

1.GYAKORLAT (1. oktatási hét) ÁRAMLÁSTAN BSc

Téma: közegjellemzők, alapadatok, alapszámítások
ideális / valós közeg; reológiai görbék, viszkozitás hőmérséklet-függése
matematikai bevezető

Közegjellemzők, alapadatok, alapszámítások

PÉLDA (közegjellemzők)

Határozza meg a levegő ($R=287 \text{ J}\cdot\text{kg}^{-1}\cdot\text{K}^{-1}$) sűrűségét az alábbi közegjellemzők esetén! (lásd tankönyv 1.2.2. lecke, 30. oldal összefüggés)

$$p v = \frac{p}{\rho} = RT, \quad (1.5)$$

ahol

$$R = R_u / M. \quad (1.6)$$

az adott gáz vagy gázkeverék **gázállandója**, ami az **univerzális gázállandó**
 $R_u = 8314,3 \text{ J/kmol}\cdot\text{K}$ és a **moltömeg** $M \text{ kg/kmol}$ hányadosa. Levegőre
 $M = 29 \text{ kg/kmol}$, tehát $R = 287 \text{ J/kg}\cdot\text{K}$.

nyomás, $p \text{ [Pa]}$	100000 Pa	1 bar	100hPa	10^5 Pa	1000 mbar	5 bar
hőmérséklet, $T[\text{K}]$ vagy $t[^\circ\text{C}]$	15 °C	323 K	0 °C	273 K	373 K	60 °C
sűrűség, $\rho_{\text{lev}} \text{ [kg}\cdot\text{m}^{-3}]$?	?	?	?	?	?

PÉLDA (közegjellemzők)

Határozza meg a levegő dinamikai ill. kinematikai viszkozitását az alábbi hőmérsékletek esetén! (lásd tankönyv 1.2.4. lecke, 34. oldal összefüggés, valamint $\nu_{\text{lev}} = \mu_{\text{lev}} / \rho_{\text{lev}}$)

$T \text{ [K]}$ hőmérsékletű **gáz dinamikai viszkozitását** a

$$\frac{\mu}{\mu_0} = \frac{T_0 + T_s}{T + T_s} \left(\frac{T}{T_0} \right)^{\frac{3}{2}}$$

összefüggéssel számolhatjuk [16], ahol 1 bar nyomású levegőre $T_0 = 273,16 \text{ K}$,
 $\mu_0 = 17,1 \times 10^{-6} \text{ kg/ms}$, $T_s = 122 \text{ K}$.

hőmérséklet, $t[^\circ\text{C}]$	-20 °C	0 °C	20 °C	50 °C	100 °C	200 °C
din. visz, $\mu_{\text{lev}} \text{ [kg}\cdot\text{m}^{-1}\cdot\text{s}^{-1}]$?	?	?	?	?	?
kin. visz, $\nu_{\text{lev}} \text{ [m}^2\cdot\text{s}^{-1}]$?	?	?	?	?	?

Ábrázolja $\mu=f(t)$ vagy $\nu=f(t)$ diagramban is a fenti adatokat!

PÉLDA (közegjellemzők)

Határozza meg a víz dinamikai ill. kinematikai viszkozitását az alábbi hőmérsékletek esetén! (lásd tankönyv 1.2.4. lecke, 35. oldal összefüggés)

$T \text{ [K]}$ hőmérsékletű **cseppfolyós közeg dinamikai viszkozitásának** meghatározására a

$$\frac{\mu}{\mu_0} = \exp\left(\frac{T_A}{T + T_B} - \frac{T_A}{T_0 + T_B}\right)$$

összefüggés használható, ahol vízre $T_A = 506 \text{ K}$, $T_B = -150 \text{ K}$, 1 bar nyomás
esetén $T_0 = 273,16 \text{ K}$, és $\mu_0 = 1,793 \times 10^{-3} \text{ kg/ms}$.

hőmérséklet, $t[^\circ\text{C}]$	5 °C	10 °C	20 °C	30 °C	50 °C	80 °C
din. visz, $\mu_{\text{víz}} \text{ [kg}\cdot\text{m}^{-1}\cdot\text{s}^{-1}]$?	?	?	?	?	?
kin. visz, $\nu_{\text{víz}} \text{ [m}^2\cdot\text{s}^{-1}]$?	?	?	?	?	?

Ábrázolja $\mu=f(t)$ vagy $\nu=f(t)$ diagramban is a fenti adatokat!

PÉLDA (közegjellemzők)

Egy $V=1\text{m}^3$ belső térfogatú ipari fagyasztóládát nyitva hagyunk addig, hogy a teljes levegőtér fogat kicserélődjön a szoba környezeti nyomású és hőmérsékletű ($p_0=101325\text{Pa}$, $t_0=25^\circ\text{C}$, $R=287\text{J}/(\text{kgK})$) meleg levegőre.

Majd a fagyasztóláda ($A=0,5\text{m}\times 1\text{m}=0,5\text{m}^2$) felületű tetejét becsukjuk. A hermetikusan zárt fagyasztóládaiban $t=-4\text{C}$ hőmérsékletre hűlt le a levegő.

Ha másnap megpróbáljuk kinyitni a fagyasztóláda tetejét, akkor mekkora erő szükséges a kinyitáshoz? (A levegőt tekintjük ideális gáznak. A láda teteje elhanyagolható tömegű.)



