

Mechanika kontinua – domácí úkol č. 1

termín odevzdání **12. 4.** mailem na adresu ondrej.cadek@mff.cuni.cz

1. Odvodte následující vztah. Inspirovat se můžete vsuvkou a příkladem za str. 9 v přednášce č. 1.

$$\text{Div Grad } \bullet = \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T : \text{grad grad } \bullet + \text{Div } \mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \bullet$$

2. Odvodte vztah pro deformační elipsoid v případě rohového tečení a načrtněte obrázek, jak se deformační elipsoid bude měnit v čase. Zadání proudového pole pro rohové tečení najdete ve cvičení 2-3. Deformační elipsoid je zaveden v přednášce č. 2 na str. 19 a ilustrován příkladem na další straně.

3. Pro případ rohového tečení odvodte deformační gradient a rozložte ho pomocí věty o polárním rozkladu na rotační a deformační část.

4. Pro případ rohového tečení vyjádřete element $d\vec{x}$ jako superpozici translace, rotace a deformace (viz přednáška 2 str. 22).

5. Ukažte, že platí

a) $\mathbf{F}^{-1} = \mathbf{I} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2)$

b) $J = 1 + \text{tr} \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2)$

c) $\mathbf{B} = \mathbf{I} - \mathbf{H} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2)$

6. Spočtete materiálovou derivaci Fingerova tenzoru **b**.

7. Odvodte Reynoldsův transportní teorém ve tvaru

$$\frac{D}{Dt} \int_{s(t)} \vec{q} \cdot d\vec{a} = \int_{s(t)} \left(\frac{D\vec{q}}{Dt} + (\text{div} \vec{v}) \vec{q} - \vec{q} \cdot \text{grad } \vec{v} \right) \cdot d\vec{a}$$

Návod: Postupujte stejně jako při odvození tradiční formy Reynoldsova teorému a použijte vztah pro změnu plochy $d\vec{a}$ (viz přednáška 2 str. 16).

Řešení

Úloha 1: Při odvození lze postupovat stejně jako v případě $\text{div grad } \bullet$, který je odvozen v přednášce 1 za stranou 9 a kde stačí pouze zaměnit velká a malá písmena a nahradit symbol \mathbf{F} symbolem \mathbf{F}^{-1} . Někteří studenti přišli s elegantním alternativním odvozením, které v kopii převzaté z domácího úkolu pana Berana uvádím níže:

$$\text{Div Grad } \bullet = \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T : \text{grad grad } \bullet + \text{Div } \mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \bullet$$

Nejdříve si odvodíme identitu pro $\text{Grad } \bullet$, uvažujme Eulerovský tensor $\mathbf{t}(x, \vec{t})$ a Lagrangeovský tensor $\mathbf{T}(\vec{X}, t)$, pak z definice

$$\begin{aligned} \text{Grad } \mathbf{T} &= \vec{E}_K \otimes \frac{\partial \mathbf{T}}{\partial X_K} = \vec{E}_K \frac{\partial \mathbf{t}}{\partial x_k} \frac{\partial x_k}{\partial X_K} = \chi_{k,K} \vec{E}_K \otimes \frac{\partial \mathbf{t}}{\partial x_k} = (\vec{e}_k \cdot \mathbf{F}) \otimes \frac{\partial \mathbf{t}}{\partial x_k} = \\ &= (\mathbf{F}^T \cdot \vec{e}_k) \otimes \frac{\partial \mathbf{t}}{\partial x_k} = \mathbf{F}^T \cdot \left(\vec{e}_k \otimes \frac{\partial \mathbf{t}}{\partial x_k} \right) = \mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \mathbf{t}. \end{aligned}$$

V dalším kroku použijeme identitu

$$\text{Div}(\mathbf{A} \cdot \mathbf{B}) = \text{Div } \mathbf{A} \cdot \mathbf{B} + \mathbf{A}^T : \text{Grad } \mathbf{B}.$$

Přímou aplikací na identitu získanou výše obdržíme

$$\begin{aligned} \text{Div}(\mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \mathbf{t}) &= \text{Div } \mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \mathbf{t} + \mathbf{F} \cdot \text{Grad grad } \mathbf{t} = \\ &= \text{Div } \mathbf{F}^T \cdot \text{grad } \mathbf{t} + \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T \cdot \text{grad grad } \mathbf{t}. \end{aligned}$$

Tím jsme dokázali požadovanou rovnost.

