

Polimerek reológiája és szimulációs technikái (BMEGEPTNG02)



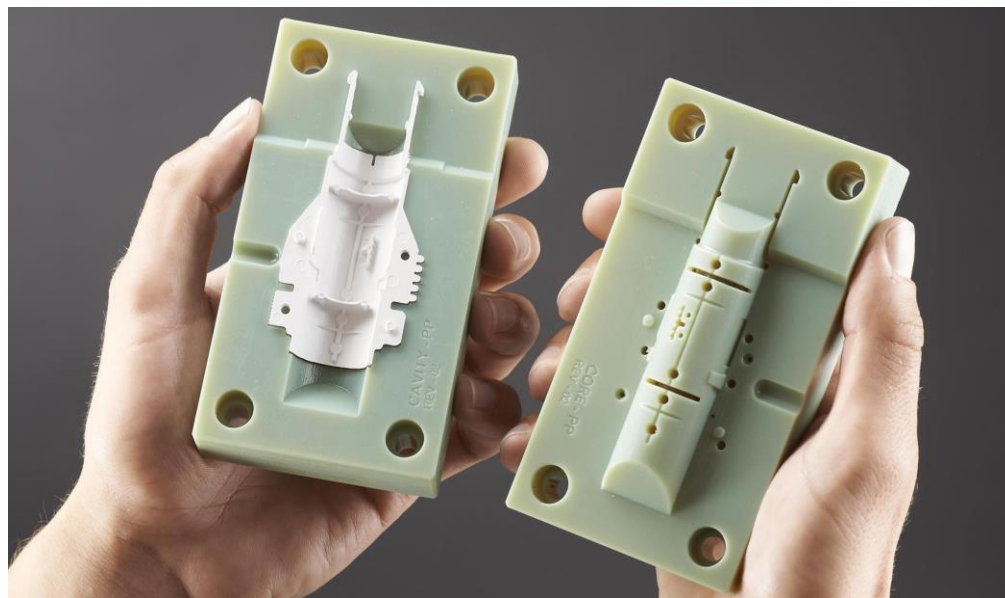
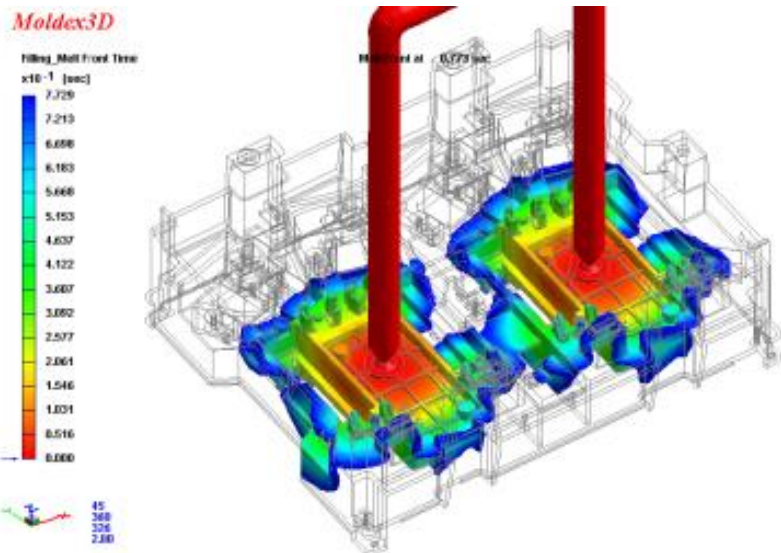
BUDAPESTI MŰSZAKI ÉS GAZDASÁGTUDOMÁNYI EGYETEM
GÉPÉSZMÉRNÖKI KAR
POLIMERTÉCHNIKA TANSZÉK



