

3. Přestup tepla do chladiva

3.1 Jednofázové proudění

1. Laminární proudění – základní rovnice

Rovnice:

- zachování hmoty,
 - zachování hybnosti
 - zachování energie.
- } odvozeno již dříve

a) Rovnice zachování hmoty (kontinuity)

Eulerova forma:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla(\rho \cdot \vec{v}) = 0$$

Lagrangeova forma:

$$\frac{D\rho}{Dt} + \rho \cdot \nabla \vec{v} = 0$$

kde $\frac{D\rho}{Dt} = \frac{\partial \rho}{\partial t} + \vec{v} \cdot \nabla \rho$ - totální derivace *hustoty podle času*

b) Rovnice zachování hybnosti (pohybová)

Vyjadřuje rovnováhu sil. Lze zapsat opět ve více formách:

Eulerova forma:

$$\frac{\partial}{\partial t}(\rho \cdot \vec{v}) + \nabla \rho \cdot \vec{v} \cdot \vec{v} = -\nabla p + \nabla \bar{\tau} + \rho \cdot \vec{f}$$

Lagrangeova forma:

Síly se skládají se ze tří složek: tlakové, třecí a vnější síly.

$$\rho \cdot \frac{D\vec{v}}{Dt} = -\nabla p + \nabla \bar{\tau} + \rho \cdot \vec{f} \qquad \frac{\partial}{\partial t}(\rho \vec{v}) = \vec{v} \frac{d\rho}{dt} + \rho \frac{d\vec{v}}{dt} = \vec{0} + \rho \frac{d\vec{v}}{dt}$$

tlakové síly třecí síly vnější síly

kde $\bar{\tau} = \begin{pmatrix} \tau_{xx} & \tau_{xy} & \tau_{xz} \\ \tau_{yx} & \tau_{yy} & \tau_{yz} \\ \tau_{zx} & \tau_{zy} & \tau_{zz} \end{pmatrix}$ - tenzor napětí

Pro většinu „hustých“ plynů a kapalin platí:

$$\tau_{ii} = 2 \cdot \mu \cdot \frac{\partial v_i}{\partial x} - \frac{2}{3} \cdot \mu \cdot \nabla \vec{v}$$

$$\tau_{ij} = \tau_{ji} = \mu \cdot \left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j} + \frac{\partial v_j}{\partial x_i} \right)$$

μ - dynamická viskozita [Pa.s]

pozn.: pro nestlačitelnou tekutinu $\rho = \text{konst.}$ plyne z rovnice kontinuity:

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \nabla \cdot (\rho \vec{v}) = 0 + \rho \nabla \cdot \vec{v} = 0 \Rightarrow \nabla \cdot \vec{v} = 0$$

\Rightarrow Navier - Stokesovy rovnice

c) Rovnice zachování energie

Eulerova forma:

$$\frac{\partial}{\partial t} (\rho \cdot u_0) = -\nabla \cdot (\rho \cdot u_0 \cdot \vec{v}) - \nabla \vec{q}'' + q''' - \nabla p \cdot \vec{v} + \nabla(\bar{\tau} \cdot \vec{v}) + \vec{v} \cdot \rho \cdot \vec{f}$$

Lagrangeova forma:

$$\rho \cdot \frac{Du_0}{Dt} = -\nabla \vec{q}'' + q''' - \nabla p \cdot \vec{v} + \nabla(\bar{\tau} \cdot \vec{v}) + \vec{v} \cdot \rho \cdot \vec{f}$$

práce tlakových sil
práce třecích sil
práce vnějších sil

celková (vnitřní ustálená) energie:

$$u_0 = u + \frac{1}{2} \cdot m \cdot v^2$$

u – vnitřní energie

Rovnici zachování energie je možno též zapsat pro entalpii:

$$\rho \cdot \frac{Dh_0}{Dt} = -\nabla \vec{q}'' + q''' - \frac{\partial p}{\partial t} + \nabla(\bar{\tau} \cdot \vec{v}) + \vec{v} \cdot \rho \cdot \vec{f}$$

Rovněž můžeme odvodit rovnici vedení tepla:

$$\rho = \text{konst.}, \quad v = 0, \quad \frac{DT}{Dt} = \frac{\partial T}{\partial t}$$

$$-\nabla q'' = \nabla k \cdot \nabla T$$

kde $k \equiv \lambda$ (tepelná vodivost)

$$h \sim c_p \cdot T, \quad \frac{\partial p}{\partial t} = 0, \quad \vec{v} \cdot \rho \cdot \vec{f} = 0$$

$$\Rightarrow \rho \cdot c_p \cdot \frac{\partial T}{\partial t} = \nabla k \cdot \nabla T + q'''$$

d) Obecná forma rovnic

$$\begin{array}{c}
 \left[\begin{array}{c} \text{Nestacionární} \\ \text{člen} \end{array} \right] + \left[\begin{array}{c} \text{Konvektivní} \\ \text{člen} \end{array} \right] = \left[\begin{array}{c} \text{Difúzní} \\ \text{člen} \end{array} \right] + \left[\begin{array}{c} \text{Zdrojový} \\ \text{člen} \end{array} \right] \\
 \swarrow \quad \searrow \quad \swarrow \quad \searrow \\
 \underbrace{\frac{\partial}{\partial t}(\rho \cdot c) + \nabla \rho \cdot c \cdot \vec{v}}_{\rho \cdot \frac{Dc}{Dt}} = \nabla \bar{J} + \rho \cdot \Phi
 \end{array}$$

Rovnice	c	J	Φ
kontinuity	1	0	0
hybnosti	\vec{v}	$\bar{\tau} - p \cdot \bar{I}$	$\vec{f}, (\vec{g})$
energetická	u_0	$(\bar{\tau} - p \cdot \bar{I}) \cdot \vec{v} - \bar{q}''$	$\frac{q'''}{\rho} + \vec{v} \cdot \vec{f}, (\text{resp. } \vec{g})$

\bar{I} – jednotková matice.

II. Turbulentní proudění

Uvedené základní rovnice platí pro laminární proudění, ale většina proudění v praxi je turbulentní. Pohybující se médium fluktuuje v čase - výsledek náhodného pohybu víru tekutiny. Zabudování turbulence do základních rovnic bude řešeno v rámci předmětu TJRII.