

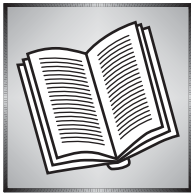
3. feladat.[†] Egy R sugarú, vékony, $+Q$ töltéssel egyenletesen töltött szigetelő gyűrű vízszintes síkban helyezkedik el.

a) Határozzuk meg és ábrázoljuk a gyűrű függőleges szimmetriatengelyén az elektromos térerősséget a gyűrű középpontjától mért z távolság függvényében!

b) Mekkora és milyen irányú a térerősség a gyűrű síkjában, a középpontjától r távolságra, ahol $r \ll R$?

c) A rögzített gyűrű átmérője mentén (pl. egy kifeszített horgászsinóron) egy $+q$ töltésű, m tömegű pontszerű test mozoghat súrlódásmentesen. A pontszerű testet egyensúlyi helyzetéből kicsit kitérítjük. Mekkora a bekövetkező kis rezgések periódusideje?

4. feladat. Két, ℓ hosszúságú, R_1 és R_2 sugarú, vékony falú szupravezető csőből ágyút készítünk úgy, hogy a csöveket koaxiálisan egymásba helyezzük ($R_2 < R_1$, $R_1 \ll \ell$). A rendszer a súlytalanság állapotában található. A külső cső rögzített, a belső, m tömegű cső pedig szabadon mozoghat a közös szimmetriatengely mentén. Kezdetben mindkét csőben I erősségű áram folyik a palást mentén körbe, a csövek középpontja pedig egybeesik. Ebből a helyzetből a belső csövet a tengely mentén kicsit kitérítjük. Mekkora sebességre gyorsul fel ez a belső cső („lövedék”), mialatt elég messzire távolodik a külső csőtől („ágyútól”)?



Az ütközés hatásfokának és ütközési számának összefüggése

Mint az a középiskolai tananyagból ismert, ha egy m_1 tömegű, v_1 sebességű és egy m_2 tömegű, v_2 sebességű (pontszerű) test tökéletesen rugalmatlanul ütközik, akkor (az impulzusmegmaradásból következően) együtt mozognak tovább

$$(1) \quad v_0 = \frac{m_1 v_1 + m_2 v_2}{m_1 + m_2}$$

sebességgel. (v_0 a két test tömegközéppontjának sebessége, ami az ütközés során nem változik meg.) Mondhatjuk, hogy a testek ütközés utáni u_1 és u_2 sebessége egyforma nagyságú:

$$(2) \quad u_1 = u_2 = v_0,$$

vagy úgy is fogalmazhatunk, hogy

$$(2^*) \quad u_1 - u_2 = 0.$$

(Feltételezzük, hogy a testek ütközés előtti és ütközés utáni sebessége egy egyenesbe esik.)

[†]Ez a feladat utólag szerencsés választásnak bizonyult, mert az idei Nemzetközi Fizikai Diákolimpia 2. elméleti feladatának egyik része lényegében megegyezett vele.

Ha ugyanezen testek tökéletesen rugalmasan ütköznek, akkor az impulzus mellett a mozgási energia is megmarad, így ütközés után

$$(3) \quad u_1 = 2v_0 - v_1 = \frac{(m_1 - m_2)v_1 + 2m_2v_2}{m_1 + m_2}$$

és

$$(4) \quad u_2 = 2v_0 - v_2 = \frac{2m_1v_1 + (m_2 - m_1)v_2}{m_1 + m_2}$$

sebességgel mozognak tovább. (Itt v_0 ismét a tömegközéppont sebességét jelöli, amit (1) alapján számítottunk ki.) Láthatjuk, hogy fennáll:

$$(5) \quad u_1 - u_2 = v_2 - v_1.$$

E kétféle speciális, „szélsőséges” eset között léteznek „átmeneti” ütközésfajták is, amelyekben a két test ütközés utáni sebességkülönbsége épp a fenti két eset (0 és az ütközés előtti sebességkülönbség) közé esik. Ezeket jellemezzük az ütközési számmal:

$$(6) \quad k = \frac{u_1 - u_2}{v_2 - v_1}.$$

Látható, hogy a tökéletesen rugalmatlan ütközésre k értéke 0, a tökéletesen rugalmasra pedig $k = 1$. A köztes értékeket szokás százalékban is kifejezni, pl. a „30%-ban rugalmas” ütközés 0,3-es ütközési számot jelent.

Azonban vigyázzunk, mert a százalékban kifejezett ütközési szám azt a téves képet sugallhatja, hogy a kezdeti összes mozgási energia 30%-a maradt meg az ütközés során. Valóban, a tökéletesen („100%-ban”) rugalmas ütközés során ($k = 1$ érték mellett) a kezdeti összes mozgási energia 100%-a megmarad, azonban a tökéletesen rugalmatlan ütközés során ($k = 0$ érték mellett, vagyis „0%-ban rugalmas” ütközésnél) a megmaradó mozgási energia nem feltétlenül 0%. A köztes esetnek megfelelő ütközési számok és az energia megmaradó hányada között sem ilyen egyszerű az összefüggés.