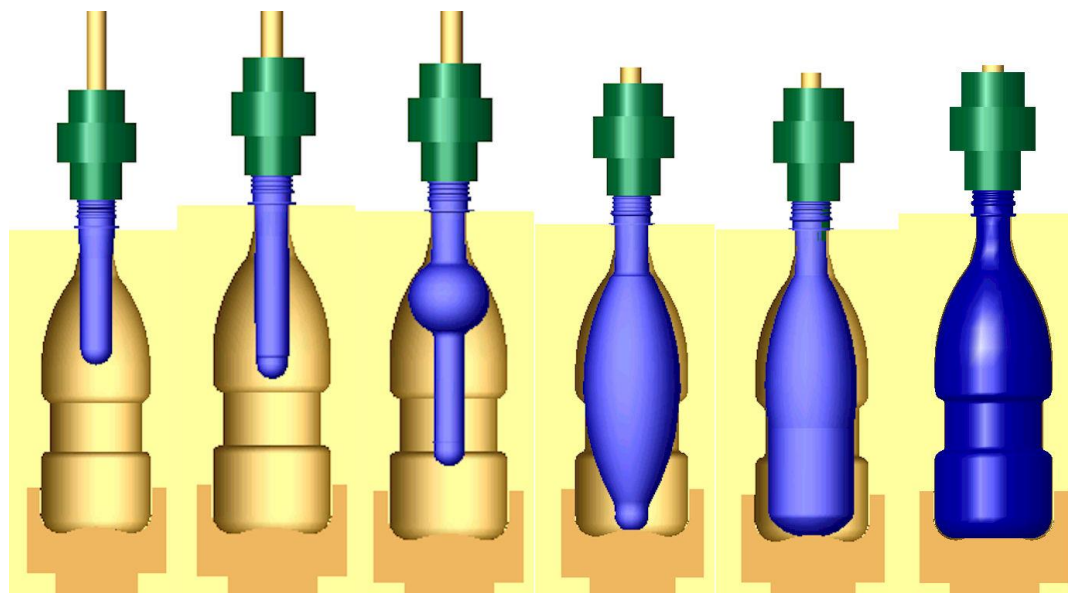
Szabó Ferenc

2023

- **Térhálós anyagok feldolgozása**
- **Hőre lágyuló anyagok feldolgozása**
 - Nagyrészt folyadék(szerűbb) állapotban történik a feldolgozás
 - Fizikai és kémiai állapotváltozások (a kémiai általában kerülendő)
 - Fröccsöntés, extrúzió, melegalakítás, szálgyártás stb.
- **Megfigyelések, kísérleti eredmények → Modellek**
 - Anyagi viselkedés leírása
 - Információ gyűjtés eddig kísérletileg nem vizsgált szituációk esetében



- **Modellezés?**
 - Legyen matematikai!
 - Legyen általános
- **Mit nem ismerünk?**





- **Kontinuummechanika: Gázok, folyadékok és nem merev szilárd testek globális mechanikai mozgásának kontinuummodellel történő vizsgálata**
- **Kontinuum: Test, folytonos közeg**
 - A molekuláris jelleg elhanyagolható
 - Az anyag állapotát leíró függvények és szükséges számú deriváltjaik folytonosak
- **Van nem kontinuum modell is?**
- **Mi a deformáció?**
 - ➔ Forma megváltozása
 - Transzláció?
 - Rotáció?
 - Nyírás?
 - Nyújtás?