MEGOLDÁS

A gáztörvény ideális gázokra, így a levegőre:

$\rho = p / (R \cdot T)$, ahol $\rho[\text{kg}/\text{m}^3] = m[\text{kg}] / V[\text{m}^3]$,

azaz adott V térfogatú levegő tömege adott p nyomáson és T hőmérsékleten:

$$m = \rho \cdot V = p \cdot V / (R \cdot T)$$

A ládában lévő meleg ill. hideg levegő tömege azonos, hiszen hermetikusan zárt.

$$m_{\text{MELEG}} = m_{\text{HIDEG}}$$

$$(\rho_{\text{meleg}} \cdot V) / (R \cdot T_{\text{meleg}}) = (\rho_{\text{hideg}} \cdot V) / (R \cdot T_{\text{hideg}})$$

A ládában a levegő V térfogata és a R gázállandó is állandó, tehát a belső nyomás változik, ha a meleg levegő lehűl.

$$\rho_{\text{meleg}} / T_{\text{meleg}} = \rho_{\text{hideg}} / T_{\text{hideg}}$$

$$\rho_{\text{hideg}} = \rho_{\text{meleg}} \cdot (T_{\text{hideg}} / T_{\text{meleg}}) = 101325 \cdot (269/298) = 91464,513423 \text{ Pa} (\approx 91465\text{Pa})$$

A fagyasztóládaiban belül tehát 91465Pa értékre csökken a nyomás. Így a külső nyomás nagyobb, mint a belső, tehát ezt a Δp nyomáskülönbséget kell legyőzni a nyitás pillanatában.

$$\Delta p = p_{\text{külső}} - p_{\text{belső}} = \rho_{\text{meleg}} - \rho_{\text{hideg}} = \rho_{\text{meleg}} \cdot [1 - (T_{\text{hideg}} / T_{\text{meleg}})] = 101325\text{Pa} - 91465\text{Pa} = 9860 \text{ Pa}$$

A hűtőláda tetejére ható belső és külső oldala közötti nyomáskülönbségből származó erő igen nagy:

$$F = \Delta p \cdot A = 9860\text{Pa} \cdot 0,5\text{m}^2 = 4930 \text{ N} (\approx 5\text{kN}) !!!$$

PÉLDA ()

A Föld 1,3 milliárd összes személyautójának mind a 4db gumibroncsát újra cserélik. Tételezzük fel, hogy a környezeti nyomás $p_0=101325\text{Pa}$, a környezeti levegő hőmérséklete pedig $t_0=15^\circ\text{C}$ állandó értékű mindenhol ($R=287\text{J/kg/K}$). Legyen minden abroncs belső geometriai térfogata azonos: $V_{\text{geom}}=40\text{liter}$, és a töltés alatt állandó, nem deformálódó. Minden új, feltett abroncsban eredetileg $V=40$ liternyi p_0 , t_0 állapotú levegő volt. Ezután minden gumibroncsot kompresszorok segítségével azonos 2,2bar túlnyomásra töltenek fel. A kompresszorból a feltöltés során melegebb, 37°C állandó hőmérsékletű levegő áramlik az abroncsokba. Tekintsünk el attól, hogy a feltöltés során a hideg és meleg levegő keveredik és változik a hőmérséklete stb. Tekintsük a 2,2 bar túlnyomásra feltöltött abroncsban lévő levegőt 37°C állandó hőmérsékletűnek. **KÉRDÉSEK:**



- Határozza meg a Föld összes autóabroncsának feltöltéséhez használt levegő tömegét! $m=?$ [kg]
- Hány autó abroncsainak feltöltéséhez elegendő levegő van a kb. 4000m^3 térfogatú KF51 (AudMax) előadóterünkben? (p_0 , t_0 itt is alkalmazható környezeti adatnak)

MEGOLDÁS

A gáztörvény ideális gázokra, így a levegőre:

$$\rho = p / (R \cdot T), \quad \text{ahol } \rho [\text{kg/m}^3] = m [\text{kg}] / V [\text{m}^3],$$

azaz adott V térfogatú levegő tömege adott p nyomáson és T hőmérsékleten:

$$m = \rho \cdot V = p \cdot V / (R \cdot T)$$

a)

Alapesetben 1db kerékben felrakás után a p_0 , T_0 környezeti állapotú 40 liternyi levegő van, ennek tömege:

$$m_0 = p_0 \cdot V / (R \cdot T_0) = 0,049034552 \text{ kg}$$

2,2 bar túlnyomásra (azaz $p = p_0 + 2,2\text{bar} = 101325 + 220000 = 321325\text{Pa}$) nyomásra való feltöltés után 1db kerékben p_1 , T_1 környezeti állapotú 40 liternyi levegő van, ennek tömege:

$$m_1 = p_1 \cdot V / (R \cdot T_1) = 0,144464426 \text{ kg}$$

A felhasznált levegő tömege a kettő különbsége 1db kerékre:

$$m_{1\text{db}} = m_1 - m_0 = 0,095429874 \text{ kg } (\approx 95\text{g})$$

valamint az $N_0=1,3$ milliárd db autó minden kerekére:

$$m_{1,3\text{Mrd}} = 496 \ 235 \ 346 \text{ kg } (\approx 496 \text{ ezer tonna}) \text{ tömegű levegő kell.}$$

(Ez összesen $V = 404 \ 804 \ 626,2 \text{ m}^3$ térfogatú és p_0 , T_0 környezeti állapotú levegőt jelent, ami simán elfér kb. 740m oldalhosszúságú kockába, vagy egy 916m átmérőjű gömbbe, vagy egy 1km^2 alapterületű és kb. 405m magas négyzet alapú hasádba.)

b)

A 4000m^3 térfogatú KF51 (AudMax) előadóteremben lévő levegő tömege:

$$m_{\text{AudMax}} = p_0 \cdot V / (R \cdot T_0) = 4 \ 903,455285 \text{ kg } (\approx 4,9 \text{ tonna!})$$

Tehát az előadóteremben lévő levegőtömeg összesen

$$N_{\text{autó}} = 4 \ 903,455285 / (4 \cdot 0,095429874) \approx 12 \ 845 (\approx 13 \text{ ezer})$$

autó kerekeinek p_0 nyomásról adott $p=2,2$ bar túlnyomásra való feltöltésére elég!

