

# Áramlástan feladatgyűjtemény

Az energetikai mérnöki BSc és gépészmérnöki BSc képzések  
Áramlástan című tárgyához

## 6. gyakorlat

### Bernoulli-egyenlet instacionárius esetben

Összeállította:

Lukács Eszter

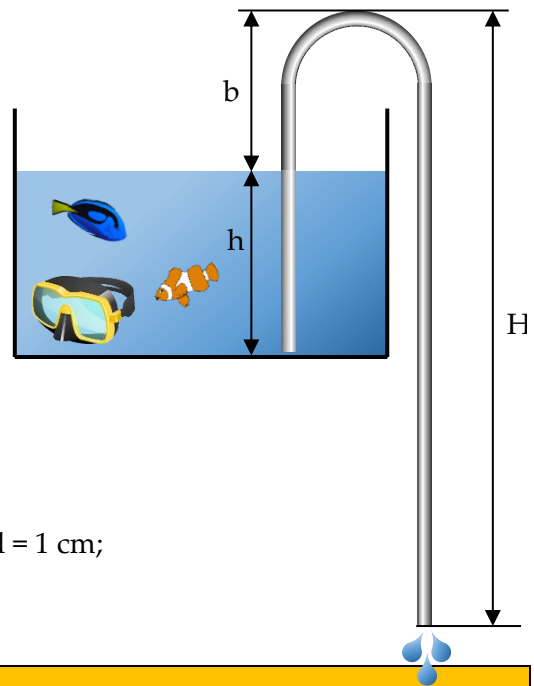
Dr. Istók Balázs

Dr. Benedek Tamás

Tokaji Kristóf

## AKVÁRIUM LEÜRÍTÉSE

Egy 1000 literes akváriumban 20 cm magasan áll a víz. A leürítést egy 1 cm átmérőjű, 2,4 m hosszúságú szivornyával (pl. szilikoncsővel) végezzük.



- Kérdés:**
- Határozza meg a folyadékoszlop gyorsulását a nyitás pillanatában!
  - Becsülje meg állandósult állapotban a leürítéshez szükséges időt!
  - Hogyan tudjuk csökkenteni a leürítéshez szükséges időt?
  - Mi a csőhossz növelésének elvi határa?

**Adatok:**  $V = 1000 \text{ l}$ ;  $h = 0,2 \text{ m}$ ;  $H = 2 \text{ m}$ ;  $b = 0,2 \text{ m}$ ;  $d = 1 \text{ cm}$ ;  
 $\rho = 1000 \text{ kg/m}^3$ ;  $p_0 = 10^5 \text{ Pa}$ ;  $p_{\text{gőz}} = 10^3 \text{ Pa}$

## MEGOLDÁS

**a) feladatrész:** írjuk fel az instacioner Bernoulli-egyenletet a vízfelszín (1) és a cső kilépő keresztmetszete közé (2):

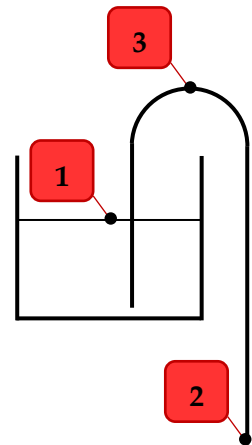
$$p_1 + \rho \cdot U_1 + \frac{\rho}{2} \cdot v_1^2 = \rho \cdot \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_2 + \rho \cdot U_2 + \frac{\rho}{2} \cdot v_2^2$$

- a gyorsulás iránya  $1 \rightarrow 2$ , tehát a 2 oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot
- $p_1 = p_2 = p_0 \leftarrow$  (1) szabadfelszín és (2) szabadkifolyás
- $v_1 = v_2 = 0 \leftarrow$  a kezdeti időpillanatban még áll a folyadék
- $U_1 - U_2 = g \cdot (z_1 - z_2) = g \cdot (H - b)$
- ahol az áramlási keresztmetszet azonos ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik. Hirtelen keresztmetszetváltozás esetén a gyorsulásnak szakadása van, ott az integrálást ketté kell bontani.
- a tartályban az áramlási keresztmetszet nagyságrendekkel nagyobb, mint a cső keresztmetszete, ezért a folytonossági tételt felhasználva feltételezhetjük, hogy a tartályban a gyorsulás közel zérus:

$$\rightarrow \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a_{\text{cső}} \cdot L_{\text{cső}} = a_{\text{cső}} \cdot (h + b + H)$$