- **Reológiai probléma**

- Ismeretlenek: v_x , v_y , v_z , η , p , T , ρ

- ➔ **Megoldás:**

- **Anyagtól független egyenletek (Megmaradási egyenletek)**

- Impulzus egyenlet, 3 irányban
- Folytonosság
- Energia egyenlet

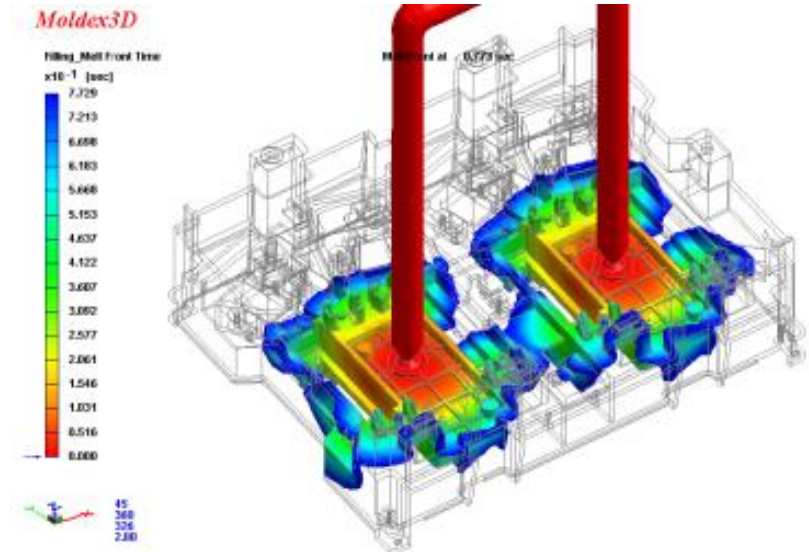
- **Anyagtól függő egyenletek (Állapotegyenletek)**

- Reológiai állapotegyenlet
- Fizikai állapotegyenlet

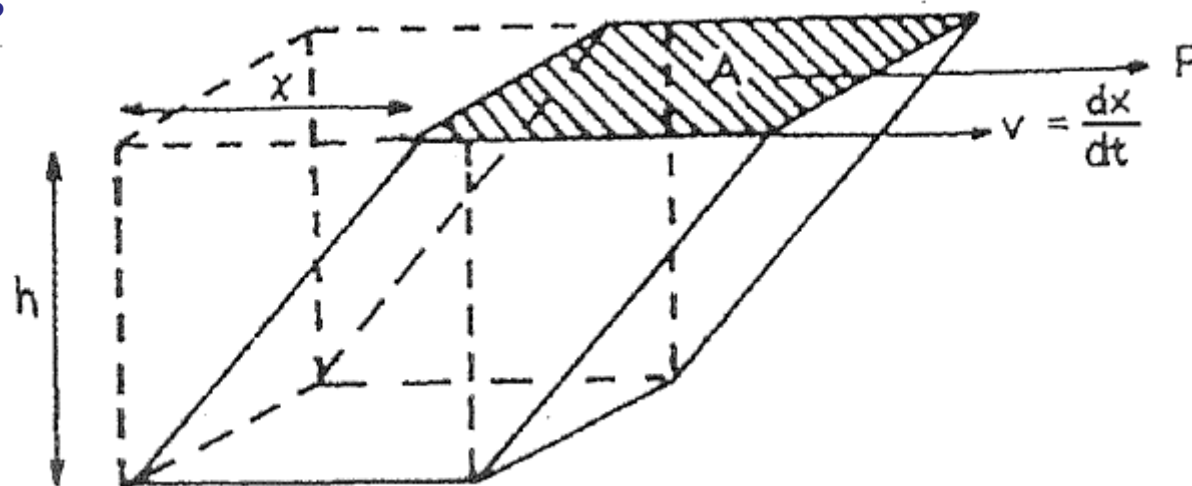
- **Zárt alakban gyakran egyszerű geometriák esetén sem írható fel a megoldás**