(Ami azért elég sok autó, kb. ennyi, átlagosan 30 éves Wartburg futott még 2016-ban a magyar utakon, melyek mindegyikének összes kerekét fel tudnánk az AudMax előadóteremben lévő levegőből 2,2 bar túlnyomásra pumpálni.)

PÉLDA (közegjellemzők)

Épp egy focilabda gyárat vettünk meg és úgy döntünk, hogy igen jó reklám lesz az, ha április 1-én az összes (832 218 fő) magyarországi fiúnak 1-1 felfújt focilabdát ajándékozunk. (A lányok más ajándékot kapnak.) Magyarországon jelenleg az alábbi demográfiai létszámadatok állnak rendelkezésre:

	Összesen [fő]	ebből lány [fő]	ebből fiú [fő]
óvodások és iskolások	1 483 246	748 755	734 491
nappali felsőoktatásban tanulók	202 278	104 551	97 727
ÖSSZESEN	1 685 524	853 306	832 218

A focilabda gyárunkban $N_T=10$ db egyenként $V_{Tartály}=10\text{m}^3$ térfogatú légtartály áll rendelkezésünkre: ezek egyenként 50 bar túlnyomásra ($p_T=p_0+50\text{bar}=51\text{bar}$ abszolút nyomásra) vannak feltöltve $t_{lev}=20^\circ\text{C}$ levegővel. Ezekből tudjuk a focilabdákat adott nyomásra feltölteni.



A FIFA szabályzata szerint gyártott szabványos labda belső térfogata $V_{Labda}=5,6$ liter. A labda térfogatát és a levegő $t_{lev}=20^\circ\text{C}$ hőmérsékletét is tekintjük állandónak, azaz felfújás előtt és után azonosnak. Minden labdát pontosan 1 bar túlnyomásra kell felfújunk. Felfújás előtti állapotban a labda belső nyomása megegyezik a $p_0=10^5\text{Pa}$ környezeti nyomással.

Adatok: $p_0=10^5\text{Pa}$; $R=287\text{ J}/(\text{kg}\cdot\text{K})$; $t_{lev}=20^\circ\text{C}$; $V_{Tartály}=10\text{m}^3$; $N_T=10\text{db}$; $V_{Labda}=5,6\text{ l}$;

KÉRDÉS: Van-e elég levegő a 10db légtartályunkban ahhoz, hogy minden fiú 1-1 db azonos 1 bar túlnyomásra felfújt focilabdát kapjon? (A sűrített levegős tartályaink újratöltése nélkül.) Válaszát számítással indokolja!

MEGOLDÁS

$$m=\rho\cdot V$$

$$\rho=p/(R\cdot T) = m/V$$

„Hosszú” megoldás:

A V_L =állandó térfogatú labda feltöltéséhez szükséges levegőtömeg a 2bar nyomású végállapotú labdában lévő és az 1bar nyomású alapállapotban már benne lévő levegő tömegek különbsége:

$$\Delta m_{L,1db} = m_{L,2bar} - m_{L,1bar} = \rho_{L,2bar}V_{L,2bar} - \rho_{L,1bar}V_{L,1bar} = V_{L,2bar} (\rho_{L,2bar} - \rho_{L,1bar}) = V_{L,2bar} (\rho_{L,2bar} - \rho_{L,1bar}) / (RT_0)$$

$$\Delta m_{L,1db} = 0,0056 \cdot (200\,000 - 100\,000) / (287 \cdot 293) = \mathbf{0,00665945226\text{ kg} (\approx 6,66\text{g} \approx 7\text{g})}$$

A 10db 50 bar túlnyomásos tartályban lévő levegő labda felfújásra addig használható, amíg a tartályban lévő túlnyomás 1bar –ra nem csökken, utána már nem tudja feltölteni a focilabdát. Az összes rendelkezésre álló levegőtömeg így az 51bar nyomású alap- és a 2bar nyomású végállapotban lévő levegő tömegek különbsége $N_T=10$ db tartályra:

$$\Delta m_T = m_{T,51bar} - m_{T,2bar} = N_T \cdot [\rho_{T,51bar}V_{T,51bar} - \rho_{T,2bar}V_{T,2bar}] = N_T \cdot V_T \cdot (\rho_{L,51bar} - \rho_{L,2bar}) / (RT_0)$$

$$\Delta m_T = 10 \cdot 10 \cdot (4\,900\,000) / (287 \cdot 293) = \mathbf{5827,0207275452\text{ kg} (\approx 5827\text{kg})}$$

$$N_L = \Delta m_T / \Delta m_{L,1db} = \mathbf{875\,000\text{ db} > 832\,218\text{ fő}} \text{ (Tehát minden fiú kaphat labdát.)}$$

(Ha kerekítve 7g-mal és 5827kg-mal számolunk, akkor $N_L = 5827\text{kg} / 0,007\text{kg} = 832\,429$ db az eredmény, még így is jut minden fiúnak focilabda bolondok napi ajándékként.)