A vízoszlop kezdeti gyorsulása tehát:

$$a_{\text{cső}} = \frac{g(H - b)}{(H + b + h)} = \frac{10 \cdot (2 - 0,2)}{2 + 0,2 + 0,2} = 7,5 \frac{\text{m}}{\text{s}^2}$$



**b) feladatrés:** a nyitás követően az áramlás egy kvázistacionárius állapotba áll be, ahol a potenciálkülönbség nem a csőben lévő lokális gyorsulást fogja fedezni, hanem a csőszájánál fellépő konvektív gyorsulást (az akvárium béli 0 sebességről felgyorsul a folyadék a cső béli sebességre). Írjuk fel a stacionárius Bernoulli-egyenletet az 1-2 pontok közé:

$$p_1 + \frac{\rho}{2} v_1^2 + \rho U_1 = p_2 + \frac{\rho}{2} v_2^2 + \rho U_2$$

- $p_1 = p_2 = p_0 \leftarrow$  szabadfelszín és szabadkifolyás
- $U_1 - U_2 = g \cdot (z_1 - z_2)$
- $v_1 \approx 0 \leftarrow A_{felszín} \gg A_{cső}$  (konti.)

Ebből a kiáramlási sebesség:

$$v_2 = \sqrt{2 \cdot g \cdot (z_1 - z_2)}$$

Látható, hogy az áramlás hajtóereje a potenciálkülönbég (szintkülönbség) a két pont között. Beláthatjuk azt is, hogy mivel a szintkülönbség folyamatosan csökken, ahogy ürül a tartály, a kiáramlási sebesség is folyamatosan csökkenni fog. Ez azt is jelenti, hogy továbbra is lesz lokális gyorsulás (lassulás), azonban élhetünk azzal a feltételezéssel, hogy ez a tag elhanyagolható, mivel vízfelszín süllyedési sebessége alapvetően kicsi.

$$\text{A leürítés elején: } (z_1 - z_2)_e = H - b \rightarrow v_{2,e} = \sqrt{2 \cdot g \cdot (H - b)} = 6 \text{ m/s}$$

$$\text{A leürítés végén: } (z_1 - z_2)_v = H - b - h \rightarrow v_{2,v} = \sqrt{2 \cdot g \cdot (H - b - h)} = 5,66 \text{ m/s}$$

Így az átlagos kiáramlási sebesség:

$$\bar{v}_2 = \frac{(v_{2,e} + v_{2,v})}{2} = 5,83 \text{ m/s}$$

Ebből az átlagos térfogatáram:

$$\bar{q}_v = \bar{v}_2 \cdot A_{cső} = 5,83 \cdot \frac{0,01^2 \pi}{4} = 4,58 \cdot 10^{-4} \frac{\text{m}^3}{\text{s}} = 0,458 \frac{\text{l}}{\text{s}}$$

És a leürítési idő:

$$T = \frac{V}{\bar{q}_v} = \frac{1000}{0,458} = \mathbf{2184,5 \text{ s} \approx 36 \text{ min}}$$

A leürítési idő nagyságából és  $v_2$  kismértékű megváltozásából látszik, hogy valóban nem követtünk el számottevő hibát az időfüggő tag elhanyagolásával.

**b) feladatrész: ALTERNATÍV MEGOLDÁS**

Vezessük be a következő jelöléseket:

- $\alpha = \frac{A_{cső}}{A_{felszín}}; (A_{felszín} = \frac{V}{h})$
- $x = z_1 - z_2$

A korábban felírt Bernoulli-egyenlet alapján:

$$v_2 = \sqrt{2 \cdot g \cdot x}$$

A kontinuitási egyenlet alapján:  $v_1 = \alpha \cdot v_2 = \alpha \cdot \sqrt{2 \cdot g \cdot x}$