- ➔ **Közelítő módszerek**

- ➔ **Kezdeti és peremfeltételek**



- **Egyszerű nyírás**



- **Nyírófeszültség**

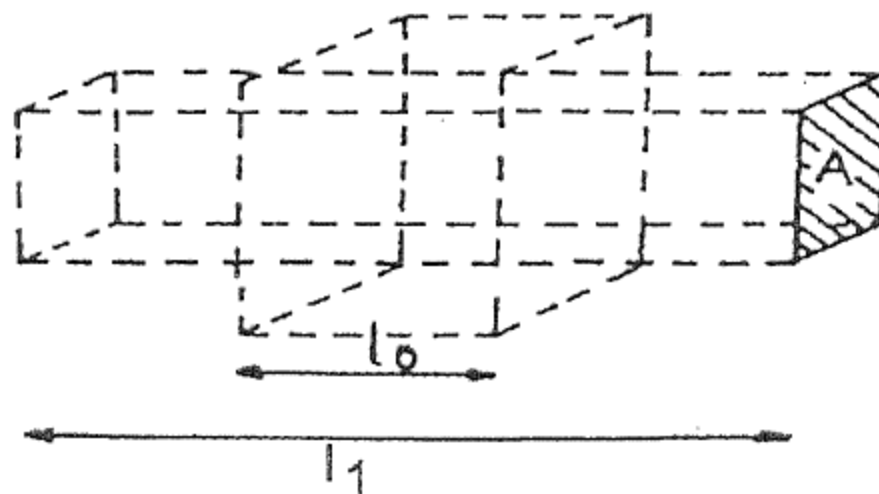
$$\tau = \frac{F}{A}$$

- **Deformáció** $\gamma = \frac{x}{h}$

- **Deformáció sebesség**

$$\dot{\gamma} = \frac{1}{h} \frac{dx}{dt}$$

- **Egyszerű nyújtás**



- **Húzófeszültség**

$$\sigma = \frac{F}{A}$$

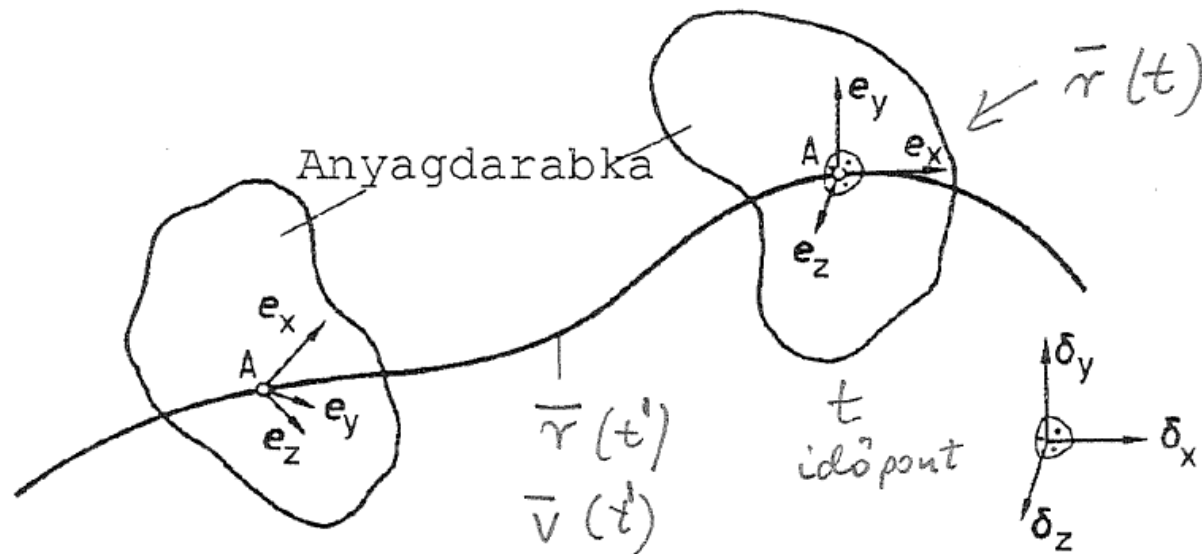
- **Deformáció**

$$\varepsilon = \int_{l_0}^{l_1} \frac{dl}{l} = \ln\left(\frac{l_1}{l_0}\right)$$