„Rövid” megoldás paraméteresen

$$N_L = \Delta m_T / \Delta m_{L,1db} = [N_T \cdot V_T \cdot \Delta p_T] / [V_L \cdot \Delta p_L]$$

$$N_L = N_T \cdot V_T / V_L \cdot \Delta p_T / \Delta p_L = 10 \cdot 10 / 0,0056 \cdot 49 / 1 = \mathbf{875\,000\text{ db} > 832\,218\text{ fő}} \text{ (Tehát minden fiú kaphat labdát.)}$$

Cseppfolyós és légnemű közegek összehasonlítása

	Cseppfolyós	Légnemű
Molekulák közötti távolság	kicsi $\cong d_0$	nagy $\cong 10d_0$
Molekulák közötti erő szerepe	nagy \Rightarrow szabad felszint képez	kicsi \Rightarrow kitölti a rendelkezésre álló teret
Nyomásnövekedés hatása a térfogatra	kicsi \Rightarrow 1000 bar 5% térfogat csökkenést okoz	nagy \Rightarrow T = áll. esetén v az 1/p-vel arányos (1.5)
A viszkozitás forrása	a molekulák közötti vonzóerő	molekulák hőmozgása miatti impulzuscsere
A viszkozitás a hőmérséklet növekedtével a nyomástól	csökken nem függ	nő nem függ

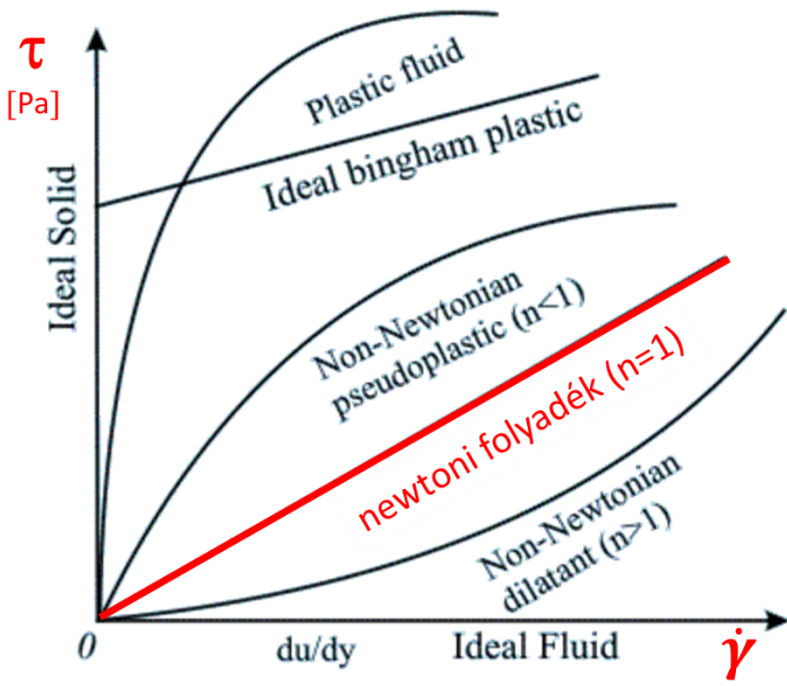
Ideális / valós folyadék

SZEMPONT	VALÓS FOLYADÉK	IDEÁLIS FOLYADÉK
1) anyagszerkezet	molekuláris és inhomogén	folytonos és homogén
2) súrlódás	súrlódásos (viszkózus) $\mu \neq 0$	súrlódásmentes $\mu = 0$
3) összenyomhatóság	összenyomható (kompresszibilis) $\rho \neq$ állandó	összenyomhatatlan (inkompresszibilis) $\rho =$ állandó

Folyadék reológiai görbék, viszkozitás hőmérséklet-függése

1-5.

Reológiai görbék



csúsztatófeszültség:

$$\tau = k \cdot \left(\frac{d\gamma}{dt}\right)^n$$

newtoni folyadék
($n=1, k=\mu$)

$$\tau = \mu \cdot \frac{d\gamma}{dt}$$

deformációsebesség:

$$\dot{\gamma} = \frac{d\gamma}{dt}$$

dinamikai viszkozitás:

$$\mu \text{ [kg} \cdot \text{m}^{-1} \cdot \text{s}^{-1}\text{]}$$

„1D” közelítés:

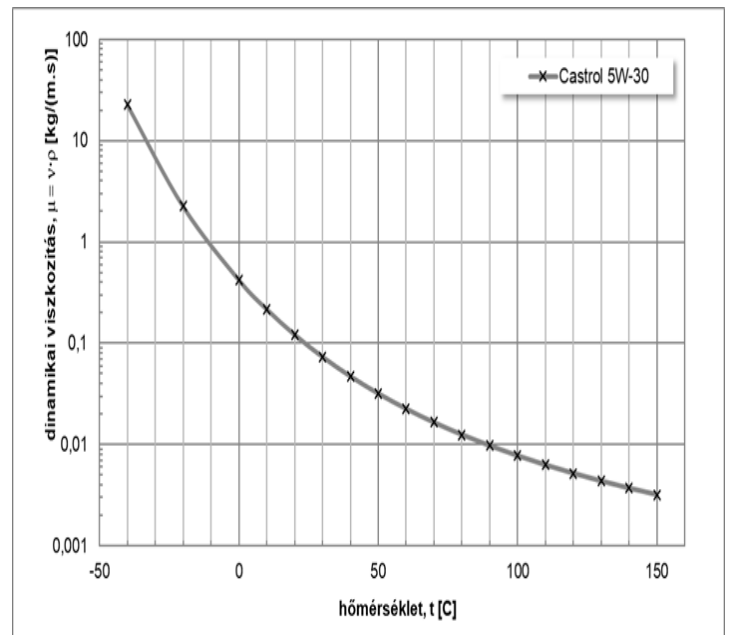
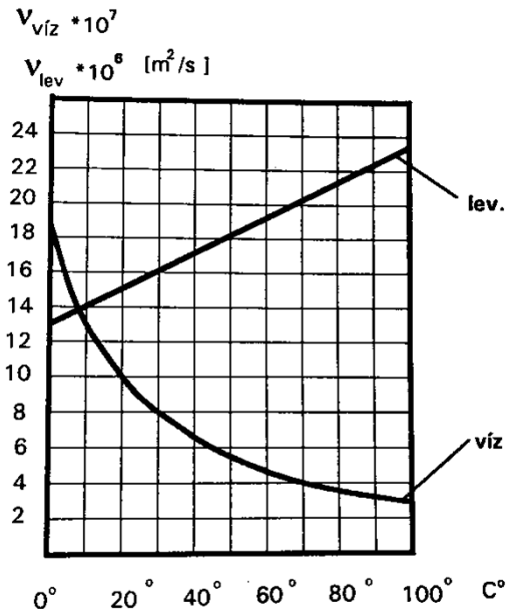
$$\tau \cong \mu \cdot \frac{dv_x}{dy}$$