Másrésről pedig a felszín  $v_1$  süllyedési sebessége meg fog egyezni a szintkülönbség időegységre eső megváltozásával:

$$-v_1 = -\alpha \cdot \sqrt{2 \cdot g \cdot x} = \frac{dx}{dt}$$

Ez egy szétválasztható differenciálegyenlet, amelyet a következő módon oldhatunk meg:

$$\int_0^T dt = -\frac{1}{\alpha \cdot \sqrt{2g}} \cdot \int_e^v \frac{1}{\sqrt{x}} dx$$

$$T = -\frac{2}{\alpha \cdot \sqrt{2 \cdot g}} [\sqrt{x}]_e^v$$

$$x_e = H - b; x_v = H - b - h \rightarrow T = \mathbf{2184,5 s}$$

**c) feladatrész:** írjuk fel a leeresztéshez szükséges időt paraméteresen (a sebességet a jobb átláthatóság érdekében a kezdeti sebességgel becsüljük):

$$T = \frac{V}{\bar{q}_v} = \frac{V}{\bar{v}_2 \cdot A_{cső}} \approx \frac{V}{\sqrt{\frac{2(p_1 - p_0)}{\rho} + 2 \cdot g \cdot (H - b)} \cdot A_{cső}}$$

- a cső keresztmetszetének növelésével ( $A_{cső}$ )
- a cső lelógó hosszának növelésével ( $H - b$ )
- a tartálynyomás növelésével ( $p_1 - p_0$ )
- szivattyú beépítése
- gyorsítjuk felfelé rendszert - ez nagyon elvi ( $g$ )

**d) feladatrész:** a csőhossz növelés elvi határát az jelenti, hogy a legfelső ponton (3) a lecsökkent nyomás hatására elforr a folyadék. Ezen csőhossz meghatározása az 2-3 pontok közé felírt Bernoulli-egyenlettel történhet:

$$p_2 + \rho \cdot U_2 + \frac{\rho}{2} \cdot v_2^2 = p_3 + \rho \cdot U_3 + \frac{\rho}{2} \cdot v_3^2$$

- $v_2 = v_3$
- $U_3 - U_2 = g \cdot (z_3 - z_2) = g \cdot H_{max}$
- $p_3 = p_{göz}$

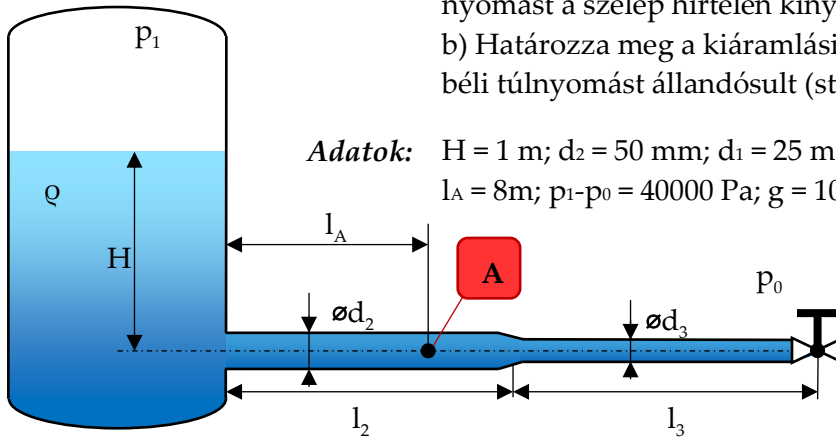
Ebből a maximálisan megengedhető csőhossz:

$$H_{max} = \frac{p_0 - p_g}{\rho g} = \frac{10^5 - 10^3}{1000 \cdot 10} = 9,9m \rightarrow L_{max} = H_{max} + b + h = 9,9 + 0,2 + 0,2 = \mathbf{10,3m}$$

## LÉPCSŐS KIFOLYÁS TARTÁLYBÓL

A mellékelt ábrán látható zárt tartály  $H=1\text{ m}$  magasságig van vízzel feltöltve. A tartályhoz egy  $d_2=50\text{ mm}$  és egy  $d_3=25\text{ mm}$  átmérőjű csőszakasz csatlakozik. A csővégen egy alapállapotban zárt szelep található. A közeget súrlódásmentesnek, és összenyomhatatlannak feltételezzük.

- Kérdés:**
- Határozza meg az „A” pont béli gyorsulást és túlnyomást a szelep hirtelen kinyitásának pillanatában!
  - Határozza meg a kiáramlási sebességet és az „A” pont-béli túlnyomást állandósult (stacioner,  $t \rightarrow \infty$ ) állapotban!