- **Deformáció sebesség**

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

- Általánosítva



- „A” jelű anyagdarab, „t” időpillanatban, e_x, e_y, e_z derékszögű kr.
- Deformáció hatására az ei vektorok hossza és a bezárt szögük is változhat
- $r(t')$ úton, $v(t')$ sebességgel jutott az $r(t)$ helyre, közben deformálódott
- t , a referencia időpont, t' az összes múltbéli pont ($-\infty < t' < t$)

$$\bar{r}(t) - r(t') = \int_{t'}^t \bar{v}(t') dt'$$



- Az anyagi koordinátarendszer deformációjának leírása → Tenzor
- Cauchy tenzor:

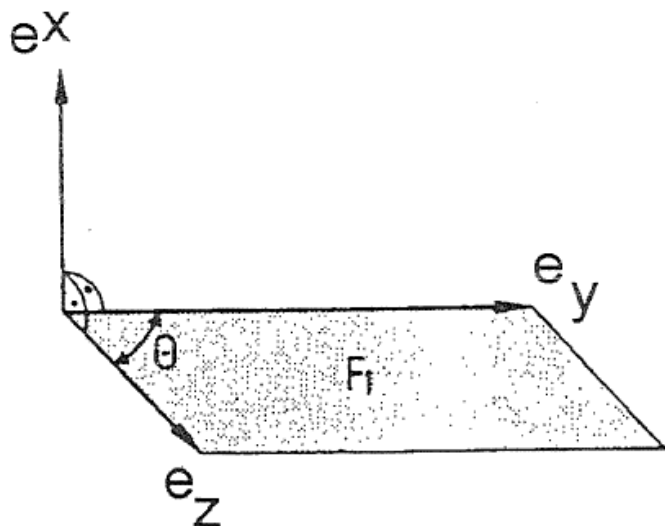
$$\bar{\bar{C}}(t') = \sum_{i,j} \bar{e}_i \cdot \bar{e}_j \bar{\delta}_i \otimes \bar{\delta}_j \quad i, j = x, y, z$$

$$\delta_1 \otimes \delta_2 = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}, \text{ a rögzített koordinátarendszer egységvektoraiból képzett}$$

diádikus szorzat, a tenzorkomponens indexe

- Az anyagdarabka t' és t időpontok közötti deformációját írja le, megfelel egy relatív alakváltozási tenzornak
- A t időpillanatban a tenzor az egységtenzorba megy át

- A 3 egységvektor síkokat feszít ki, a síkok torzulását vizsgáljuk



normál vektor \rightarrow felső index!

F1 sík esetében:

$$e^x = (e_y \times e_z) / V,$$

ahol V a cella térfogata

- Finger tenzor:

$$\bar{\bar{C}}^{-1}(t') = \sum_{i,j} \bar{e}^i \cdot \bar{e}^j \bar{\delta}_i \otimes \bar{\delta}_j \quad i, j = x, y, z$$

- A Cauchy és Finger tenzorok egymás inverzei, szorzatuk $\bar{\bar{E}}$
- Folyadékoknál deformáció sebesség \rightarrow időbeni deriváltak



- Induljunk ki a sebesség vektoros alakjából, 3 komponens:
 $v_x(x, y, z), v_y(x, y, z), v_z(x, y, z)$
- Végezzünk deriválást koordináták szerint → sebesség gradiens tenzor

$$\bar{\bar{L}} = \text{grad } \bar{v} = \begin{pmatrix} \text{grad } v_x \\ \text{grad } v_y \\ \text{grad } v_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial v_x}{\partial x} & \frac{\partial v_x}{\partial y} & \frac{\partial v_x}{\partial z} \\ \frac{\partial v_y}{\partial x} & \frac{\partial v_y}{\partial y} & \frac{\partial v_y}{\partial z} \\ \frac{\partial v_z}{\partial x} & \frac{\partial v_z}{\partial y} & \frac{\partial v_z}{\partial z} \end{pmatrix} = \frac{\partial v_i}{\partial x_j} \quad i,j=x,y,z$$