Tekintsük először a tökéletesen rugalmatlan ütközés során fellépő energiaváltozást (-veszteséget):

$$\Delta E = \frac{1}{2}(m_1 + m_2)v_0^2 - \frac{1}{2}m_1v_1^2 - \frac{1}{2}m_2v_2^2.$$

Felhasználva (1)-et, algebrai átalakítások után ez adódik:

$$(7) \quad \Delta E = -\frac{1}{2} \frac{m_1 m_2}{m_1 + m_2} (v_1 - v_2)^2.$$

Tanulságos képlet: mint afféle mozgási energia, „egykeddszer tömegszer sebességnyezet” alakú. A „tömeg” az ütköző testek tömegei harmonikus közepének fele,

a „sebesség” pedig a testek relatív, egymáshoz képesti sebessége (vagy a külső viszonyítási rendszerből nézve a testek sebességkülönbsége). Az ütközés után megmaradt energia aránya a kezdetihez képest

$$\frac{E_{\text{után}}}{E_{\text{előtt}}} = \frac{\frac{1}{2}(m_1 + m_2)v_0^2}{\frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2},$$

ami (1) behelyettesítése és algebrai átalakítások után így is felírható:

$$(8) \quad \frac{E_{\text{után}}}{E_{\text{előtt}}} = \frac{(m_1v_1 + m_2v_2)^2}{(m_1 + m_2)(m_1v_1^2 + m_2v_2^2)}.$$

Jól látható, ha a két test szemből ütközik azonos impulzussal ($m_1v_1 = -m_2v_2$), akkor ez az arány 0, de más esetben *nem az*, jöllehet az ütközés tökéletesen rugalmatlan.

Értelmezzük általánosan az ütközés hatásfokát mint az ütközés utáni (megmaradt, „hasznos”) és az ütközés előtti (meglévő összes, „befektetett”) mozgási energia hányadosát:

$$(9) \quad \eta = \frac{\frac{1}{2}m_1u_1^2 + \frac{1}{2}m_2u_2^2}{\frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2}.$$

Minden ütközésre érvényes az impulzusmegmaradás törvénye:

$$(10) \quad m_1v_1 + m_2v_2 = m_1u_1 + m_2u_2.$$

Ez (6)-tal egyenletrendszert alkot, amelyet (pl. behelyettesítő módszerrel) végigszámolva tanulságos eredmények adódnak az ütközés utáni sebességekre:

$$(11) \quad u_1 = \frac{m_1v_1 + m_2v_2 + km_2(v_2 - v_1)}{m_1 + m_2}$$

és

$$(12) \quad u_2 = \frac{m_1v_1 + m_2v_2 + km_1(v_1 - v_2)}{m_1 + m_2}.$$

($k = 0$ -ra visszkapjuk (2)-t, $k = 1$ -re pedig a (3) és (4) összefüggéseket.)

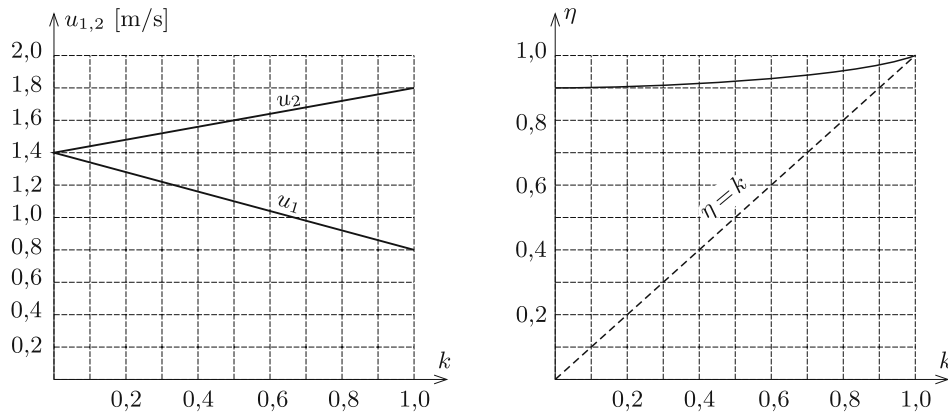
A (11) és (12) kifejezéseket beírva (9)-be, egy komoly odafigyelést és tagok ügyes csoportosítását igénylő számolás után kapjuk:

$$(13) \quad \eta = \frac{k^2m_1m_2(v_1 - v_2)^2 + (m_1v_1 + m_2v_2)^2}{(m_1 + m_2)(m_1v_1^2 + m_2v_2^2)}.$$

Látható, hogy $k = 0$ esetén visszkapjuk a (8) összefüggést, és $k = 1$ esetén pedig $\eta = 1$.

