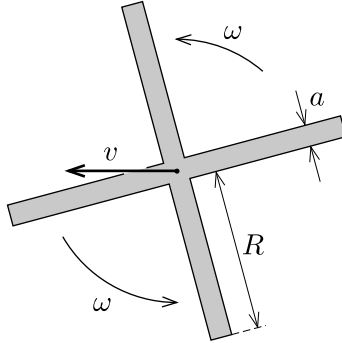


### 1. feladat. Miért tér vissza a bumeráng?

Ez a feladat a bumerángok működési elvével foglalkozik. Bár a mozgás pontos leírása igen bonyolult, bizonyos egyszerűsítő feltevésekkel élve jól megérthető a bumerángok visszatérésének oka. A feladatban egy szimmetrikus, homogén tömegeloszlású, kereszt alakú bumerángot vizsgálunk (lásd az *ábrát*). Jelöljük a bumeráng teljes tömegét  $m$ -mel, karjainak hosszát  $R$ -rel, karjainak szélességét  $a$ -val ( $a \ll R$ ), a karok vastagsága ezekhez a méretekhez képest elhanyagolható.



A bumerángot eldobjuk úgy, hogy síkja függőleges legyen. A bumeráng  $\omega$  szögsebességgel forog a síkjára merőleges szimmetriatengelye körül, s eközben a középpontja vízszintes irányban  $v$  sebességgel halad. A szárnyakra a mozgás során olyan hidrodinamikai erő hat, amelynek iránya merőleges a szárnyak síkjára, és az ábrán jelölt forgásirány esetén az ábra síkjából kifelé mutat. A szárny egy kicsiny  $\Delta A$  felületű darabkájára ható hidrodinamikai erőt az

$$F = \gamma v_{\perp}^2 \Delta A$$

alakban adhatjuk meg, ahol  $v_{\perp}$  a levegő szárnyhoz viszonyított (relatív) sebességének a szárny élére merőleges komponense. A  $\gamma$  együttható értéke arányos a levegő (állandónak tekinthető) sűrűségével, ezen kívül pedig a bumeráng alakjától függ. A feladatban a nehézségi erőt és a közegellenállásból származó disszipációt mindvégig *hanyagoljuk el!*

**1.1.** Határozzuk meg a bumerángra ható eredő hidrodinamikai erő egy fordulatra vett időátlagát! A választ  $v$ ,  $\omega$ ,  $R$ ,  $a$  és  $\gamma$  segítségével adjuk meg!

**1.2.** Számítsuk ki a bumerángra ható eredő forgatónyomaték egy fordulatra vett időátlagát a bumeráng tömegközéppontjára vonatkoztatva! A választ  $v$ ,  $\omega$ ,  $R$ ,  $a$  és  $\gamma$  segítségével adjuk meg!

**1.3.** Mekkora legyen a bumeráng eldobásakor a  $v/R\omega$  arány, hogy a bumeráng középpontja vízszintes síkú körpályán mozogjon? (Tételezzük fel, hogy a bumeráng  $2\pi/\omega$  forgási periódusideje sokkal kisebb a körpályán való mozgás periódusidejénél.)

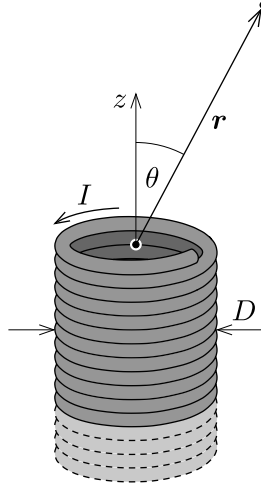
**1.4.** Adjuk meg a bumeráng középpontja által leírt pálya  $r$  sugarát  $\gamma$ -val és a bumeráng adataival kifejezve.

**1.5.** Ugyanabból az anyagból két geometriailag hasonló bumerángot készítünk: az egyik a másiknak minden lineáris méretében a felére kicsinyített mása. Hogyan viszonyul a megfelelően eldobott, körpályán mozgó bumerángok pályasugara a két esetben?

### 2. feladat. Ponttöltés mozgása mágneses monopólus terében

#### 2.A. Mágneses mező a szolenoid vége közelében

Ebben a részben egy légmagos, nagyon hosszú, egyenes tekercs (szolenoid) mágneses mezőjét vizsgáljuk az egyik végének közelében. Használjuk az *ábrán* látható koordináta-rendszert (a szokásos  $z$ ,  $r$ ,  $\theta$  koordinátákkal), melynek origója a szolenoid tengelyén ( $z$ -tengely), a tekercs végére illeszkedő síkban van. A tekercs átmérője  $D$ , benne állandó  $I$  erősségű áram folyik, menetsűrűsége (egységnyi hosszra jutó meneteinek száma)  $n$ .



