

KOVÁCS ENDRE, PARIPÁS BÉLA,

# FIZIKA I.

4



A Műszaki Földtudományi Alapszak tananyagainak kifejlesztése a  
TÁMOP 4.1.2-08/1/A-2009-0033 pályázat keretében valósult meg.

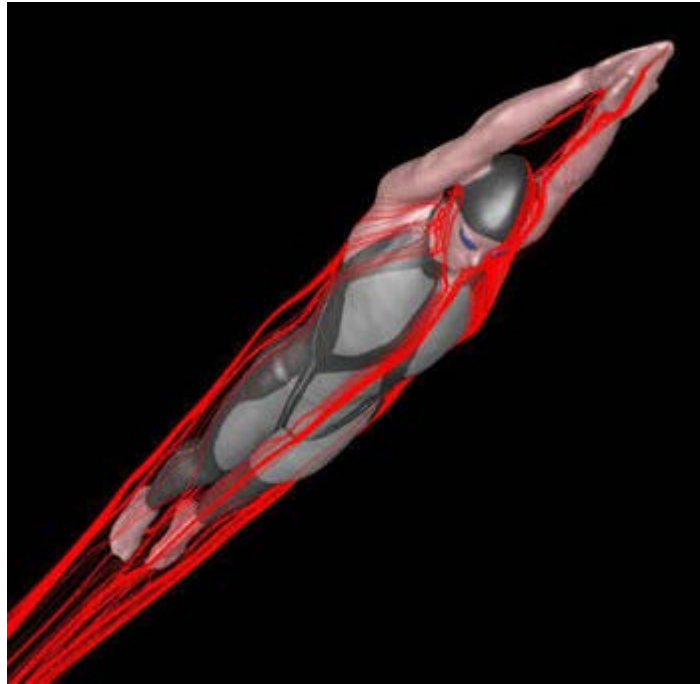
---

## IV. FOLYADÉKOK ÉS GÁZOK MECHANIKÁJA

---

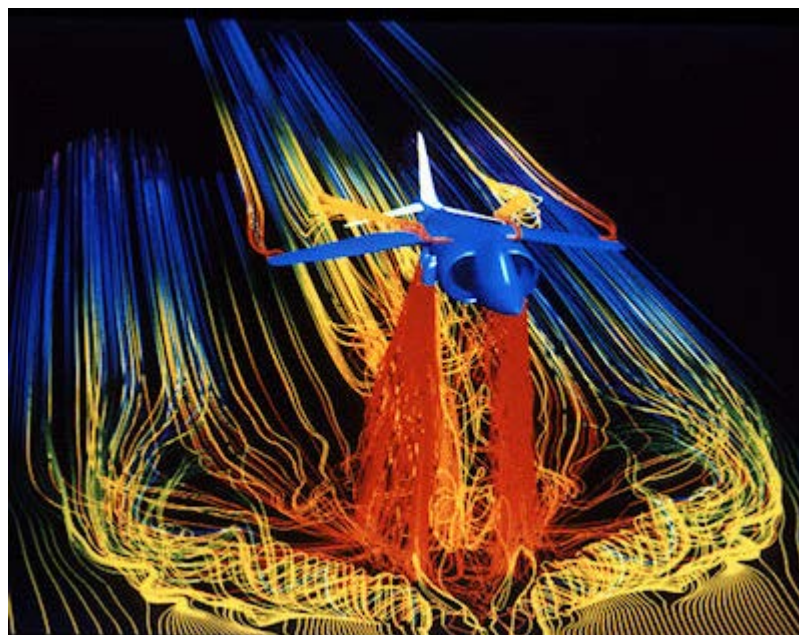
### 1. BEVEZETÉS

A merev testek után olyan anyagok mechanikájával foglalkozunk, amelyek alakjukat szabadon változtatják. Először nyugvó folyadékokat és – bár nem mindig hangsúlyozzuk – gázokat tárgyalunk, majd a folyadékok áramlásának törvényszerűségeibe nyújtunk egy nagyon alapszintű bevezetőt.



