

**Mat-5.3740 Kontinuumimekaniikka**  
**Harjoitus 6, 8.11.2007 12-14 Y313**

**Lyly / Hannukainen**

Tehtävä 1 on palautettava kotitehtävä. Palauta vastaus laskuharjoituksiin tai huoneen Y323b edessä olevaan lokeroon viimeistään maanantaina 12.11.2007 klo. 9:00.

1. Käyttäen kohdan 4. tulosta, johda ehto energian säilymislailla

2. Koska pätee  $\text{div}(\epsilon(U)) = \Delta U$ ?

3. (Epäjatkua konsentraatio) Johda kaava suureelle

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} C dx$$

kun konsentraatio  $C$  on epäjatkua rajapinnan  $\Sigma_t$  yli. Rajapinta liikkuu nopeudella  $W$ , joka eroaa massapisteiden nopeudesta  $U$ .

4. (Yleinen säilymislaki) Oletetaan, että pätee

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega'_t} C dx = \int_{\Omega'_t} f dx \quad \forall \Omega'_t \subset \Omega$$

johda ehto konsentraatiolle.

5. Käyttäen kohdan 4. tulosta, johda ehto massan ja liikemäärän säilymislailla

$$2. \operatorname{div}(\varepsilon(u)) = \Delta u$$

$$\text{el: } \varepsilon(u) = \frac{1}{2}(u_{i,j} + u_{j,i})$$

$$\operatorname{div}(\varepsilon(u)) = \frac{1}{2} u_{i,j,i} + u_{j,i,j}$$

$$u_{i,j,i} + u_{j,i,j}$$

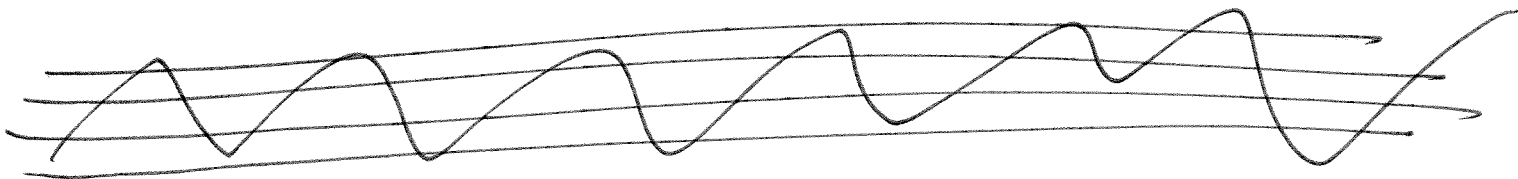
$$\varepsilon(u)_i = \frac{1}{2}(u_{i,i} + u_{i,i})$$

$$\operatorname{div}(\varepsilon(u)_i) = \frac{1}{2}(u_{i,j,i} + u_{j,i,i})$$

$\underbrace{\hspace{1.5cm}}_{= \Delta u}$

kester = 0.?

$$(u_{i,i})_{,i} = 0 \quad \underline{\operatorname{div}(u) = 0.}$$



3.

ENSIN TARKASTETTAVA TILANNE:  $\Omega_t$  on alue,  $\Sigma_t$  on alueessa oleva rajapinta.

$\Omega_t$ : n liikkeen määrä  $\Phi$

$\Sigma_t$ : n liikkeen määrä  $\varepsilon$

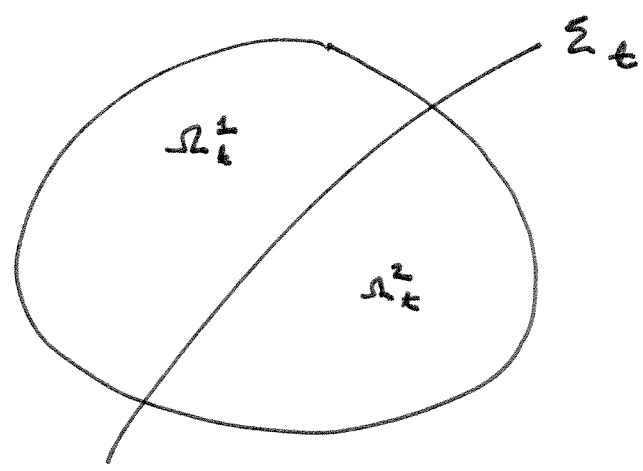
Oleellista on, että  $\Sigma_t$  voi edetä eri nopeudella  $\Omega_t$ :n massapistereihin nähden.