Dr. Suda Jenő Miklós

VÍZ, LEVEGŐ

OLAJ (tipikus 5W-30 motorolaj)



$$\mu = \rho \nu ; \quad \rho_{lev} = \frac{p}{R \cdot T} \text{ ahol } R = 288 \frac{J}{kg \cdot K}$$

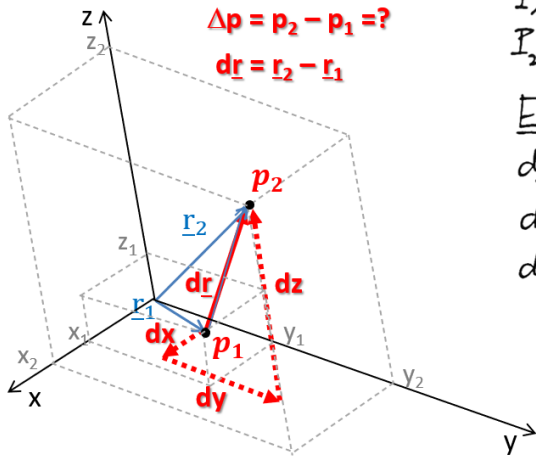
Skalár mennyiségek: pl. p [Pa], ρ [kg/m³], c [kg/m³], T [K]
 Skalárterek hely szerinti megváltozása $f(\underline{r})$

1. 1.4.1. Skalárterek megváltozása

A nyomás $p(\underline{r}, t)$ skalár teljes megváltozása:

$$\frac{dp}{dt} = \underbrace{\frac{\partial p}{\partial t}}_{\text{teljes lok}} + \underbrace{\frac{\partial p}{\partial \underline{r}} \cdot \frac{\partial \underline{r}}{\partial t}}_{\text{konv.}}.$$

Tekintsük csak a hely szerinti megváltozást!



$\Delta p = p_2 - p_1 = ?$
 $d\underline{r} = \underline{r}_2 - \underline{r}_1$

P_1 pontban $p_1(x_1, y_1, z_1) = \checkmark$
 P_2 pontban $p_2(x_2, y_2, z_2) = \checkmark$ } $\Delta p = p_2 - p_1 = ?$

E/modulusvektor $d\underline{r} = \underline{r}_2 - \underline{r}_1$
 $d\underline{r} = (x_2 \underline{i} + y_2 \underline{j} + z_2 \underline{k}) - (x_1 \underline{i} + y_1 \underline{j} + z_1 \underline{k})$
 $d\underline{r} = (x_2 - x_1) \underline{i} + (y_2 - y_1) \underline{j} + (z_2 - z_1) \underline{k}$
 $d\underline{r} = dx \cdot \underline{i} + dy \cdot \underline{j} + dz \cdot \underline{k}$

Írányonkénti nyomatékváltozás:

x: $dp'_x = \frac{\partial p}{\partial x} \cdot dx$
 y: $dp'_y = \frac{\partial p}{\partial y} \cdot dy$
 z: $dp'_z = \frac{\partial p}{\partial z} \cdot dz$

1. összegezve: skalár mennyiség hely szerinti megváltozásai (lok. iránymenként) összegezhető!

$$dp = dp'_x + dp'_y + dp'_z = \frac{\partial p}{\partial x} \cdot dx + \frac{\partial p}{\partial y} \cdot dy + \frac{\partial p}{\partial z} \cdot dz$$

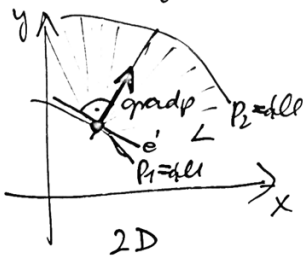
$$\boxed{dp = \text{grad } p \cdot d\underline{r}}$$

nyomatékváltozás vektor

$$\text{grad } p = \frac{\partial p}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial p}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial p}{\partial z} \underline{k} = \nabla p$$

$$\boxed{\nabla = \frac{\partial}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial}{\partial z} \underline{k}} \leftarrow \text{Helmholtz operátor}$$

Gradiens vektor tulajdonságai:



- a.) A skalár menny. legrohamosabb változáshoz irányul párhuzamos
- b.) irányába mutat + változásának/növekedésének/
- c.) Hossza a vektorok normájával arányos
- d.) Merőleges szintvonalra, ~ felületre.