Úloha 2: Deformační gradient je dán vztahem odvozeným na straně 12 cvičení 2-3:

$$\mathbf{F} = \begin{pmatrix} e^t & 0 & 0 \\ 0 & e^{-t} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

K určení deformačního elipsoidu potřebujeme spočítat tenzor $\mathbf{C} = \mathbf{F}^T \cdot \mathbf{F}$ a určit jeho vlastní čísla a vektory:

$$\mathbf{C} = \mathbf{F}^T \cdot \mathbf{F} = \begin{pmatrix} e^{2t} & 0 & 0 \\ 0 & e^{-2t} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Úloha se nám zjednodušila v tom, že matice \mathbf{C} je diagonální a vlastními čísly, které odpovídají osám x_1 , x_2 a x_3 deformačního elipsoidu, jsou přímo výrazy na diagonále:

$$\lambda_1 = e^{2t}, \quad \lambda_2 = e^{-2t}, \quad \lambda_3 = 1.$$

Úloha 3: Polární rozklad použijeme ve tvaru $\mathbf{F} = \mathbf{U} \cdot \mathbf{R} = \sqrt{\mathbf{C}} \cdot \mathbf{R}$, kde \mathbf{C} známe z úlohy 2. Výpočet odmocniny z diagonální matice je triviální:

$$\sqrt{\mathbf{C}} = \begin{pmatrix} e^t & 0 & 0 \\ 0 & e^{-t} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} = \mathbf{F}$$

Zbývá určit matici \mathbf{R} :

$$\mathbf{R} = \mathbf{U}^{-1} \cdot \mathbf{F} = \mathbf{F}^{-1} \cdot \mathbf{F} = \mathbf{I}$$

Úloha 4: Použijeme vztah z přednášky 2 ze strany 22 vpravo dole:

$$d\vec{x} = \mathbf{F} \cdot d\vec{X} = \mathbf{I} \cdot d\vec{X} + \tilde{\mathbf{E}} \cdot d\vec{X} + \tilde{\mathbf{R}} \cdot d\vec{X},$$

kde

$$\tilde{\mathbf{E}} := \frac{1}{2}(\mathbf{H} + \mathbf{H}^T), \quad \tilde{\mathbf{R}} := \frac{1}{2}(\mathbf{H}^T - \mathbf{H}).$$

Nejprve spočteme tenzor \mathbf{H} ,

$$\mathbf{H} = \mathbf{F}^T - \mathbf{I} = \begin{pmatrix} e^t - 1 & 0 & 0 \\ 0 & e^{-t} - 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix},$$

který dosadíme do vztahů pro linearizovaný tenzor deformace a rotace. Dostaneme

$$\tilde{\mathbf{E}} = \mathbf{H}, \quad \tilde{\mathbf{R}} = 0.$$

Odtud

$$d\vec{x} = d\vec{X} + (e^t - 1, e^{-t} - 1, 0) \cdot d\vec{X}.$$

Úloha 5: První příklad lze odvodit např. z binomické věty nebo z toho, že v případě malých deformací můžeme ztotožnit lagrangeovský a eulerovský gradient deformace. Hezké odvození všech tří příkladů nabídl opět pan Beran, jehož řešení uvádím na následující straně.

$$\text{a) } \mathbf{F}^{-1} = \mathbf{I} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2)$$

$$\text{b) } J = 1 + \text{tr } \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2)$$

$$\text{c) } \mathbf{B} = \mathbf{I} - \mathbf{H} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2)$$

a) Pokud je taková identita pravdivá, musí platit $\mathbf{I} = \mathbf{F}^{-1} \cdot \mathbf{F}$, ověříme

$$\mathbf{I} = \mathbf{F}^{-1} \cdot \mathbf{F} = \left(\mathbf{I} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2) \right) \left(\mathbf{I} + \mathbf{H}^T \right) = \mathbf{I} - \mathbf{H}^T + \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2).$$

b) Z definice máme $J = \det \mathbf{F}$. Nejdříve si přepíšeme tenzor deformace pomocí gradientu tenzoru posunutí jako $\mathbf{F} = \mathbf{I} + \mathbf{H}^T$, získáme

$$\det \mathbf{F} = \det (\mathbf{I} + \mathbf{H}^T) = \begin{bmatrix} 1 + H_{11} & H_{21} & H_{31} \\ H_{12} & 1 + H_{22} & H_{32} \\ H_{13} & H_{23} & 1 + H_{33} \end{bmatrix}$$

