

Jelöljük a rudak eredeti hosszát l_i -vel, a tömegüket m_i -vel, lineáris hőtágulási együtthatójukat pedig α_i -vel (ahol $i = 1$ a bal oldali, $i = 2$ pedig a jobb oldali rudra utal).

A hőmérséklet ΔT nagyságú növekedtével az egyes fémrudak hossza $l_i \alpha_i \Delta T$ értékkel növekszik, a teljes hosszváltozás tehát

$$(1) \quad \Delta L = \Delta l_1 + \Delta l_2 = (l_1 \alpha_1 + l_2 \alpha_2) \Delta T.$$

Ha ismernénk a rúd valamelyik pontjának, például az S tömegközéppontnak az elmozdulását, akkor már bármely más pontjának, így a ragasztás R helyének elmozdulását is meg tudnánk határozni.

A rudakra kezdetben csak függőleges erők hatnak, s ha a fonalak h hossza sokkal nagyobb, mint a rudaké, akkor a kicsit kitágult rudakra ható erők is majdnem pontosan függőleges irányúak. Ebből – naívan – arra következtethetünk, hogy a rendszer tömegközéppontja nem mozdul el. Ez azonban – mint az alábbiakból kiderül – *hibás* következtetés!

A fonalakat (hacsak a tömegközéppont nem esik éppen véletlenül a felezőpontra) különböző nagyságú erők feszítik. Nagyságuk az 1. ábrán látható A és B pontokra felírt forgatónyomatékok egyensúlyából határozhatjuk meg:

$$(2) \quad F_1 = \frac{m_1(l_2 + \frac{1}{2}l_1) + m_2 \frac{1}{2}l_2}{l_1 + l_2} g, \quad F_2 = \frac{m_2(l_1 + \frac{1}{2}l_2) + m_1 \frac{1}{2}l_1}{l_1 + l_2} g.$$

Az új (a rudak felmelegítése után kialakuló) egyensúlyi helyzetben a fonalak alsó vége valamekkora Δx_1 és Δx_2 távolsággal eltér az eredeti helyzettől (2. ábra), emiatt a fonalakban ható erőknek lesz vízszintes összetevője is. Mivel más vízszintes irányú erő nem hat, fenn kell álljon, hogy

$$(3) \quad F_1 \cdot \frac{\Delta x_1}{h} - F_2 \cdot \frac{\Delta x_2}{h} = 0.$$

(Felhasználtuk, hogy a fonalak iránya csak kicsit tér el a függőlegetől, emiatt a fonalerők nagyságának változását, valamint a rúdnak a vízszintestől való eltérését nem kell figyelembe vennünk.) A (3) egyenlet

$$(4) \quad \frac{\Delta x_1}{\Delta x_2} = \frac{F_2}{F_1}$$

alakba is írható, s ez jól mutatja, hogy az összeragasztott rúd végeinek elmozdulása h nagyságától függetlenül – tehát tetszőlegesen hosszú fonalak esetén is – mindig ugyanolyan arányban osztozik a teljes

$$(5) \quad \Delta x_1 = \Delta x_2 = \Delta L$$

hossznövekményen. A (2), (4) és (5) egyenletekből kiszámíthatjuk a rúd bal oldali A végpontjának elmozdulását:

$$(6) \quad \Delta x_1 = \frac{m_2(l_1 + \frac{1}{2}l_2) + m_1 \frac{1}{2}l_1}{(m_1 + m_2)(l_1 + l_2)} (\alpha_1 l_1 + \alpha_2 l_2) \cdot \Delta T,$$

majd ebből és a bal oldali rúd hosszának megváltozásából az R pont elmozdulását (a jobb fele mutató irányt véve pozitívnak):

$$\Delta x_R = l_1 \alpha_1 \Delta T - x_1 = \frac{(m_1 l_1 + m_2 l_2)(\alpha_1 l_1 - \alpha_2 l_2) + 2l_1 l_2 (m_1 \alpha_1 - m_2 \alpha_2)}{2(m_1 + m_2)(l_1 + l_2)} \Delta T.$$

Ennek a kifejezésnek az előjele dönti el, hogy merrefelé mozdul el a két rúd érintkezési helye. Ha

$$\frac{\alpha_1}{\alpha_2} > \frac{l_2}{l_1} \cdot \frac{m_1 l_1 + m_2 l_2 + 2m_2 l_1}{m_1 l_1 + m_2 l_2 + 2m_1 l_2},$$

akkor az R pont jobbra mozdul el, ellenkező esetben pedig balra.

Buti András (Fazekas M. Főv. Gyak. Gimn., 11. o.t.) dolgozatának felhasználásával

Megjegyzés. Bár a feladat nem kérdezte, érdemes kiszámítani a tömegközéppont elmozdulását is. Kezdetben a tömegközéppont a bal oldali rúdvégtől

$$x_s = \frac{m_2(l_1 + \frac{1}{2}l_2) + m_1 \frac{1}{2}l_1}{m_1 + m_2}$$

távol van, ennek a mennyiségnek a megváltozása a hőtágulás hatására:

$$\Delta x_s = \frac{m_2(\alpha_1 l_1 + \frac{1}{2}\alpha_2 l_2) + m_1 \frac{1}{2}\alpha_1 l_1}{m_1 + m_2}.$$

A tömegközéppont elmozdulása jobb felé:

$$\Delta x_s - \Delta x_1 = \frac{l_1 l_2}{2(l_1 + l_2)} (\alpha_1 - \alpha_2) \Delta T.$$

Látható, hogy a tömegközéppont mindig a kisebb hőtágulási együtthatójú fémrúd irányába tolódik el, ha viszont a két anyag hőtágulás szempontjából egyformán viselkedik, akkor a tömegközéppont – a méret- és tömegarányoktól függetlenül – az eredeti helyén marad.