**Adatok:**  $H = 1\text{ m}$ ;  $d_2 = 50\text{ mm}$ ;  $d_3 = 25\text{ mm}$ ;  $l_2 = 12\text{ m}$ ;  $l_3 = 9\text{ m}$ ;  
 $l_A = 8\text{ m}$ ;  $p_1 - p_0 = 40000\text{ Pa}$ ;  $g = 10\text{ N/kg}$ ;  $\rho = 1000\text{ kg/m}^3$ ;

### MEGOLDÁS

#### a) feladatrész:

##### Kezdeti megfontolások:

- mivel a közeg összenyomhatatlan, az „A” pont béli gyorsulás ugyanakkora, mint az  $l_1$  szakasz bármely más pontjában
- a különböző átmérőjű szakaszokon létrejövő gyorsulások között a kontinuitás teremt kapcsolatot
- a Bernoulli-egyenletet A és 3 pontok közé felírva túl sok az ismeretlen ( $p_A$ ,  $a_A$ ), ezért célszerű először olyan pontokat választanunk, ahol több adat áll rendelkezésre - például a tartályban lévő folyadék felszíne és a kifolyás

Instacioner Bernoulli-egyenlet a folyadékfelszín (1) és a kifolyás (3) közé:

$$p_1 + \rho \cdot U_1 + \frac{\rho}{2} \cdot v_1^2 = \rho \cdot \int_1^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_3 + \rho \cdot U_3 + \frac{\rho}{2} \cdot v_3^2$$

- A gyorsulás iránya  $1 \rightarrow 3$ , tehát a 3 oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot
- $p_3 = p_0 \leftarrow$  szabadkifolyás
- $U_1 - U_3 = g \cdot (z_1 - z_3) = g \cdot H$
- $v_1 = v_3 = 0 \leftarrow$  a kezdeti időpillanatban még áll a folyadék
- ahol az áramlási keresztmetszet azonos, ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik. Hirtelen keresztmetszetváltozás esetén a gyorsulásnak szakadása van, ott az integrálást ketté kell bontani.
- a tartályban az áramlási keresztmetszet nagyságrendekkel nagyobb, mint a cső keresztmetszete, ezért a folytonossági tételt felhasználva feltételezhetjük, hogy a tartályban a gyorsulás közel zérus.

$$\rightarrow \int_1^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a_A l_2 + a_3 l_3$$

Az 1-3 pontok közé felírt Bernoulli-egyenlet a következő formára egyszerűsödik:

$$p_1 + \rho g H = p_0 + \rho(a_A l_2 + a_3 l_3)$$

A gyorsulások között kapcsolatot teremtő kontinuitási egyenlet:

$$a_A A_2 = a_3 A_3 \quad a_3 = a_A \left(\frac{d_2}{d_3}\right)^2 = a_A \left(\frac{50}{25}\right)^2 = 4a_A$$

Ebből „A” pont béli gyorsulás számítható:

$$p_1 + \rho g H = p_0 + \rho(a_A l_2 + 4a_A l_3)$$

$$a_A = \frac{(p_1 - p_0) + \rho g H}{\rho(l_2 + 4l_3)} = \frac{40000 + 1000 \cdot 10 \cdot 1}{1000(12 + 4 \cdot 9)} = \mathbf{1,04 \frac{m}{s^2}}$$

Az „A” pont béli túlnyomás kiszámításához a gyorsulások ismeretében most már felírhatjuk az instacioner Bernoulli-egyenletet A-3 pontok közé. Vigyázat: a gyorsulás ( $a_2$ ) ugyan végig azonos a  $l_2$  jelű csőben, de a lokális gyorsulás miatt a csőben fellépő túlnyomás ( $p_2(x)$ ) áramlási irányban folyamatosan csökken.

$$p_A + \rho \cdot U_A + \frac{\rho}{2} \cdot v_A^2 = \rho \cdot \int_A^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_3 + \rho \cdot U_3 + \frac{\rho}{2} \cdot v_3^2$$

- a gyorsulás iránya  $A \rightarrow 3$ , tehát az A oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot
- $p_3 = p_0 \leftarrow$  szabadkifolyás
- $U_A - U_3 = g \cdot (z_A - z_3) = 0$
- $v_A = v_3 = 0 \leftarrow$  a kezdeti időpillanatban még áll a folyadék
- ahol az áramlási keresztmetszet azonos ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik. Hirtelen keresztmetszetváltozás esetén a gyorsulásnak szakadása van, ott az integrálást ketté kell bontani.

