

- 1) periodicky & homogenní materiál
- 2) MKP ve 2d

Homogenizace materiálu

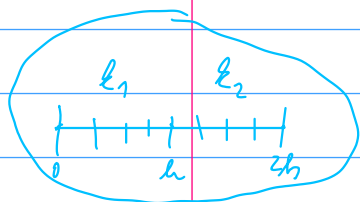
Uvažujme následující úlohu ($f \in \mathbb{R}$):

$$(P_d) \begin{cases} (k(x) u'(x))' = f & \text{v } \Omega = (0, L) \\ u(0) = u(L) = 0 \end{cases}$$

kde $k(x)$ je periodický materiál s periodou d .

Postupnost ANALYTICKÝCH řešení úlohy P_d pro $d \rightarrow 0$ konverguje k řešení úlohy s konstantním materiálem k_{homog} :

$$(P_{\text{homog}}) \begin{cases} k_{\text{homog}} u''(x) = f & \text{v } \Omega = (0, L) \\ u(0) = u(L) = 0 \end{cases}$$



$$k_{\text{homog}} = \frac{2h}{\int_0^{2h} \frac{1}{k(x)} dx} = \frac{2h}{\frac{h}{k_1} + \frac{h}{k_2}} = \frac{2}{\frac{1}{k_1} + \frac{1}{k_2}}$$

$$\int_0^d k(x) dx = \frac{l_1 + l_2}{2}$$

Jak bychom řešili úlohu (P_d) pro konkrétní d NUMERICKY pomocí MKP? Krok MKP diskretizace není nijak závislý s délkou periody d . an. h

- v obecném případě:

$$A_{E_i} = \overbrace{\int_{E_i} k(x) dx}^{k_{E_i}} \cdot \frac{1}{|E_i|^2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$$

$|E_i| = h^2$

- pro $h = nd$, $n \in \mathbb{N}$ (materiál je velmi jemný, ale např. & důvodů výpočtu náročnosti si nemůžeme dovolit dostatečně jemnou síť)

$$k_{E_i} = \int_{E_i} k(x) dx = n \underbrace{\int_0^d k(x) dx}_{\text{hodnota na } i \Rightarrow \text{stejná konstanta pro všechny elementy distribuce}}$$

$$A_{E_i} = n \int_0^d k(x) dx \cdot \frac{1}{(nd)^2} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix} = \frac{1}{d} \int_0^d k(x) dx \cdot \frac{1}{n} \begin{bmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{bmatrix}$$

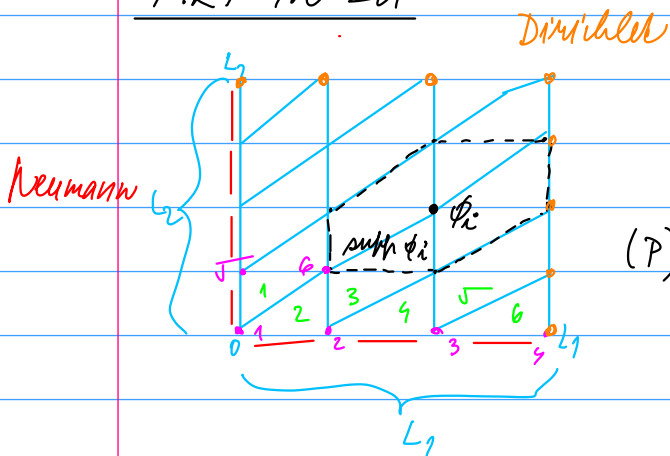
→ MKP řešení je stejné jako řešení úlohy s konstantním materiálem $k_{MKP} = \frac{1}{d} \int_0^d k(x) dx + k_{\text{homog.}}$

→ MKP řešení je stejné jako řešení úlohy s konstantním materiálem

$$k_{MKP} = \frac{1}{d} \int_0^d k(x) dx + k_{\text{homog}}$$

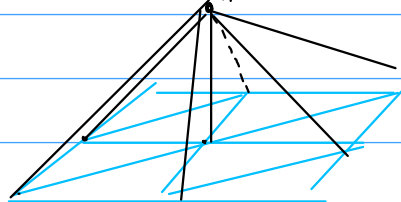
(pokud L je celočíslicovým násobkem d , normalizujeme $k_{MKP} = \frac{1}{L} \int_0^L k(x) dx$)