1-5. p [Pa], ρ [kg/m³], c [kg/m³], T [K] skalártér hely szerinti megváltozása

Nyomásváltozás, Δp [Pa] :

$$\Delta p = \text{grad}p \cdot d\mathbf{r}$$

ahol a nyomásgradiens vektor, [Pa/m]:

$$\text{grad}p = \frac{\partial p}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial p}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial p}{\partial z} \underline{k}$$

Sűrűség-változás, $\Delta \rho$ [kg/m³] :

$$\Delta \rho = \text{grad}\rho \cdot d\mathbf{r}$$

ahol a sűrűség-gradiens vektor, [kg·m⁻³/m]:

$$\text{grad}\rho = \frac{\partial \rho}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial \rho}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial \rho}{\partial z} \underline{k}$$

Koncentráció-változás, Δc [kg/m³] :

$$\Delta c = \text{grad}c \cdot d\mathbf{r}$$

ahol a koncentráció-gradiens vektor, [kg·m⁻³/m]:

$$\text{grad}c = \frac{\partial c}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial c}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial c}{\partial z} \underline{k}$$

Hőmérséklet-változás, ΔT [K] :

$$\Delta T = \text{grad}T \cdot d\mathbf{r}$$

ahol a hőmérséklet-gradiens vektor, [K/m]:

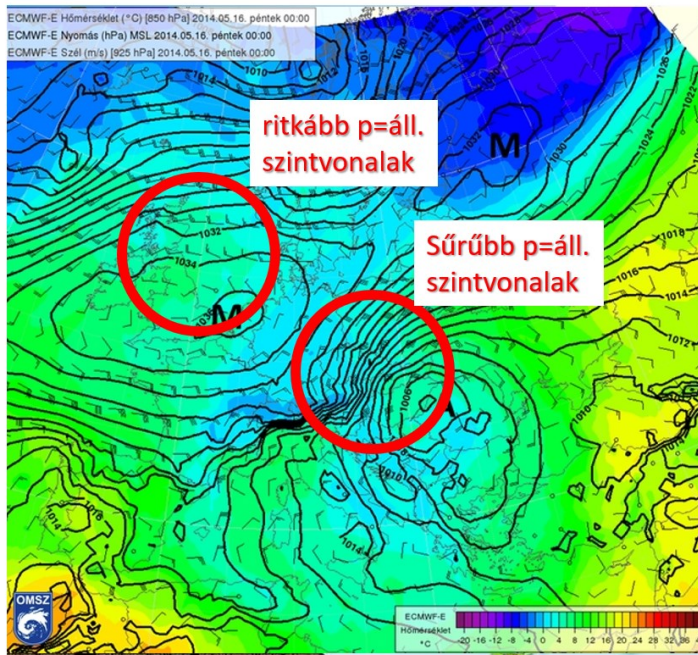
$$\text{grad}T = \frac{\partial T}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial T}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial T}{\partial z} \underline{k}$$

Dr. Suda Jenő Miklós



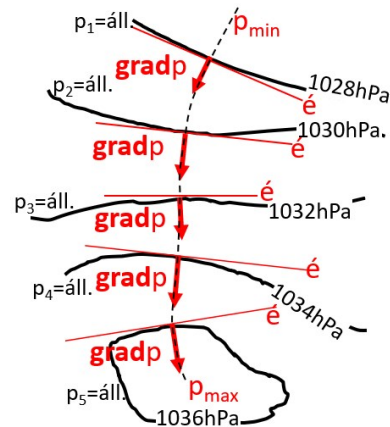
1-5. nyomásgradiens $\text{grad}p = \frac{\partial p}{\partial x} \underline{i} + \frac{\partial p}{\partial y} \underline{j} + \frac{\partial p}{\partial z} \underline{k}$ $\text{grad}p = \nabla p$

$$p_0 = 101325 \text{ Pa} = 1013,25 \text{ hPa}$$



- 1) p =állandó nyomás (izobár) szintvonalak
 - 2) Háttér t [°C] hőmérséklet szerint színezzve
- gradp tulajdonságai:**

- Iránya: szintvonalra (-felületre) merőleges.
- Legrohamosabb nyomás-növekedés irányába mutat.



FORRÁS: Ciklon Közép-Európa felett: http://www.met.hu/ismeret-tar/erdekessegok_tanulmanyok/index.php?id=1095&hir=Ciklon_Kozep-Europa_felett

Dr. Suda Jenő Miklós

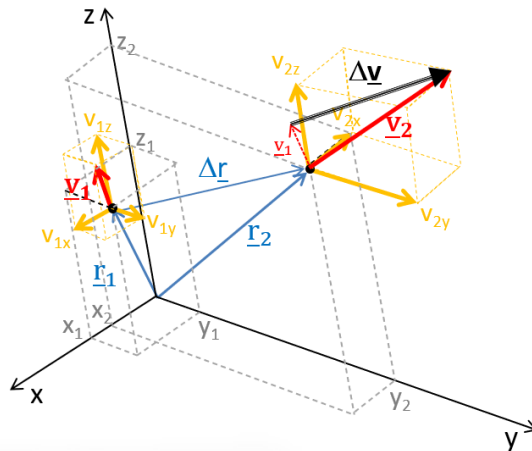
1-5.

Vektortér $\underline{v}(\underline{r}, t)$

$$\underline{v} = v_x \cdot \underline{i} + v_y \cdot \underline{j} + v_z \cdot \underline{k}$$

Sebességvektor skalár komponensei:

$$v_x(\underline{r}, t) \quad v_y(\underline{r}, t) \quad v_z(\underline{r}, t)$$



Vektor mennyiség **hely szerinti** megváltozása hogyan írható fel?

$$\Delta \underline{v} = ?$$

$$\Delta \underline{v} = \underline{v}_2 - \underline{v}_1$$



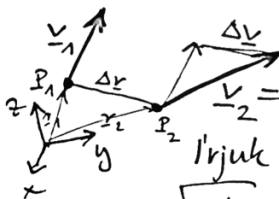
1.