$$\rightarrow \int_A^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a_A \cdot (l_2 - l_A) + a_3 l_3$$

Az A-3 pontok közé felírt Bernoulli-egyenlet a korábban felírt kontinuitási egyenlet segítségével a következő formára egyszerűsödik, melyből „A” pont béli túlnyomás számítható:

$$p_A - p_0 = \rho a_A (l_2 - l_A + 4l_3) = 1000 \cdot 1,04 \cdot (12 - 8 + 4 \cdot 9) = \mathbf{41600 Pa}$$

**b) feladatrészt:**Kezdeti megfontolások:

- A nyitás követően az áramlás egy stacionárius állapotba áll be, ahol a túlnyomás és a potenciálkülönbség nem a csőben lévő lokális gyorsulást fogja fedezni, hanem a csőszájánál és a szűkületnél a konvektív gyorsulást - a tartály béli 0 sebességről felgyorsul a folyadék a 2-es cső béli sebességre, valamint az 2-es cső béli sebességről a 3-es cső béli sebességre
- mivel az áramlás súrlódásmentes, ezért az „A” pont béli túlnyomás ugyanakkora, mint az  $l_2$  szakasz bármely más pontjában

Írjuk fel a stacionárius Bernoulli-egyenletet az 1-3 pontok közé:

$$p_1 + \rho \cdot U_1 + \frac{\rho}{2} \cdot v_1^2 = p_3 + \rho \cdot U_3 + \frac{\rho}{2} \cdot v_3^2$$

- $p_3 = p_0 \leftarrow$  szabadkifolyás
- $U_1 - U_3 = g \cdot (z_1 - z_3) = g \cdot H$
- $v_1 \approx 0 \leftarrow A_{felszín} \gg A_3$  (konti.)

Ebből a kifolyási sebesség számítható:

$$v_3 = \sqrt{2 \cdot \frac{p_1 - p_0 + \rho g H}{\rho}} = \sqrt{\frac{2(40000 + 10 \cdot 1000 \cdot 1)}{1000}} = 10 \frac{m}{s}$$

Stacionárius Bernoulli-egyenlet az A-3 pontok között:

$$p_A + \rho \cdot U_A + \frac{\rho}{2} \cdot v_A^2 = p_3 + \rho \cdot U_3 + \frac{\rho}{2} \cdot v_3^2$$

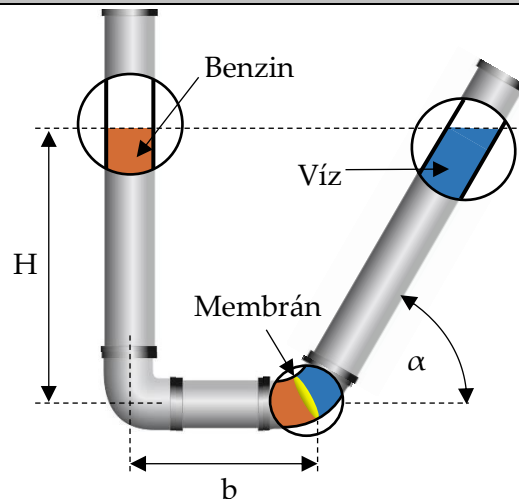
- $p_2 = p_0 \leftarrow$  szabadkifolyás
- $U_A - U_2 = g \cdot (z_A - z_2) = 0$
- folytonosság:  $q_{V,A} = q_{V,3} \rightarrow v_A = v_3 \cdot \frac{A_3}{A_A} = 2,5 \frac{m}{s}$

Ebből az „A” pontban fellépő túlnyomás stacionárius esetben:

$$p_A - p_0 = \frac{\rho}{2} \cdot (v_3^2 - v_A^2) = \frac{1000}{2} (10^2 - 2,5^2) = 46875 \text{ Pa}$$

## ELTÉRŐ SŰRŰSÉGŰ ANYAGOK ESETE

Egy  $D = 6 \text{ mm}$  átmérőjű, az ábrán látható kialakítású cső alján membrán található, aminek bal oldalán  $H = 80 \text{ cm}$  magasságú benzin, a jobb oldalán azonos magasságú vízoszlop nyugszik. Mindkét csőszár a légkörre nyitott. A membrán elpattanásakor a folyadékoszlopok az egyensúlyi állapotra törekedve mozgásba jönnek.