A szolenoidon *kívül*, az  $\mathbf{r}$  helyvektorral jellemzett pontban (ahol a helyvektor  $|\mathbf{r}| = r$  hossza sokkal kisebb, mint a szolenoid hossza, de  $r \gg D$ ) a mágneses mező indukcióvektora jó közelítéssel a következő alakban adható meg:

$$(1) \quad \mathbf{B}(\mathbf{r}) = \lambda \frac{\mathbf{r}}{r^3},$$

ami egy mágneses monopólus terével analóg.

**2.A.1.** Határozzuk meg a  $\lambda$  tényező értékét  $D$ ,  $I$ ,  $n$  és univerzális konstansok felhasználásával!

Egy igen hosszú,  $D_1$  átmérőjű szolenoid menetsűrűsége  $n_1$ , benne  $I_1$  erősségű áram folyik. Egy másik, ugyanilyen hosszú szolenoid ugyanezen adatai  $D_2$  ( $D_2 < D_1$ ),  $n_2$  és  $I_2$ . A vékonyabb szolenoidot hosszának feléig koaxiálisan beledugjuk a másik tekercsbe.

**2.A.2.** Mekkora erőt fejt ki a vékonyabb szolenoid a vastagabbra?

**2.B. Töltött részecske mozgása a tekercs végének közelében**

Tekintsünk egy  $Q$  töltésű,  $m$  tömegű töltött részecskét, amely a szolenoid végének közelében mozog. A mágneses mező indukciójának helyfüggésére használjuk mindvégig az (1) egyenlettel megadott monopól-közelítést! A gravitáció hatása ebben a feladatban elhanyagolható.

A töltött részecske origóra vonatkoztatott  $\mathbf{L}$  impulzusmomentum-vektora a mozgás során nem marad meg, azonban a

$$(2) \quad \mathbf{J} = \mathbf{L} + C \mathbf{e}_r$$

összefüggéssel definiált  $\mathbf{J}$  vektor megmaradó mennyiség (itt  $C$  konstans,  $\mathbf{e}_r = \mathbf{r}/r$  pedig az origótól a részecske felé mutató egységvektor).

**2.B.1.** Adjuk meg a  $C$  együttható értékét  $Q$ ,  $\lambda$  és konstansok segítségével! *Útmutatás:* Szükségünk lehet az ún. kifejtési tételre, mely szerint  $\mathbf{a} \times (\mathbf{b} \times \mathbf{c}) = \mathbf{b}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{c}) - \mathbf{c}(\mathbf{a} \cdot \mathbf{b})$ .

Megmutatható, hogy általános esetben a részecske a mozgása során olyan térgörbén mozog, amely egy kúppalástra illeszkedik. Ennek a kúppalástnak a csúcsa a koordináta-rendszerünk origójában található.

**2.B.2.** Írjunk fel egy egyenletet a kúppalást  $\beta$  félnyílásszögére a részecske kezdeti impulzusmomentumának  $L_0$  nagysága,  $Q$  és  $\lambda$  segítségével!

Tegyük fel, hogy a részecske kezdetben a  $z$  tengelyen, az origó fölött  $r_0$  magasságban helyezkedik el, kezdősebessége  $v_0$ , sebessége pedig  $\alpha_0 < 90^\circ$  szöget zár be a  $-z$  irányval.

**2.B.3.** Számítsuk ki, mekkora  $r_{\min}$  távolságra közelíti meg a részecske az origót a további mozgása során! A választ  $r_0$  és  $\alpha_0$  segítségével adjuk meg!

**2.B.4.** A kezdeti helyzetéből mennyi idő alatt közelíti meg a részecske az origót  $r_{\min}$  távolságra? Az eredményt  $r_0$ ,  $v_0$  és  $\alpha_0$  felhasználásával adjuk meg. *Útmutatás:* Vizsgáljuk a részecske gyorsulásának irányát!

Belátható, hogy a (2) egyenlet jobb oldalán szereplő második tag az elektromágneses tér impulzusmomentumának felel meg, így a  $\mathbf{J}$  vektor a részecskéből és az elektromágneses térből álló rendszer teljes impulzusnyomatékát jelenti. A kvantumelmélet szerint ennek a teljes impulzusmomentumnak egy tetszőleges irányra (például az  $\mathbf{e}_r$  irányra) vett vetülete  $\hbar/2$  egységekben kvantált. *Paul Dirac* 1931-ben felvetette, hogy ha létezne valahol az univerzumban egyetlen mágneses monopólus, az magyarázatot adna az elektromos töltés kvantáltságára.

**2.B.5.** Mekkora lenne ennek a mágneses monopólusnak a póluserőssége? (Póluserősség alatt az (1) összefüggésben szereplő  $\lambda$  mennyiség  $4\pi/\mu_0$ -szorosát értjük, ahol  $\mu_0$  a vákuum permeabilitása.) A választ univerzális állandókkal adjuk meg!