#### **Speedo LZR – a "cáparuha"**

A folyadékok áramlását irányító törvényszerűségek megértése vezetett el olyan csúcstechnológiájú fejlesztésekhez, mint az olimpiai úszók "cáparuhája".



#### **Levegő áramlása**

Egy repülő prototípusának számítógépes szimulációja, amint leszállás közben áramlásokat kelt

## 2. HIDROSZTIKA (NYUGVÓ FOLYADÉKOK MECHANIKÁJA)

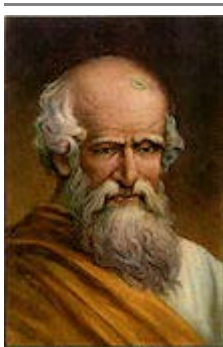
### Hidrosztatikai nyomás

A **nyomás** definíciója:  $p = \lim_{A \rightarrow 0} \frac{F(A)}{A}$ , ahol  $F(A)$  az  $A$  felületre merőlegesen ható erő nagysága, vagyis a nyomás skalármennyiség. Nehézségi erőterben lévő álló folyadékban a nyomás csak attól függ, milyen mélyen vagyunk a szabad felszín alatt, a  $A$  felület irányításától nem. Legyen az  $A$  felület vízszintes és legyen felette  $h$  magasságú folyadék, ekkor a folyadék térfogata  $Ah$ , a tömege  $\rho Ah$ , a súlya  $\rho g Ah$ , tehát a folyadék súlyából származó **hidrosztatikai nyomás**:

$$p_H = \rho g h .$$

Nyugvó folyadékban lévő tárgyakra vagy az edény falára a folyadék csak a felületre merőleges erőt fejt ki.

### Felhajtóerő



**Szürakuszi Arkhimédész** (kb. i.e. 287 - i.e. 212) természettudós, ókori szicíliai matematikus, mérnök, fizikus, csillagász, filozófus.

**Arkhimédész törvénye** kimondja, hogy a folyadékba mártott testre felhajtóerő hat, amely nagysága egyenlő a test által kiszorított, (azaz a test bemerülő részével egyenlő térfogatú) folyadék súlyával.

Bizonyítás teljesen bemerülő téglatestre: legyenek a téglatest vízszintes oldalai  $a$  és  $b$ , a függőleges  $c$ . A függőleges oldallapokra vízszintesen ható erők kiegyenlítik egymást, a felső vízszintes lapnál a nyomás legyen  $\rho g h$  ( $\rho$  a folyadék sűrűsége) az alsó lapnál  $\rho g(h+c)$ . A fenti lapot eszerint  $pghab$  erő nyomja lefelé, a lentit  $\rho g(h+c)ab$  felfelé. Az eredő erő  $\rho g cab$ . Mivel  $abc$  a téglatest térfogata,  $\rho abc$  a kiszorított folyadék tömege,  $\rho g abc$  a súlya, *q.e.d.*

Ha a test a folyadéknál nagyobb sűrűségű, lemerül az aljára, ha egyenlő sűrűségű, akkor lebeg, ha kisebb sűrűségű, akkor úszik (persze csak ha elég mély a folyadék és nem "fut zátonyra").

**A) A test lemerül.** Ekkor a kiszorított folyadék térfogata megegyezik a test teljes térfogatával.

Mivel  $G = \rho_t V_g$  és  $F_f = \rho_f V_g$ , a két egyenletet elosztva

$$\frac{F_f}{G} = \frac{\rho_f}{\rho_t}$$

vagyis ahányad része a folyadék sűrűsége a testének, annyiad része a test súlyának a felhajtóerő, annyiad résszel kisebb erővel lehet egyensúlyban tartani. (Ezt nem túl szabatosan úgy is szokták mondani, hogy ennyit veszít a súlyából.) Ahhoz, hogy a test egyensúlyba kerüljön, tartóerő szükséges:

$$F_t = G - F_f = (\rho_t - \rho_f) V_g$$

**B) Úszás** esetében a test súlya egyenlő a felhajtóerővel. A fenti téglatestre  $\rho_t g abc = \rho_f g abx$ , ahol  $x$  a bemerülési mélység. Ebből  $x = c \cdot \rho_t / \rho_f$ . Általában a bemerülő térfogat:

$$v_{be} = v_t \rho_t / \rho_f$$

vagyis ahányad része a test sűrűsége a folyadékénak, annyiad része merül bele a folyadékba.