Érdekességképpen kiszámítottuk és grafikusán is ábrázoltuk az $m_1 = 2$ kg, $v_1 = 2 \frac{\text{m}}{\text{s}}$, $m_2 = 3$ kg, $v_2 = 1 \frac{\text{m}}{\text{s}}$ esetben az u_1 , u_2 és η függését k -tól (1. ábra). Az egyes függvények (a sebességek mértékegységét elhagyva):

$$u_1 = \frac{7 - 3k}{5}, \quad u_2 = \frac{7 + 2k}{5} \quad \text{és} \quad \eta = \frac{6k^2 + 49}{55}.$$



1. ábra

Vizsgáljuk meg, hogyan lehet kísérletileg egyszerűen meghatározni egy ütközés hatásfokát és ütközési számát egy speciális esetben. Ha h_1 magasságból leejtünk egy kicsiny labdát, az (ha a közegellenállás hatása elhanyagolható) $v_1 = \sqrt{2gh_1}$ sebességgel ér talajt (ütközik a Földdel), és onnan visszapattanva az indulási (ütközés utáni) u_1 sebessége és a legnagyobb emelkedésének h_2 magassága között szintén fennáll: $u_1 = \sqrt{2gh_2}$. Mivel az ütközésben a Föld m_2 tömege „végtelen nagy” tekinthető, és a sebessége $v_2 = u_2 = 0$, ezért (11)-ből (m_2 -vel való egyszerűsítés után) $u_1 = -kv_1$ következik. (A negatív előjel az ellentétes irányú mozgásra utal, ezt a továbbiakban elhagyjuk.) Így

$$(14) \quad k = \frac{u_1}{v_1} = \sqrt{\frac{2gh_2}{2gh_1}} = \sqrt{\frac{h_2}{h_1}},$$

vagyis a visszapattanási és az elejtési magasság hányadosának négyzetgyöke az ütközési szám. A hatásfokot (9)-ből kaphatjuk meg (a Föld mozgási energiája az ütközés előtt és után is nulla):

$$(15) \quad \eta = \frac{u_1^2}{v_1^2} = \frac{h_2}{h_1} (= k^2),$$

vagyis a hatásfok a visszapattanási és az elejtési magasság hányadosa. (Ebben a speciális esetben, a Földről visszapattanásnál a hatásfok éppen az ütközési szám négyzete, de ez általában nem igaz.)

Kérdés, milyen m_1 , v_1 , m_2 és v_2 paraméterek esetén teljesülhet, hogy $\eta = k$. (Természetesen a triviális eseteket, amikor mindkettő 0 vagy 1, nem vesszük számításba.)

Keressük tehát az $\eta = k$ egyenlet gyökeit. A (13) képletben vezessük be a következő jelöléseket (mindegyikük nemnegatív):

$$a \equiv m_1 m_2 (v_1 - v_2)^2; \quad b \equiv (m_1 + m_2)(m_1 v_1^2 + m_2 v_2^2); \quad c \equiv (m_1 v_1 + m_2 v_2)^2,$$

és jegyezzük meg, hogy $a + c = b$ (hiszen épp emiatt lesz $k = 1$ -re $\eta = 1$). Így az egyenlet a következő alakot ölti:

$$\frac{ak^2 + c}{b} = k,$$

átrendezve:

$$ak^2 - bk + c = 0, \quad \text{vagyis} \quad ak^2 - (a + c)k + c = 0.$$

Ennek gyökei a megoldóképlet szerint:

$$k_{1,2} = \frac{a + c \pm \sqrt{(a + c)^2 - 4ac}}{2a} = \frac{a + c \pm (a - c)}{2a}.$$

Az egyik gyök: $k_1 = 1$, ezt a triviális megoldást már eddig is ismertük. A másik gyök: $k_2 = \frac{c}{a}$. Ez utóbbi csak akkor lehet hatásfok, ha kisebb 1-nél (és csak akkor 0, ha $c = 0$, ezt a (8) utáni megjegyzésben már tisztáztuk).