$\Sigma_t$ :n etenemisnopeus on  $W$ .

$\Omega_t$ :n etenemisnopeus on  $U$ .

(tämä voidaan lausua  $\varepsilon_{0t} \neq \Phi^{-1}(\varepsilon_t)$ )

tilanne:



Oletus:  
 $\Omega_t^1$  ja  $\Omega_t^2$   
 voidaan kuvata  
 $C^1$ -alkukurviksi  
 $\Omega_0$ :ssa.

Aikaisemmin johdettiin yhtälö

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} C dx = \int_{\Omega_t} \frac{\partial C}{\partial t} dx + \int_{\Gamma_t} C U \cdot n dx \quad (1)$$

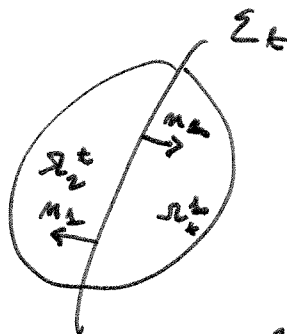
Remark 1.9 - mukaan tämä yhtälö pätee, kun Rajapinta on liikkuvassa jos  $U$  tilkitaan rajapinnan nopeudeksi.

Käytetään (1) kummassakin alueessa

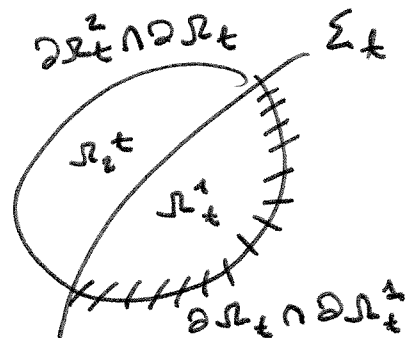
$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t^i} C dx = \int_{\Omega_t^i} \frac{\partial C}{\partial t} dx + \int_{\partial \Omega_t^i} C v \cdot n dx \quad i=1,2.$$

normaali  $n$  on alueen  $\partial \Omega_t^i$  ulkonormaali, joten  $\Sigma_t$ :llä pätee  $n_1 = -n_2$ .

Jaetaan Renner-termiksi osiin:



$$\int_{\partial \Omega_t^i} = \int_{\partial \Omega_t^i \cap \partial \Omega_t} + \int_{\Sigma_t}$$



valitaan  $N = n_1$ .

Saadaan

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t^1} C dx = \int_{\Omega_t^1} \frac{\partial C}{\partial t} dx + \int_{\partial \Omega_t^1 \cap \partial \Omega} C v \cdot n d\Gamma + \int_{\Sigma_t} C w \cdot N d\Gamma$$

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t^2} C dx = \int_{\Omega_t^2} \frac{\partial C}{\partial t} dx + \int_{\partial \Omega_t^2 \cap \partial \Omega} C v \cdot n d\Gamma - \int_{\Sigma_t} C w \cdot N d\Gamma$$

Muistetaan, että  $C$  on epä-jätkevä jn lasketaan yhteis:

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} C dx = \int_{\Omega_t} \frac{\partial C}{\partial t} dx + \int_{\partial \Omega_t^1 \cap \partial \Omega} C v \cdot n d\Gamma + \int_{\partial \Omega_t^2 \cap \partial \Omega} C v \cdot n d\Gamma$$

$$+ \int_{\Sigma_t} [Cv] \cdot N d\Gamma$$

Käytetään Gaussin lauseetta  $\Omega_t^1$  ja  $\Omega_t^2$  erikseen (ei voi epäjätk. talia käyttää koko alueessa).