→ Általános esetben aszimmetrikus, nem szinguláris, tehát $\det \bar{\bar{L}} \neq 0$



- **Bontsuk fel a sebesség gradiens tenzort szimmetrikus és antiszimmetrikus részekre**

$$\bar{\bar{L}} = \frac{1}{2}(\bar{\bar{L}} + \bar{\bar{L}}^T) + \frac{1}{2}(\bar{\bar{L}} - \bar{\bar{L}}^T) = \bar{\bar{D}} + \bar{\bar{W}}$$

$$\frac{\partial v_i}{\partial x_j} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} + \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right) + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} - \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right)$$

$\bar{\bar{L}} \qquad \qquad \bar{\bar{D}} \qquad \qquad \bar{\bar{W}}$

- **Szimmetrikus rész: deformációsebességtenzor (D)**
- **Antiszimmetrikus rész: elfordulási sebességek, örvénytenzor (W)**



- Deformációsebességtenzor (D)**

$$\overline{\mathbf{D}} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 2 \frac{\partial v_x}{\partial x} = \dot{\gamma}_{xx} & \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right) = \dot{\gamma}_{yx} & \left(\frac{\partial v_x}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial x} \right) = \dot{\gamma}_{zx} \\ \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} + \frac{\partial v_y}{\partial x} \right) = \dot{\gamma}_{xy} & 2 \frac{\partial v_y}{\partial y} = \dot{\gamma}_{yy} & \left(\frac{\partial v_y}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial y} \right) = \dot{\gamma}_{zy} \\ \left(\frac{\partial v_x}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial x} \right) = \dot{\gamma}_{xz} & \left(\frac{\partial v_y}{\partial z} + \frac{\partial v_z}{\partial y} \right) = \dot{\gamma}_{yz} & 2 \frac{\partial v_z}{\partial z} = \dot{\gamma}_{zz} \end{pmatrix}$$

- Örvénytenzor (W)**

$$\overline{\mathbf{W}} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 0 & \left(\frac{\partial v_x}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial x} \right) & \left(\frac{\partial v_x}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial x} \right) \\ \left(\frac{\partial v_y}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial y} \right) & 0 & \left(\frac{\partial v_y}{\partial z} - \frac{\partial v_z}{\partial y} \right) \\ \left(\frac{\partial v_z}{\partial x} - \frac{\partial v_x}{\partial z} \right) & \left(\frac{\partial v_z}{\partial y} - \frac{\partial v_y}{\partial z} \right) & 0 \end{pmatrix}$$



- Helyettesítsük a sebességgradiens tenzorban a sebességeket idő szerinti deriváltakkal. Relatív elmozdulások a referencia állapothoz képest! (')
- Az idő és hely szerinti deriválás sorrendje felcserélhető

$$L_{ij} = \frac{\partial v_i}{\partial x_j} = \frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial x'_i}{\partial t'} = \frac{\partial}{\partial t'} \frac{\partial x'_i}{\partial x_j}$$