1.4.2. Vektorterek megváltozásának jellemzése:

Sebességvektor $\underline{v}(\underline{r}, t)$, Euler-féle leírásban

$$\underline{v} = v_x \underline{i} + v_y \underline{j} + v_z \underline{k}$$

↑ ↑ ↑ skalár komponensek!



Sebességvektor hely szerinti megváltozása $\Delta \underline{v} = \underline{v}_2 - \underline{v}_1$

Írjuk fel a sebességkomponensek megváltozásait:

$$\boxed{dv_x} = dv_x/x + dv_x/y + dv_x/z = \underline{\text{grad } v_x \cdot d\underline{r}}$$

$$= \frac{\partial v_x}{\partial x} dx + \frac{\partial v_x}{\partial y} dy + \frac{\partial v_x}{\partial z} dz$$

$$\boxed{dv_y} = dv_y/x + dv_y/y + dv_y/z = \underline{\text{grad } v_y \cdot d\underline{r}}$$

$$= \frac{\partial v_y}{\partial x} dx + \frac{\partial v_y}{\partial y} dy + \frac{\partial v_y}{\partial z} dz$$

$$\boxed{dv_z} = dv_z/x + dv_z/y + dv_z/z = \underline{\text{grad } v_z \cdot d\underline{r}}$$

$$= \frac{\partial v_z}{\partial x} dx + \frac{\partial v_z}{\partial y} dy + \frac{\partial v_z}{\partial z} dz$$



1. A sebességvektor hely szerinti megváltozása

$$\Delta \underline{v} = \begin{bmatrix} \text{grad } v_x \cdot d\underline{r} \\ \text{grad } v_y \cdot d\underline{r} \\ d \text{rad } v_z \cdot d\underline{r} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial v_x}{\partial x} dx + \frac{\partial v_x}{\partial y} dy + \frac{\partial v_x}{\partial z} dz \\ \frac{\partial v_y}{\partial x} dx + \frac{\partial v_y}{\partial y} dy + \frac{\partial v_y}{\partial z} dz \\ \frac{\partial v_z}{\partial x} dx + \frac{\partial v_z}{\partial y} dy + \frac{\partial v_z}{\partial z} dz \end{bmatrix} = \underbrace{\begin{bmatrix} \frac{\partial v_x}{\partial x} & \frac{\partial v_x}{\partial y} & \frac{\partial v_x}{\partial z} \\ \frac{\partial v_y}{\partial x} & \frac{\partial v_y}{\partial y} & \frac{\partial v_y}{\partial z} \\ \frac{\partial v_z}{\partial x} & \frac{\partial v_z}{\partial y} & \frac{\partial v_z}{\partial z} \end{bmatrix}}_{\text{deriválttábla}} \begin{bmatrix} dx \\ dy \\ dz \end{bmatrix}$$

$$\Delta \underline{v} = \underline{\underline{D}} \cdot d\underline{r}$$

Deriválttábla
 $\underline{\underline{D}} = \frac{\partial \underline{v}}{\partial \underline{r}}$

A sebességvektor mindhárom (v_x, v_y, v_z) sebességkomponensének minden (x, y, z) irányú hely szerinti megváltozását tartalmazza.

Ha az áramlási térben a folyadékra $\underline{\underline{D}} = \phi$ jellemző, akkor a \underline{v} sebességvektor semelyik komponense sem változik semelyik irányba. Az alábbiak szerint:

- vagy $\underline{v} = \phi$ esetén (hidrosztatikai probléma)
- vagy $\underline{v} = \text{állandó}$ ($v_x = \text{áll.}; v_y = \text{áll.}; v_z = \text{áll.}$) mindenhol



1-5.

Vektortér $\underline{v}(\underline{r}, t)$

Sebességvektor skalár komponensei:

$$\underline{v} = v_x \cdot \underline{i} + v_y \cdot \underline{j} + v_z \cdot \underline{k}$$

$$v_x(\underline{r}, t) \quad v_y(\underline{r}, t) \quad v_z(\underline{r}, t)$$

A \underline{v} időegységre jutó teljes megváltozása = lokális megváltozás + konvektív megváltozás

$$\frac{d\underline{v}}{dt} = \frac{\partial \underline{v}}{\partial t} + \frac{\partial \underline{v}}{\partial \underline{r}} \frac{\partial \underline{r}}{\partial t}$$

$$\underline{a}_{\text{teljes}} = \underline{a}_{\text{lok}} + \underline{a}_{\text{konv}}$$

1.4.2. Vektor mennyiség hely szerinti megváltozása

$$\Delta \underline{v} = ?$$

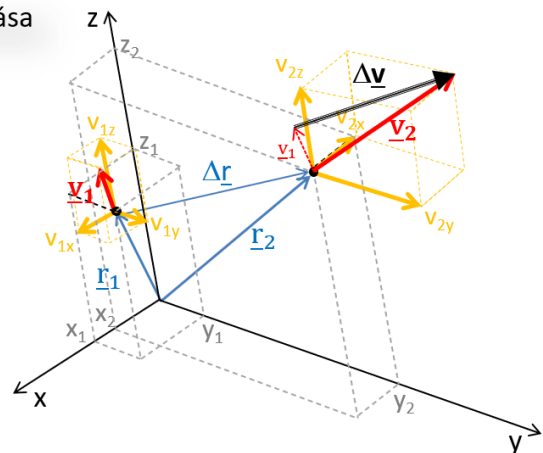
$$\underline{v}_2 = \underline{v}_1 + \Delta \underline{v}$$

$$\Delta \underline{v} = \underline{v}_2 - \underline{v}_1$$

$$\Delta \underline{v} = \underline{\underline{D}} \cdot \Delta \underline{r}$$

$$\underline{a}_{\text{teljes}} = \underline{a}_{\text{lokális}} + \underline{a}_{\text{konvektív}}$$