**Kérdés:** Határozza meg a membrán elpattanásakor  
 a) a vízoszlop gyorsulását!  
 b) a benzinoszlop gyorsulását!

**Adatok:**  $D = 6 \text{ mm}$ ;  $H = 80 \text{ cm}$ ;  $b = 30 \text{ cm}$ ;  $\alpha = 60^\circ$   
 $\rho_b = 750 \text{ kg/m}^3$ ;  $\rho_v = 1000 \text{ kg/m}^3$ ;  $p_0 = 10^5 \text{ Pa}$ ;  $g = 10 \text{ m/s}^2$ ;  $\mu = 0$

## MEGOLDÁS

a) (és b)) feladatrész:

Kezdeti megfontolások:

- mielőtt fejfel rohannánk a falnak, gondoljuk végig, hogy lehet-e a vízoszlopnak és a benzinoszlopnak eltérő gyorsulása!

...

Nem! A folyadékoszlopok sem egymásba nem csúszhatnak, sem üres tér nem keletkezhet közöttük. A vízoszlop és a benzinoszlop gyorsulása tehát azonos lesz:

$$a_{\text{víz}} = a_{\text{benzin}} = a$$

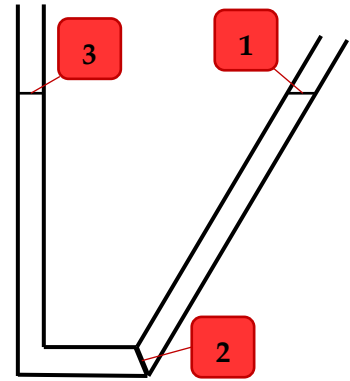
- eddigre már szépen kifejlődött mérnöki érzékünk alapján pedig azt is meg tudjuk mondani, hogy a víz fog megindulni a benzin felé, mert az azonos magasságú ( $H$ ) vízoszlop nagyobb sűrűsége miatt nagyobb nyomással nehezedik a membránra, mint a kisebb sűrűségű benzin. Figyelem: a vízoszlop alján létrejövő túlnyomás csak a vízfelszín magasságától függ, a csőszár állásszöge nem befolyásolja azt.
- a Bernoulli-egyenletet egyszerűsített formájában csak azonos sűrűségű folyadékokra alkalmazható, ezért külön írjuk fel a vízben, és külön a benzinben



Instacionárius Bernoulli egyenlet a vízre a jobb felszín (1) és a membrán (2) közé:

$$p_1 + \rho_v \cdot U_1 + \frac{\rho_v}{2} \cdot v_1^2 = \rho_v \cdot \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_2 + \rho_v \cdot U_2 + \frac{\rho_v}{2} \cdot v_2^2$$

- a gyorsulás iránya  $1 \rightarrow 2$ , tehát a 2 oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot
- $p_1 = p_0 \leftarrow$  szabadfelszín
- $U_1 - U_2 = g \cdot (z_1 - z_2) = g \cdot H$
- $v_1 = v_2 = 0 \leftarrow$  a kezdeti időpillanatban még áll a folyadék
- ahol az áramlási keresztmetszet azonos, ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik.



$$\int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a \cdot \frac{H}{\sin \alpha}$$

Ebből a 2 pontban fellépő túlnyomás:

$$p_2 - p_0 = \rho_v \cdot \left( g \cdot H - a \cdot \frac{H}{\sin \alpha} \right) \quad (1)$$

Instacionárius Bernoulli egyenlet a benzinre a membrán (2) és a bal felszín (3) közé:

$$p_2 + \rho_b \cdot U_2 + \frac{\rho_b}{2} \cdot v_2^2 = \rho_b \cdot \int_2^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_3 + \rho_b \cdot U_3 + \frac{\rho_b}{2} \cdot v_3^2$$

- a gyorsulás iránya  $2 \rightarrow 3$ , tehát a 3 oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot
- $p_3 = p_0 \leftarrow$  szabadfelszín
- $U_3 - U_2 = g \cdot (z_3 - z_2) = g \cdot H$
- $v_3 = v_2 = 0 \leftarrow$  a kezdeti időpillanatban még áll a folyadék
- ahol az áramlási keresztmetszet azonos ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik.

$$\int_2^3 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a \cdot (H + b)$$