Determinant určíme Sarrusovým pravidlem a získáme

$$\det \mathbf{F} = (1 + H_{11})(1 + H_{22})(1 + H_{33}) + O(|\mathbf{H}|^2),$$

$$\det \mathbf{F} = 1 + H_{11} + H_{22} + H_{33} + O(|\mathbf{H}|^2),$$

$$\det \mathbf{F} = 1 + \text{tr } \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2).$$

c) Piolův tenzor je definovaný jako $\mathbf{B} = \mathbf{F}^{-1} \cdot \mathbf{F}^{-T}$. K řešení tedy stačí pouze použít první identitu a získáme

$$\begin{aligned} \mathbf{B} &= \mathbf{F}^{-1} \cdot \mathbf{F}^{-T} = \left(\mathbf{I} - \mathbf{H}^T + O(|\mathbf{H}|^2) \right) \left(\mathbf{I} - \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2) \right) = \\ &= \mathbf{I} - \mathbf{H}^T - \mathbf{H} + \mathbf{H}^T \cdot \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2) = \mathbf{I} - \mathbf{H}^T - \mathbf{H} + O(|\mathbf{H}|^2). \end{aligned}$$

Úloha 6: Použijeme, následující vztahy:

$$\mathbf{b} = \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T, \quad \dot{\mathbf{F}} = \mathbf{l} \cdot \mathbf{F}$$

Potom

$$\begin{aligned} \dot{\mathbf{b}} &= (\mathbf{F} \cdot \dot{\mathbf{F}}^T) = \dot{\mathbf{F}} \cdot \mathbf{F}^T + \mathbf{F} \cdot \dot{\mathbf{F}}^T = \mathbf{l} \cdot \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T + \mathbf{F} \cdot (\mathbf{l} \cdot \mathbf{F})^T = \mathbf{l} \cdot \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T + \mathbf{F} \cdot \mathbf{F}^T \cdot \mathbf{l}^T = \\ &= \mathbf{l} \cdot \mathbf{b} + \mathbf{b} \cdot \mathbf{l}^T = 2\mathbf{l} \cdot \mathbf{b} \\ &\quad \quad \quad \uparrow \\ &\quad \quad \quad \mathbf{b}^T = \mathbf{b} \end{aligned}$$

Úloha 7:

$$\begin{aligned} \frac{D}{Dt} \int_{s(t)} \vec{q} \cdot d\vec{a} &= \frac{D}{Dt} \int_S \vec{Q} \cdot J\mathbf{F}^{-T} \cdot d\vec{A} = \int_S \frac{D}{Dt} (\vec{Q} \cdot J\mathbf{F}^{-T}) \cdot d\vec{A} = \\ &= \int_S \left[\frac{D\vec{Q}}{Dt} \cdot (J\mathbf{F}^{-T}) + \vec{Q} \cdot \overset{\uparrow}{\dot{J}\mathbf{F}^{-T}} + \vec{Q} \cdot \overset{\uparrow}{J\dot{\mathbf{F}}^{-T}} \right] \cdot d\vec{A} = \\ &\quad \quad \quad \boxed{\dot{J} = J \operatorname{div} \vec{v}} \quad \quad \quad \boxed{(\mathbf{F}^{-T})^\cdot = -\mathbf{l}^T \cdot \mathbf{F}^{-T} = -(\operatorname{grad} \vec{v}) \cdot \mathbf{F}^{-T}} \\ &= \int_S \left[\frac{D\vec{Q}}{Dt} + (\operatorname{div} \vec{v})\vec{Q} - \vec{Q} \cdot (\operatorname{grad} \vec{v}) \right] \cdot J\mathbf{F}^{-T} \cdot d\vec{A} = \int_{s(t)} \left(\frac{D\vec{q}}{Dt} + (\operatorname{div} \vec{v})\vec{q} - \vec{q} \cdot \operatorname{grad} \vec{v} \right) \cdot d\vec{a} \end{aligned}$$