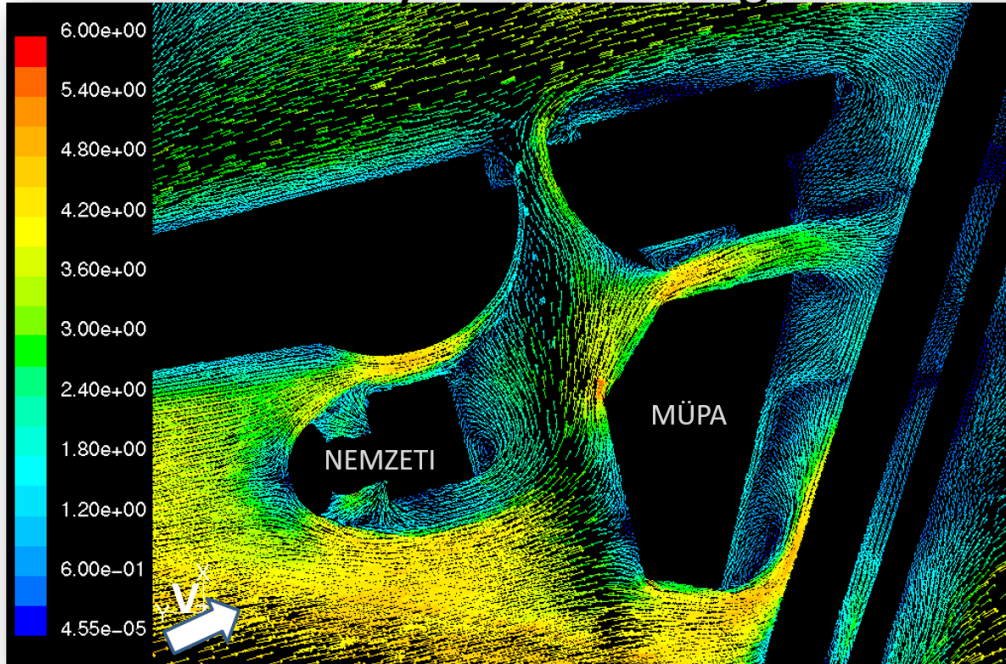
$$\frac{d\underline{v}}{dt} = \frac{\partial \underline{v}}{\partial t} + \underline{\underline{D}} \cdot \underline{v}$$



1-5.

$$\underline{v}(\underline{r},t)$$

vektorterek hely szerinti megváltozása



Sebességeloszlás épületek körül, egy vízszintes síkban (járókelő szinten)



Dr. Suda Jenő Miklós

46

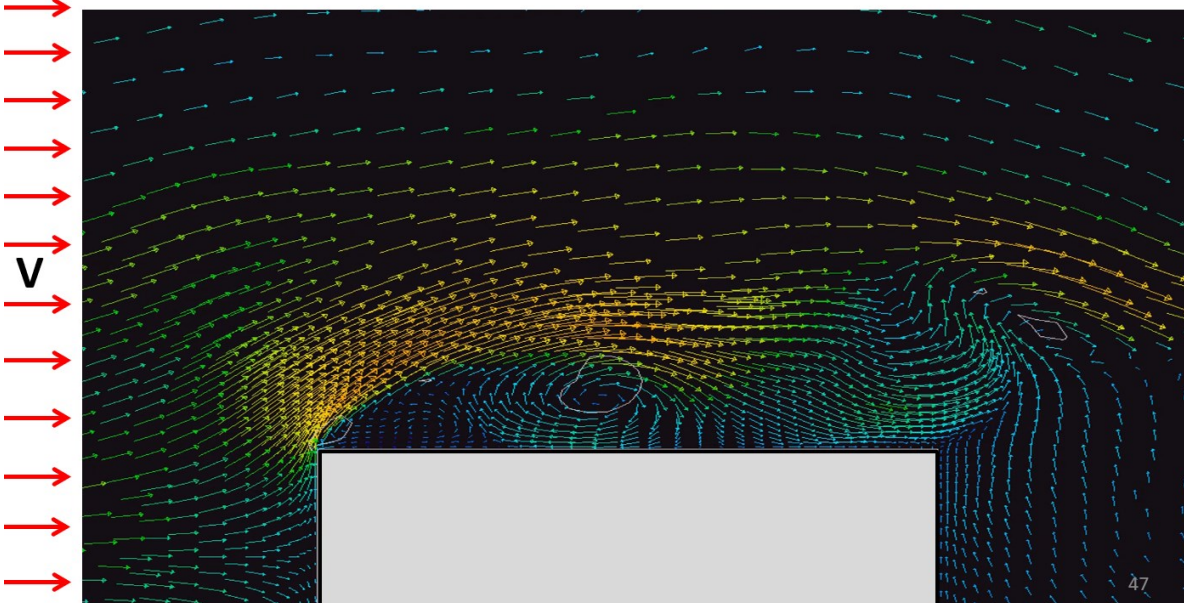
1-5.

Vektortér $\underline{v}(\underline{r},t)$

$$\underline{v} = v_x \cdot \underline{i} + v_y \cdot \underline{j} + v_z \cdot \underline{k}$$



$$v_x(\underline{r},t) \quad v_y(\underline{r},t) \quad v_z(\underline{r},t)$$



Dr. Suda Jenő Miklós

47

Matematikai bevezető

Kapcsolódó: div , Gauss-Osztrogradszkij-tétel, rot , Stokes-tétel