#### SZÁMOLÁSI FELADAT

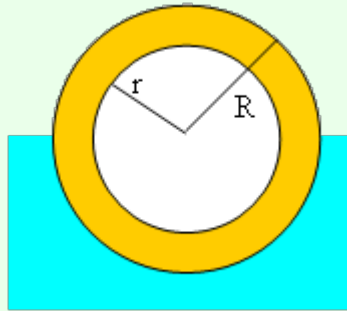
#### FELADAT

Sárgarézből készült gömbhéj külső sugara 1m. Mekkora a falvastagsága, ha félig bemerülve úszik a

vízen? (A sárgaréz sűrűsége  $8,5 \text{ kg/dm}^3$ .)

**Megoldás:** Mivel a gömb egyensúlyban van, a rá ható súlyerő megegyezik a felhajtóerővel.

A réz térfogata:  $V_{\text{réz}} = \frac{4}{3}\pi(R^3 - r^3)$ . A kiszorított víz térfogata:  $V_v = \frac{1}{2} \cdot \frac{4}{3}R^3\pi$ .



Vagyis a súlyerő:  $G = \rho_{\text{réz}}gV_{\text{réz}}$ , a felhajtóerő  $F_f = \rho_v gV_v$ , tehát az egyenlet:

$$\rho_v \frac{2}{3}R^3\pi = \rho_{\text{réz}} \frac{4}{3}\pi(R^3 - r^3)$$

Ebből:

$$r^3 = \left(1 - \frac{\rho_v}{2\rho_r}\right)R^3$$

azaz  $r = 0,98m$ , vagyis a falvastagság:  $R - r = 2cm$

## Felületi feszültség

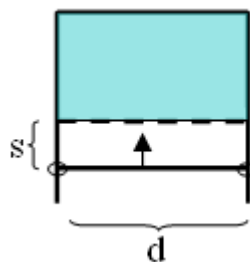
Ha egy borotvapengét lapjával óvatosan nyugvó vízfelszínre helyezünk, az nem süllyed el. Ha erővel lenyomjuk a vízfelszín alá, akkor viszont nem jön fel, hanem elmerül, vagyis a sűrűsége nagyobb, mint a vízé. Mi az oka, hogy az első esetben nem süllyedt el?

Ha egy olyan drótkeretet, amelynek egyik oldala elcsúsztatható, mosószeres vízbe mártunk, a folyadék hártaként feszül rá a keretre, és ha elég könnyű a drót, akár fel is emelheti.

A drótdarabra ható erő csak a drót hosszától és a folyadék minőségétől függ, független a hártya felületének nagyságától. Képlettel:  $F = 2\alpha d$ , ahol  $\alpha$  a folyadékot jellemző állandó, amit **felületi feszültségnek** is nevezünk. A 2-es faktor indoka pedig az, hogy a szappanhártyának két felülete van. Ez utóbbiból az is következik, hogy ha a drótdarab  $s$  utat tesz meg, a felület megváltozása  $\Delta A = 2sd$ . A szappanhártya által kifejtett erő által végzett munka, miközben  $s$ -sel magasabbra emelte a drótot:

$$W = Fs = \alpha sd = \alpha \Delta A$$

vagyis a felület-változással arányos.



Következésképp a folyadéknak a felületével arányos energiát kell tulajdonítanunk:  $E = \alpha A$ .

Ennek oka, hogy a folyadék részecskéi között rövid hatótávolságú erők hatnak. Ezért igyekeznek a folyadékok minimalizálni a felületüket, pl. a cseppek gömb alakot felvenni (súlytalanságban). A borotvapenge is azért nem süllyed el, mert a süllyedés növelné a felület energiáját és a penge helyzeti energiája erre kezdetben (amíg át nem szakad a hártya) nem lenne elegendő.

Előfordul, hogy az edény fala és a folyadék részecskéi közötti vonzóerők (itt nem elsősorban a gravitációs erőre kell gondolni!) erősebbek, mint a folyadék részecskéi által egymásra gyakorolt erő. Ekkor a folyadék "nedvesíti" az edény falát. Ezen alapszanak a hajszálcsöveknél megfigyelhető jelenségek is.