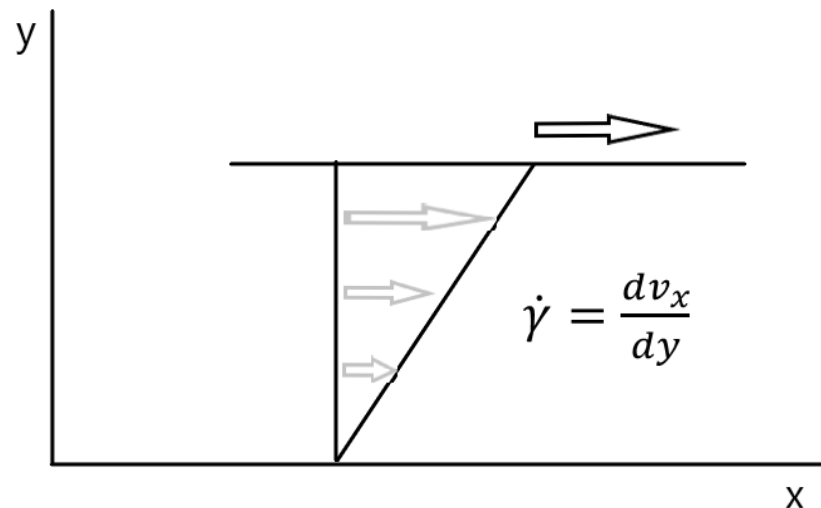
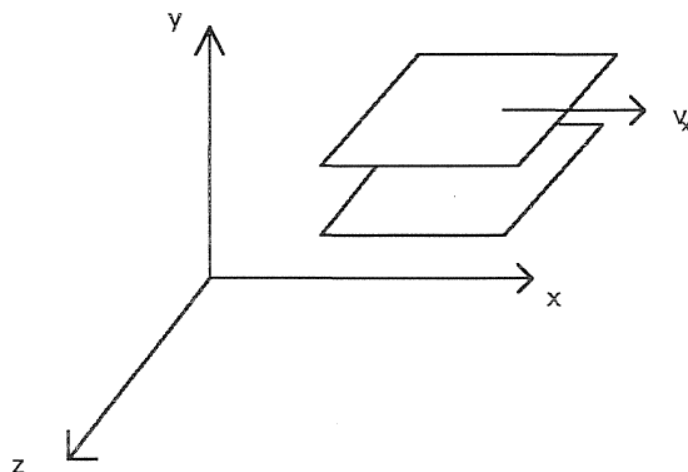
- Relatív deformációgradiens tenzor

$$\frac{\partial x'_i}{\partial x_j} = F_{t i,j}$$

- Összefüggés a relatív Cauchy tenzorral:

$$\bar{\bar{C}}_t = \bar{\bar{F}}_t^T \bar{\bar{F}}_t$$

- **Áramlás csak x irányban, időben állandósult folyamat**



- **Sebesség komponensek:**

$$v_x = \dot{\gamma} y, \quad v_y = 0, \quad v_z = 0$$

$$\frac{dx'}{dt'} = \dot{\gamma} y, \quad \frac{dy'}{dt'} = 0, \quad \frac{dz'}{dt'} = 0$$



- Oldjuk meg a három szeparálható diff. egyenletet, ha $t'=t$, akkor $x'=x$, $y'=y$, $z'=z$

$$\int dx' = \int \dot{\gamma} y dt'$$

$$x' = \dot{\gamma} y t' + c$$

$$x = \dot{\gamma} y t + c$$

ezzel

$$x' = \dot{\gamma} y t' + x - \dot{\gamma} y t = x + \dot{\gamma} y (t' - t)$$

Továbbá az x komponensnél alkalmazottakhoz hasonló módon:

$$y'=y, z'=z$$

- A felírt egyenletekből a relatív deformációgradiens tenzor:

$$\frac{\partial \mathbf{x}'_i}{\partial \mathbf{x}_j} = \mathbf{F}_{t,i,j} \quad \overline{\mathbf{F}}_t = \begin{pmatrix} 1 & \dot{\gamma}(t' - t) & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

- A sebességgradiens tenzor:

$$\overline{\mathbf{L}} = \frac{\partial \overline{\mathbf{F}}_t}{\partial t'} = \begin{pmatrix} 0 & \dot{\gamma} & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

- A deformációsebesség tenzor:

$$\overline{\mathbf{D}} = \frac{1}{2} \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} + \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right) = \frac{1}{2} (\mathbf{L}_{ij} + \mathbf{L}_{ji}) = \begin{pmatrix} 0 & \dot{\gamma}/2 & 0 \\ \dot{\gamma}/2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$



