos a mozgás leírása a ( $X$  és  $Y$  tengelyekkel megadott) tömegközépponti koordináta-rendszerben. A rendszer  $S$  tömegközéppontja

$$v_{TKP} = \frac{m_2}{2m_1 + m_2} v_0$$

sebességgel mozog az asztalhoz képest a negatív  $Y$  tengely irányában. Az  $S$  ponthoz rögzített rendszerből nézve a szélső korongok

az indításkor

$$V_Y^{(1,3)} = \frac{m_2}{m_2 + 2m_1} v_0$$

sebességgel mozognak  $Y$  irányban, a középső korong sebessége pedig

$$V_Y^{(2)} = v_{TKP} - v_0 = -\frac{2m_1}{m_2 + 2m_1} v_0$$

az  $Y$  tengely irányában, tehát ténylegesen  $-Y$  irányú (2. ábra). A három korong összenergiája a tömegközépponti rendszerben

$$\begin{aligned} E_{TKP} &= \frac{1}{2} m_2 \left( -\frac{2m_1}{2m_1 + m_2} v_0 \right)^2 + 2 \cdot \frac{1}{2} m_1 \left( \frac{m_2}{2m_1 + m_2} v_0 \right)^2 = \\ &= \frac{1}{2} \cdot \frac{2m_1 m_2}{2m_1 + m_2} v_0^2. \end{aligned}$$

Ez az érték kisebb, mint a légpárnás asztalhoz rögzített koordináta-rendszerben mérhető  $E$  összenergia.

A tömegközéppont a mozgás során mindvégig az origóban marad. Ha a középső korong az  $-Y$  tengely mentén  $d$  távolságnyt elmozdul, akkor a másik két test  $Y$  irányú elmozdulása  $Y = \frac{m_2}{2m_1} \cdot d$ . Másrészt viszont a középső és a szélső korongok távolsága mindig  $L$ , fennáll tehát

$$X^2 + (Y + d)^2 = L^2, \quad \text{azaz} \quad X^2 + Y^2 \left( 1 + \frac{2m_1}{m_2} \right)^2 = L^2.$$

Ez az egyenlet

$$\left( \frac{X}{a} \right)^2 + \left( \frac{Y}{b} \right)^2 = 1$$

alakú, vagyis egy

$$a = L \quad \text{és} \quad b = m_2 L / (m_2 + 2m_1)$$

féltengelyekkel rendelkező ellipszis egyenlete (3. ábra). A két szélső korong az ellipszis mentén mozog, míg a középső az  $Y$  tengely mentén rezeg  $2m_1 L / (m_2 + 2m_1)$  amplitúdóval.

*3. ábra*

A két szélső test (az ütközéseknek megfelelő  $X = 0$  koordinátájú pontok kis környezetének kivételével) befutja a teljes ellipszist. Sehol sem állhatnak meg, hiszen ha ezt tennék, akkor a középső testnek is meg kellene állnia, és ilyenkor nem lehetne a rendszer összenergiája a kiszámított  $E_{TKP} \neq 0$  érték.

*(G. P.)*