**Molnárka [1]**  
Egy rovar, mely a víz felületi feszültségét kihasználva közlekedik.

### 3. HIDRODINAMIKA (ÁRAMLÁSTAN)

A folyadékok és a gázok is részecskékből (atomokból, molekulákból) állnak. Nem ezek pályáját követjük nyomon, hanem azt vizsgáljuk, hogy a tér egy adott pontjában mennyi az ott áramló részecskék sebessége, mennyi a nyomás, a sűrűség, stb. **Stacionáriusnak** hívjuk az áramlást akkor, ha a tér bármely pontjában ezek a jellemzők függetlenek az időtől. (Tehát nem arról van szó, hogy egy adott részecske sebessége lenne állandó, ez egy görbe csőben lehetetlen lenne!)

#### Kontinuitási egyenlet

Az anyag- ill. tömegmegmaradásból következik, hogy ha egy csőben stacionárius módon áramlik a folyadék, akkor a cső bármely keresztmetszetén másodpercenként ugyanannyi tömegű folyadék áramlik át. Tegyük fel, hogy a cső vékony, azaz egy adott keresztmetszetenél a sebesség minden pontban ugyanakkora. Az első keresztmetszet legyen  $A_1$ , a második  $A_2$ , a megfelelő sűrűségek, ill. sebességek  $\rho_1$  és  $\rho_2$ , ill.  $v_1$  és  $v_2$ . Egy kis  $\Delta t$  idő alatt a folyadékrészecskék  $v\Delta t$  utat tesznek meg, így az átáramlott folyadék térfogata  $A_1 v_1 \Delta t$ , a tömege  $\rho_1 A_1 v_1 \Delta t$ . A két keresztmetszeten egységnyi idő alatt átáramlott tömeg (stacionárius esetben) egyenlő, tehát

$$\rho_1 A_1 v_1 = \rho_2 A_2 v_2$$

Ezt úgy hívják, hogy **kontinuitási egyenlet** vékony áramcsőre. Ha azt is feltesszük, hogy a folyadék összenyomhatatlan, akkor  $\rho_1 = \rho_2$  vagyis

(1)

$$A_1 v_1 = A_2 v_2$$

Ezt általánosíthatjuk tetszőleges térfogatra. A térfogatban található folyadék tömege  $\int_V \rho dV$

Ez csak akkor változhat, ha a térfogatot határoló felületen nem ugyanannyi folyadék lép be, mint amennyi ki. A felület normálisa kifelé mutat, tehát a nettó kiáramlás  $\int \rho \vec{v} d\vec{A}$ . Ezzel a *kontinuitási egyenlet általános alakja*:

$$\frac{d}{dt} \int \rho dV = - \int \rho \vec{v} d\vec{A}$$

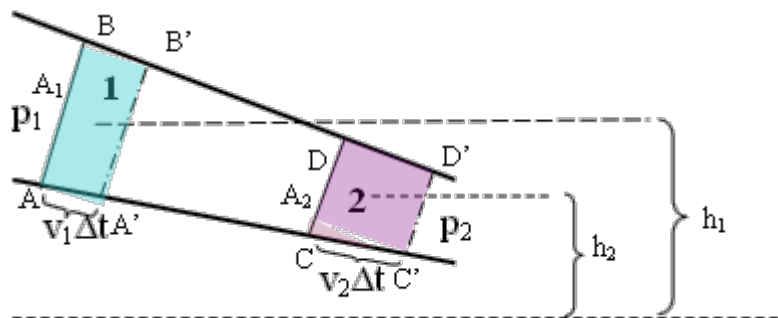
Stacionárius áramlás esetén a baloldal nulla. Összenyomhatatlan folyadékokra a (konstans) sűrűséget kiemelhetjük az integrál elé, vagyis  $0 = \int \vec{v} d\vec{A}$ . Ennek speciális alakja a kontinuitási egyenlet (1).