Ebből a 2 pontban fellépő túlnyomás:

$$p_2 - p_0 = \rho_b \cdot [g \cdot H + a \cdot (H + b)] \quad (2)$$

Az (1) és (2) egyenletek alapján a folyadékoszlopok gyorsulása számítható:

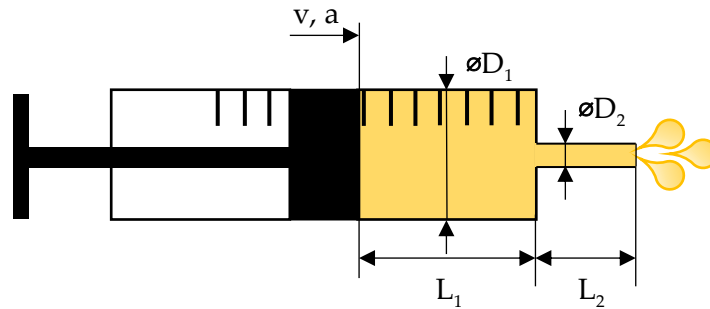
$$a = \frac{(\rho_v - \rho_b)gH}{\rho_b(H + b) + \rho_v \frac{H}{\sin \alpha}} = \frac{(1000 - 750) \cdot 10 \cdot 0,8}{750 \cdot (0,8 + 0,3) + 1000 \frac{0,8}{\sin 60^\circ}} = 1,14 \frac{m}{s^2}$$

## FECSEKENDŐ

Egy vízzel töltött fecskendő dugattyúja  $v$  sebességgel és  $a$  gyorsulással mozog az ábrán jelölt irányba.

**Kérdés:** Határozza meg a mozgatáshoz szükséges erőt!

**Adatok:**  $v = 0.4 \text{ m/s}$ ;  $a = 1 \text{ m/s}^2$ ;  $D_1 = 50 \text{ mm}$ ;  $L_1 = 200 \text{ mm}$ ;  $D_2 = 10 \text{ mm}$ ;  $L_2 = 80 \text{ mm}$ ;  $\rho = 1000 \text{ kg/m}^3$



## MEGOLDÁS

Írjuk fel az instacioner Bernoulli-egyenletet az alábbi ábrán jelölt 1-2 pontok közé:

$$p_1 + \rho \cdot U_1 + \frac{\rho}{2} \cdot v_1^2 = \rho \cdot \int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds + p_2 + \rho \cdot U_2 + \frac{\rho}{2} \cdot v_2^2$$

- a gyorsulás iránya  $1 \rightarrow 2$ , tehát a 2 oldalhoz kell hozzáadni az időfüggő tagot

- $p_2 = p_0 \leftarrow$  szabadkifolyás

- $U_1 - U_2 = g \cdot (z_1 - z_2) = 0$

- ahol az áramlási keresztmetszet azonos ott a folytonossági tétel alapján a gyorsulás végig állandó, azaz az integrál egy szorzássá egyszerűsödik. Hirtelen keresztmetszetváltozás esetén a gyorsulásnak szakadása van, ott az integrálást ketté kell bontani.

$$\int_1^2 \frac{\partial v}{\partial t} ds = a_1 L_1 + a_2 L_2$$

A kontinuitást felhasználva a sebességre és a gyorsulásra:

$$v_2 = v_1 \left( \frac{d_1}{d_2} \right)^2 \quad a_2 = a_1 \left( \frac{d_1}{d_2} \right)^2$$

A dugattyú két oldalán fellépő nyomáskülönbség kiadódik:

$$\begin{aligned} p_1 - p_0 &= \rho \cdot \left[ a_1 \cdot \left( L_1 + L_2 \cdot \left( \frac{d_1}{d_2} \right)^2 \right) + \frac{v_1^2}{2} \cdot \left( \left( \frac{d_1}{d_2} \right)^4 - 1 \right) \right] \\ &= 1000 \cdot \left[ 1 \cdot \left( 0,2 + 0,08 \cdot \left( \frac{50}{10} \right)^2 \right) + \frac{0,4^2}{2} \cdot \left( \left( \frac{50}{10} \right)^4 - 1 \right) \right] = 52120 \text{ Pa} \end{aligned}$$

Amelyből a kifejtendő erő nagysága számolható:

$$F = A_1 \cdot (p_1 - p_0) = \frac{0,05^2 \pi}{4} \cdot 52120 = \mathbf{102.3 \text{ N}}$$