MKP ve 2d



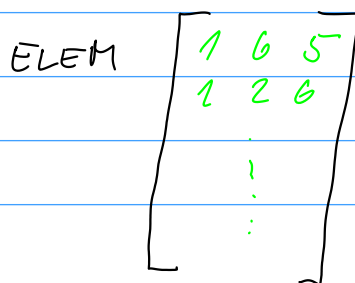
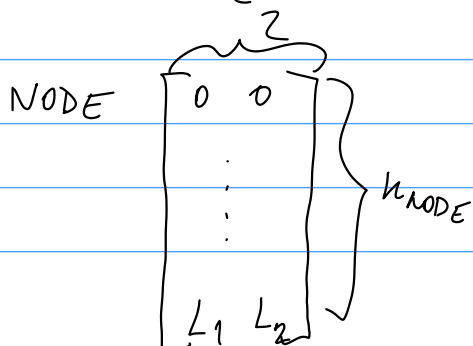
$$(P) \begin{cases} -\text{div}(k(x) \cdot \nabla u(x)) = f(x) & \text{pro } x \in \Omega \\ u(x) = \hat{u}(x) & \text{pro } x \in \Gamma_D \\ k(x) \frac{\partial u(x)}{\partial n(x)} = g(x) & \text{pro } x \in \Gamma_N \end{cases}$$

$$\rightarrow (V) \begin{cases} \text{hledáme } u \in V \\ a(u, v) = b(v) \quad \forall v \in V \end{cases}$$



MKP báze = „stejně“

→ báze $\{ \phi_i, i \in \{1, n_{\text{NODE}}\} \}$



Dirichletovy podmínky — předepsání veličin na hranici
 Neumannovy podmínky — —||— hranicím, které ležely v hranici

Roztřídění matice soustavy

$$A_{i,j} = a(\phi_j, \phi_i) \stackrel{\text{sym}}{=} a_{ij} = \sum_{T \in \mathcal{T}} \int_T \sum_{pq} k_{pq} \frac{\partial \phi_i}{\partial x_p} \cdot \frac{\partial \phi_j}{\partial x_q} dx$$

Lokální matice

\mathcal{T} ... diskrétní Ω (triangulace)

pro konkrétní T

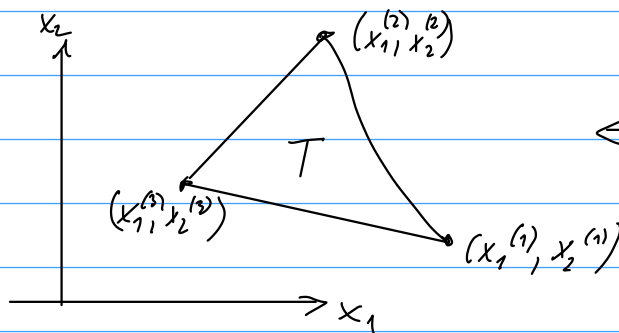
$$A_T = \begin{bmatrix} a_{11,T} & a_{21,T} & a_{31,T} \\ a_{12,T} & a_{22,T} & a_{32,T} \\ a_{13,T} & a_{23,T} & a_{33,T} \end{bmatrix}$$

$$= k_T B_T^T B_T \cdot |T|$$

$$B_T^T B_T \cdot \int_T k(x) dx$$

$$a_{12,T} = k_T \int_T \frac{\partial \phi_1}{\partial x_1} \cdot \frac{\partial \phi_2}{\partial x_1} dx + k_T \int_T \frac{\partial \phi_1}{\partial x_2} \cdot \frac{\partial \phi_2}{\partial x_2} dx$$

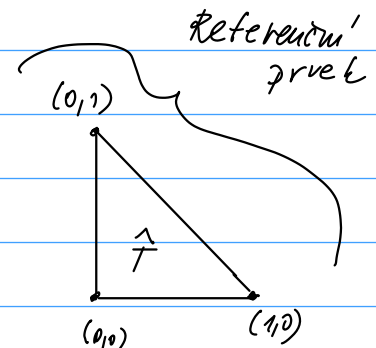
$$B_T = \begin{bmatrix} \frac{\partial \phi_1}{\partial x_1} & \frac{\partial \phi_2}{\partial x_1} & \frac{\partial \phi_3}{\partial x_1} \\ \frac{\partial \phi_1}{\partial x_2} & \frac{\partial \phi_2}{\partial x_2} & \frac{\partial \phi_3}{\partial x_2} \end{bmatrix}$$



$$\phi_1(x_1, x_2)$$

$$\phi_2(x_1, x_2)$$

$$\phi_3(x_1, x_2)$$



$$\hat{\phi}_1(\hat{x}_1, \hat{x}_2)$$

$$\hat{\phi}_2(\hat{x}_1, \hat{x}_2)$$

$$\hat{\phi}_3(\hat{x}_1, \hat{x}_2)$$

$$B_T = \begin{bmatrix} x_2^{(2)} - x_2^{(3)} & x_2^{(3)} - x_2^{(1)} & x_2^{(1)} - x_2^{(2)} \\ x_1^{(3)} - x_1^{(2)} & x_1^{(1)} - x_1^{(3)} & x_1^{(2)} - x_1^{(1)} \end{bmatrix} \cdot \frac{1}{2|T|}$$