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} C dx &= \int_{\Omega_t} \frac{\partial C}{\partial t} + \int_{\Omega_t^1 \cup \Omega_t^2} \operatorname{div}(Cv) - \int_{\Sigma_t} [Cv] \cdot N d\Gamma \\ &+ \int_{\Sigma_t} [Cv] \cdot N d\Gamma \end{aligned}$$

Suuretaan

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} C = \int_{\Omega_t^1 \cup \Omega_t^2} \frac{\partial C}{\partial t} + \operatorname{div}(Cv) + \int_{\Sigma_t} [Cv] \cdot N d\Gamma \quad \square$$

$V = U - W$ , eli suhteellinen kappaleen etenemisnopeus.

4.

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t^1} C dx = \int_{\Omega_t^1} f dx \quad \forall \Omega_t^1 \subset \Omega.$$

tästä seuraa 3. kohdan mukaan:

$$\int_{(\Omega_t^1 \cup \Omega_t^2) \cap \Omega_t^1} \frac{\partial C}{\partial t} + \operatorname{div}(CV) - f \, dx + \int_{\Sigma_t \cap \overline{\Omega_t^1}} [CV] \cdot N d\pi = 0$$

joten on oltava:

$$\frac{\partial C}{\partial t} + \operatorname{div}(CV) = f \quad \forall \Omega_t^i$$

$$\text{Sekä} \quad \int_{\Sigma_t^i} [CV] \cdot N d\pi = 0 \quad \forall \Sigma_t^i \subset \Sigma$$

$$\text{joten} \quad [CV] \cdot N = 0.$$

5.

Massan säilymislaki:

$$C = \rho, \quad f = 0$$

josta saadaan nopeuden

$$\rho_1 v_1 \cdot N = \rho_2 v_2 \cdot N$$

$$\text{Siis } v_1 \cdot N = \frac{\rho_2}{\rho_1} v_2 \cdot N$$

Joka sanoo, että  $\rho_1^1$   $\rho_2^2$  pitää virrata  
massaa kulkella nopeudella, että tasapaino  
säilyy.

Liikemäärän säilymislaki:

$C = \rho v$  ja säilymislaki tulee muotoon

$$\frac{d}{dt} \int_{V_t} \rho v_i = \int_{V_t} (f_i + \sigma_{ij,j}) dx \quad \forall \int_{V_t} C dx$$

(Siis liikemäärän muutos = voimien summa)

Materiaalit ovat erilaisia eri alueissa, joten

$\sigma$  on epä-jätelmä.

Käytetään 4-kohdan todistusta osittain:

$$\frac{d}{dt} \int_{\Omega_t} \rho v_i = \int_{\Omega_t} f_i + \int_{\partial \Omega_t} \sigma_{ij} n_j dx$$

Saadon siis:

$$= \int_{(\Omega_t \cup \Omega_t^*) \cap \Omega_t^*} \operatorname{div}(\sigma) + \int_{\Sigma_t} [\sigma_{ij} n_j] dx$$

$$\int_{\Sigma_t^*} [\rho v] \cdot N - [\sigma_{ij} n_j] = 0 \quad \forall \Sigma_t^* \subset \Sigma_t$$

$$\text{eli } [\rho v] \cdot N = [\sigma \cdot N]$$

$$\text{eli } [\rho v] \cdot N = [\sigma \cdot N]$$

Joka vastaa pintavälikin tasapainoa:

$$[\rho v \cdot N] = 0 \quad \text{massan säil. (ei nukkua)}$$

$$\Rightarrow m [v] = [T] \\ \underbrace{\hspace{1cm}} \\ \text{"tiettyä"}$$