A $\frac{c}{a} < 1$, vagyis $c < a$ feltétel akkor teljesül, ha

$$(m_1v_1 + m_2v_2)^2 < m_1m_2(v_1 - v_2)^2.$$

Zárójelfelbontás, rendezés, szorzattá alakítás után kapjuk: $\eta = k$ teljesülésének (szükséges és elégséges) feltétele (a triviális $k = 0$ és $k = 1$ eseteken kívül) az, hogy:

$$(16) \quad 4m_1m_2v_1v_2 < (m_1v_1^2 - m_2v_2^2)(m_2 - m_1),$$

és ekkor

$$(17) \quad \eta = k = \frac{(m_1v_1 + m_2v_2)^2}{m_1m_2(v_1 - v_2)^2}.$$

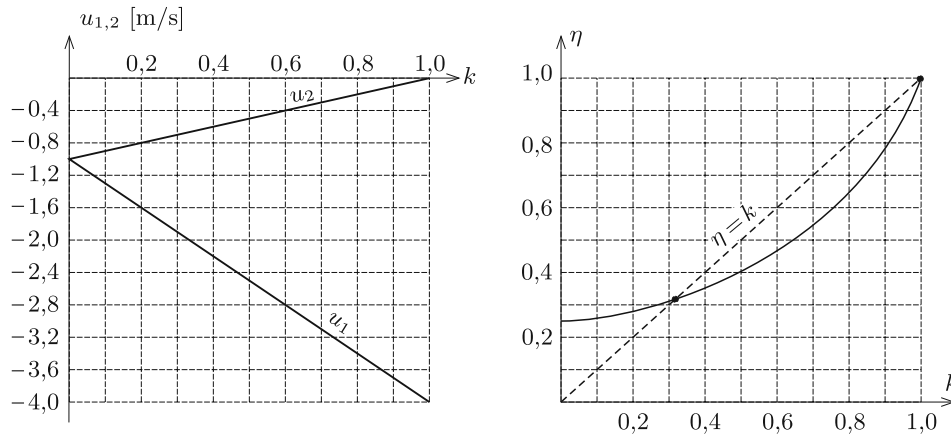
Egy konkrét példával: $m_1 = 1$ kg, $v_1 = 2 \frac{\text{m}}{\text{s}}$, $m_2 = 3$ kg, $v_2 = -2 \frac{\text{m}}{\text{s}}$ adatok mellett (a sebességek mértékegységét most is elhagyva) az egyes függvények:

$$u_1 = -3k - 1, \quad u_2 = k - 1 \quad \text{és} \quad \eta = \frac{3k^2 + 1}{4}.$$

A függvények grafikonját a 2. ábra mutatja.

Mindkét ábrán berajzoltuk az $\eta = k$ egyenest is. A 2. ábrának megfelelő paraméterek mellett (16) teljesül, az 1. ábrához tartozó adatoknál pedig nem, így az első esetben nincs, a másodikban pedig van triviálistól különböző megoldása az $\eta = k$ egyenletnek.

Megjegyzés. A (16) feltételt úgy is megkaphatjuk, hogy megvizsgáljuk a (13)-ban kapott $\eta(k)$ függvény meredekségét az $\eta = 1$ helyen. Ha ez nagyobb, mint 1, akkor a parabolaív a végig 1 meredekségű $\eta = k$ egyenest a $[0; 1[$ intervallumban metszi másodszor, tehát van másik, nem triviális $\eta = k$ eset. Ha ez a meredekség kisebb 1-nél, akkor a görbék másik metszéspontja valahol az $]1; \infty[$ intervallumban van, de ennek nincs fizikai tartalma. Lehet a keresett meredekség éppen 1, ekkor az egyenes itt érinti a parabolát, ekkor sem adódik másik $\eta = k$ eset.



2. ábra

A vizsgálandó meredekség a (13) függvény $k = 1$ helyen vett deriváltértéke:

$$\frac{d\eta}{dk}(1) = \frac{2m_1m_2(v_1 - v_2)^2}{(m_1 + m_2)(m_1v_1^2 + m_2v_2^2)}.$$

A fizikailag értelmezhető második megoldás létezésének feltétele:

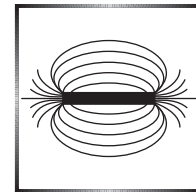
$$\frac{2m_1m_2(v_1 - v_2)^2}{(m_1 + m_2)(m_1v_1^2 + m_2v_2^2)} > 1,$$

és ez egyenértékű (16)-tal.

Siposs András

ELTE Apáczai Csere János Gyakorló Gimnázium (Budapest)

Fizika feladatok megoldása



P. 5303. Egy puska 500 m/s sebességű lövedéke fába csapódik, és ott 5 cm-es úton lefékeződik. A lövedék tömör, 4 cm hosszú, 7800 kg/m³ sűrűségű fémhengernek tekinthető, amelynek fékeződése időben egyenletes.

a) Becsüljük meg, hogy legfeljebb mekkora mechanikai feszültség alakul ki a lövedék lefékeződése során!

b) Becsüljük meg, hogy mekkora elektromos feszültség jön létre a lövedék eleje és vége között az elektronok tehetetlensége miatt!

(5 pont)

Holics László feladata nyomán