- **A relatív Cauchy tenzor:**

$$\bar{\bar{C}}_t = \bar{\bar{F}}_t^T \bar{\bar{F}}_t = \begin{bmatrix} 1 & \dot{\gamma}(t'-t) & 0 \\ \dot{\gamma}(t'-t) & 1 + \dot{\gamma}^2(t'-t)^2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- **A relatív Finger tenzor :**

$$\bar{\bar{C}}_t^{-1} = \begin{bmatrix} 1 + \dot{\gamma}^2(t'-t)^2 & -\dot{\gamma}(t'-t) & 0 \\ -\dot{\gamma}(t'-t) & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

- A relatív Cauchy tenzor invariánsai: bizonyos matematikai műveletek hatására nem változnak meg (PI. koordinátatranszformáció), így előszeretettel alkalmazzák őket reológiai állapotegyenletekben

$$I = \text{tr}(\mathbf{C}_t) = \text{Spur}(\mathbf{C}_t)$$

$$II = \text{tr}(\text{adj}(\mathbf{C}_t))$$

$$III = \det(\mathbf{C}_t)$$

$$I_{\mathbf{C}_t} = 3 + \dot{\gamma}^2 (t' - t)^2 = II_{\mathbf{C}_t}$$

$$III_{\mathbf{C}_t} = 1$$

- A relatív Finger tenzor invariánsai megegyeznek a fentiekkel



- **Térfogatváltozás:** olyan speciális alakváltozás amely során az összes egységvektor azonos arányban nyúlik meg vagy húzódik össze. A bezárt szögek továbbra is merőlegesek maradnak.
- **A térfogatot a következőképp írhatjuk fel:**

$$V(t') = \bar{e}_x \cdot (\bar{e}_y \times \bar{e}_z) = \sqrt{\det \bar{\bar{C}}(t')} = \sqrt{\text{III}_C(t')}$$

- **A t időpontban az anyagdarabka térfogata $V(t)=1$ (mert így vettük fel...)**
Ezzel a relatív térfogatváltozás:

$$\frac{V(t) - V(t')}{V(t)} = 1 - \sqrt{\text{III}_C(t')}$$

- **Térfogat növekedés esetén:** $\sqrt{\text{III}_C(t')} < 1$
- **Térfogat csökkenés esetén:** $\sqrt{\text{III}_C(t')} > 1$

- A reológiai állapotegyenletek megfogalmazásakor célszerű a tiszta formaváltozást és a térfogatváltozást elkülöníteni:

$$\text{Tiszta formaváltozás} = \bar{\bar{C}}(t') - \left[1 - \sqrt{III_C(t')} \right] \bar{\bar{E}}$$

- A tiszta formaváltozás esetében a térfogat állandó
- ➔ Tiszta nyújtás: a szögek egymásra merőlegesek maradnak
- ➔ Nyírás: a szögek is megváltoznak
- A deformációsebesség tenzor is felbontható a térfogatváltozási sebességet ($\Delta \bar{\bar{E}}$) és a formaváltozási sebességet leíró tenzorokra:

$$\Delta \bar{\bar{E}} = \frac{1}{3} (\text{Spur } 2\bar{\bar{D}}) \cdot \bar{\bar{E}} = \left[\frac{1}{3} \left(2 \frac{\partial v_x}{\partial x} + 2 \frac{\partial v_y}{\partial y} + 2 \frac{\partial v_z}{\partial z} \right) \right] \bar{\bar{E}} = \left[\frac{2}{3} (\nabla \cdot \bar{\mathbf{v}}) \right] \bar{\bar{E}}$$

- A formaváltozási sebesség ezzel:

$$2\bar{\bar{D}}^* = 2\bar{\bar{D}} - \left[\frac{2}{3} (\nabla \cdot \bar{\mathbf{v}}) \right] \bar{\bar{E}}$$



Deformáció				
Térfogatváltozás		Formaváltozás		
Dilatáció	Kompresszió	Nyírás	Nyúlás	Nyírás+nyúlás együtt
A térfogatváltozást a fizikai állapotegyenlet írja le		A formaváltozást a reológiai állapotegyenlet írja le		