## Bernoulli egyenlet



Johann Bernoulli (1667-1748) svájci matematikus. [ii]

Próbáljuk meghatározni, hogyan függ a nyomás a sebességtől. Tegyük fel, hogy egy vékony csőben sűrűdásmentes és összenyomhatatlan folyadék **stacionáriusan** áramlik homogén gravitációs mezőben. Tekintsük ebben a csőben a folyadéknak azt a részét, amelyet az 1. és 2. helyeken a  $A_1$ , ill.  $A_2$  keresztmetszetű AB és CD felületek határolnak. A sebesség és a nyomás az 1. és 2. helyeken legyen  $v_1$ ,  $p_1$ , ill.  $v_2$ ,  $p_2$ . Alkalmazni fogjuk az ABCD folyadékoszlop kicsiny elmozdulására a **munkatételt** (energia-megmaradás!), amely szerint a kinetikus energia megváltozása egyenlő a rendszerre ható összes erők munkájával.



Az ABCD folyadékoszlop az igen kicsiny  $\Delta t$  idő alatt az  $A'B'C'D'$  helyzetbe jut: az 1. helyről a folyadékoszlop  $AA'B'B = V = A_1 v_1 \Delta t$  térfogatú része (halványkékkel ábrázolva) eltávozik, a 2. helyen pedig az összenyomhatatlanság (konkrétan a kontinuitási egyenlet) miatt ugyanekkora ( $CC'D'D = V = A_2 v_2 \Delta t$ ) térfogatú (lilával ábrázolt) folyadék megjelenik. Emiatt, és amiatt, hogy az  $A'B'CD$  térben az áramlás stacionárius voltából kifolyólag semmi sem változott, a munkatétel alkalmazásánál úgy járhatunk el, mintha a kicsiny  $m = \rho V$  tömegű folyadék egyszerűen az 1. helyről a 2.-re jutott volna.

Ennél az elmozdulásnál az összes munka – sűrűdés hiányában – a nehézségi erő és a nyomóerők munkájából tevődik össze. A nehézségi erő munkája, lényegében a **potenciális energia** megváltozása,  $mg(h_1 - h_2)$ , a nyomóerők munkája pedig a  $A_1$  és  $A_2$  keresztmetszetnek  $AA' = v_1 \Delta t$ -vel, ill.  $CC' = v_2 \Delta t$ -vel való eltolásánál:  $p_1 A_1 v_1 \Delta t = p_1 V$ , ill.  $-p_2 A_2 v_2 \Delta t = -p_2 V$ . A **munkatétel** szerint tehát

$$\frac{1}{2} \rho V (v_2^2 - v_1^2) = \rho V g (h_1 - h_2) + (p_1 - p_2) V$$

Ebből V-vel való egyszerűsítés után adódik a Bernoulli-egyenlet:

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 + \rho g h_1 = p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2 + \rho g h_2$$

azaz súrlódásmentes és összenyomhatatlan folyadék stacionárius áramlására

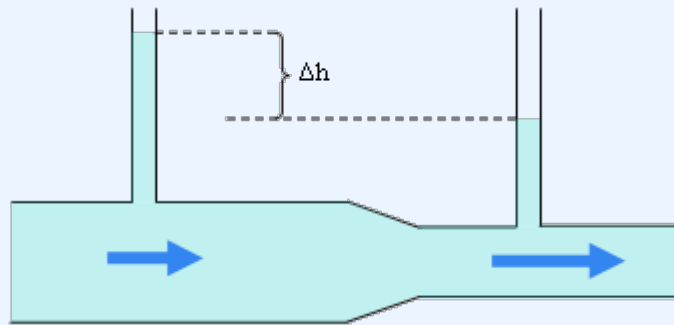
$$p + \frac{1}{2}\rho v^2 + \rho g h = \text{áll} .$$

Ez az egyenlet az energia megmaradását fejezi ki. Emellett álló folyadék ( $v=0$ ) esetén visszaadja a **hidrosztatikai nyomás** képletét.

PÉLDA

### PÉLDA

Tekintsük az ábrán látható elrendezést. Az igen hosszú vízszintes cső keresztmetszete az első szakaszon  $A_1$ , a másodikon  $A_2 = A_1 / 2$ , benne stacionáriusan áramlik a víz. A vékony függőleges üvegcsövekben a víz nem áramlik, a hajszálcsovességtől eltekintünk. Mekkora a függőleges csövekben a vízszintek különbsége?



A függőleges csövek itt lényegében a nyomást mérik. Abban a pontban, ahol becsatlakoznak a vízszintes csőbe, a vízszintes csőben uralkodó nyomás egyensúlyt tart a függőleges csőben lévő folyadékoszlop súlyával. A kontinuitási egyenlet miatt a kis keresztmetszethez arányosan nagyobb, azaz kétszer akkora sebesség tartozik. Ha a Bernoulli-egyenletet felírjuk, a nyomást kifejező  $pgh$  tag mindkét oldalon ugyanakkora. Egyszerűsítés után:

$$p_1 + \frac{1}{2}\rho v_1^2 = p_2 + \frac{1}{2}\rho v_2^2$$

Átrendezve kapjuk a két függőleges szárban a nyomáskülönbséget:

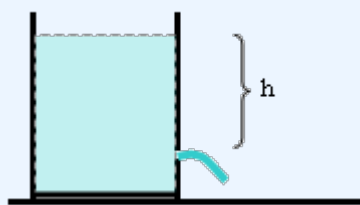
$$\Delta p = p_1 - p_2 = \frac{1}{2}\rho(v_2^2 - v_1^2) = \frac{3}{2}\rho v_1^2$$

Ebből a hidrosztatikai nyomás képletét használva adódik a magasságkülönbség:

$$\Delta h = \frac{\Delta p}{\rho g} = \frac{3}{2g} v_1^2$$

### Alkalmazás

Folyadékok kiáramlása kis nyíláson (legyen a kiáramló folyadék sebessége  $v_2$ , a vízszint süllyedésének sebessége pedig  $v_1$ ), lásd az ábrán.



Az edény alapterülete ( $A_1$ ) sokkal nagyobb, mint a nyílás keresztmetszete ( $A_2$ ), és mivel a **kontinuitási egyenlet** miatt, a  $v_1$  sokkal kisebb, mint a  $v_2$ , így előbbi négyzetét elhanyagoljuk. A felszínen és a nyílásnál is, ahol a folyadék érintkezik a külső levegővel, a nyomás egyenlő a külső légnyomással,  $p_1=p_2$ , ezzel egyszerűsítünk.

A **potenciális energia** nulla szintjét a nyílás magasságától mérjük (vagyis  $h_2=0$ ,  $h_1=h$ ), ezzel a Bernoulli egyenlet a  $pgh = \rho v_2^2 / 2$ -re egyszerűsödik, ebből azt kapjuk, hogy a kiáramló folyadék sebessége, tehát ugyanakkora, mintha a folyadék  $h$  magasságból szabadon esett volna. (Ezt 1646-ban vette észre **Torricelli**.)

#### 4. ELLENŐRZŐ KÉRDÉSEK

##### FOLYADÉKOK ÉS GÁZOK MECHANIKÁJA

Többször megoldható feladat, **elvégzése kötelező**.

A feladat végső eredményének a mindenkori **legutolsó megoldás** számít.



**Válassza ki a helyes megoldást!**

Egy vízzel teli 40 cm mély akvárium fenekén három fémgolyó van. A sugaraik rendre  $R_1 = 2$  cm,  $R_2 = 3$  cm,  $R_3 = 6$  cm, a sűrűségük  $\rho_1 = 9$  g/cm<sup>3</sup>,  $\rho_2 = 1200$  kg/m<sup>3</sup>,  $\rho_3 = 3$  kg/dm<sup>3</sup>. Rakjuk nagyság szerinti sorrendbe a golyókra ható felhajtóerőket!

$$F_3 < F_2 < F_1$$

$$F_1 < F_3 < F_2$$

$$F_1 < F_2 < F_3$$

$$F_1 > F_2 > F_3$$

$$F_1 = F_3 < F_2$$

$$F_3 < F_1 < F_2$$

#### BIBLIOGRÁFIA:

[i] Fotó: Markus Gayda (Creative Commons)

[ii] Forrás: public domain



