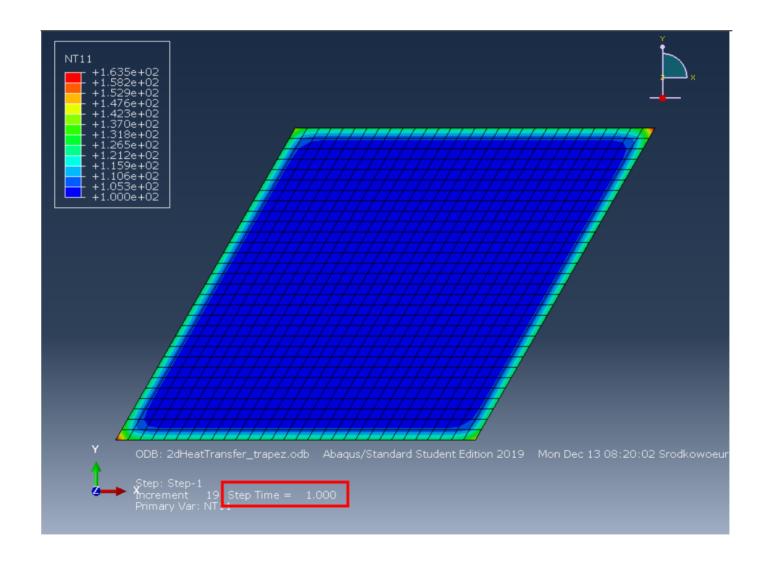
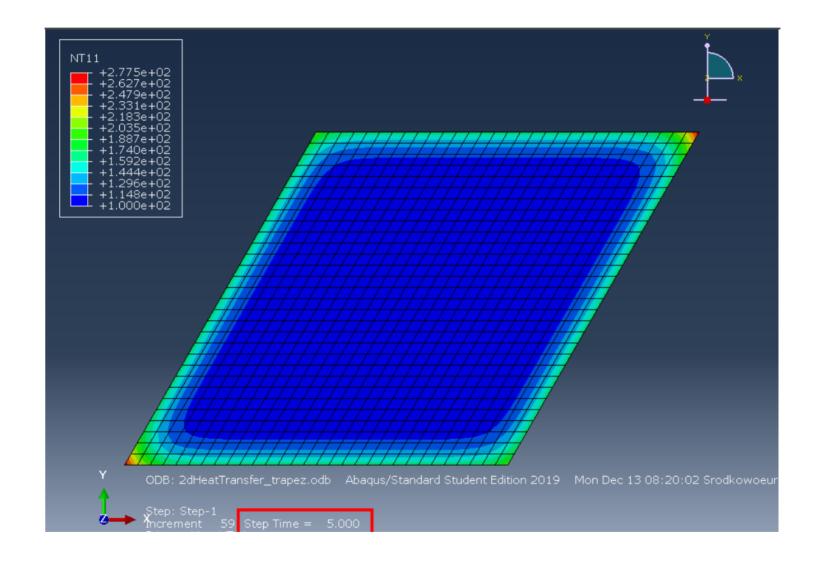


Metoda Elementów Skończonych - wstęp

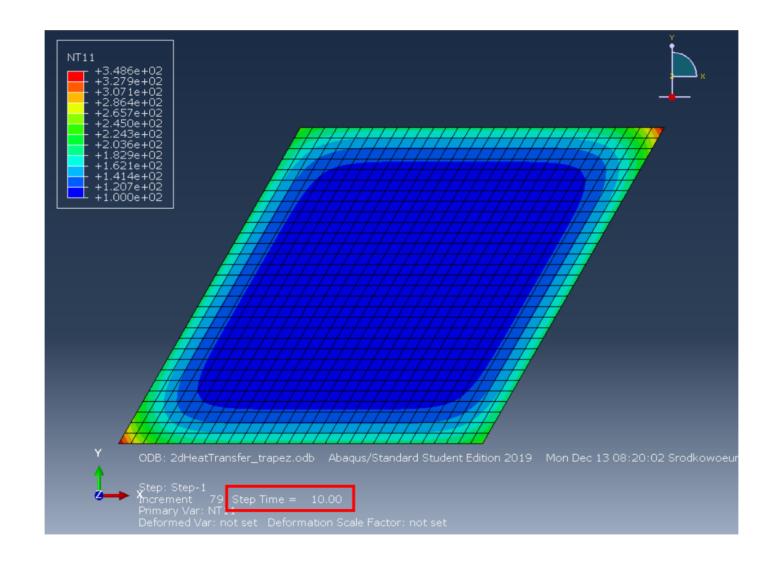




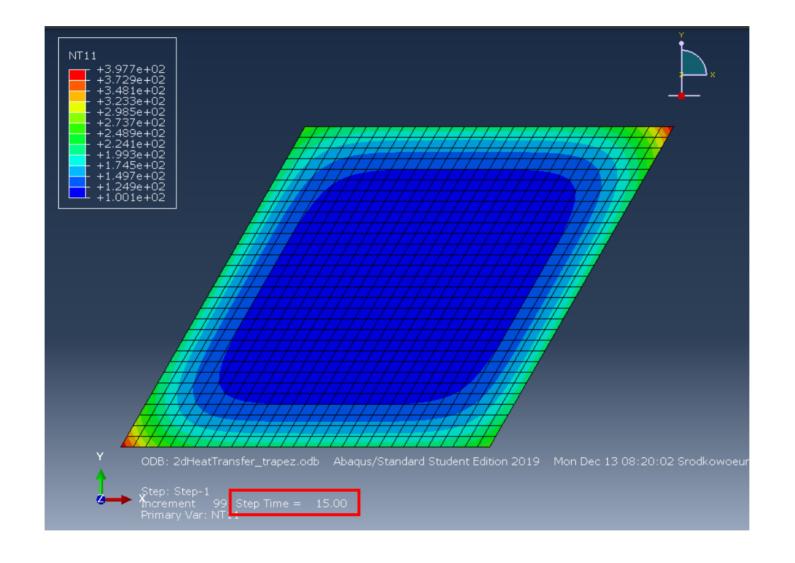




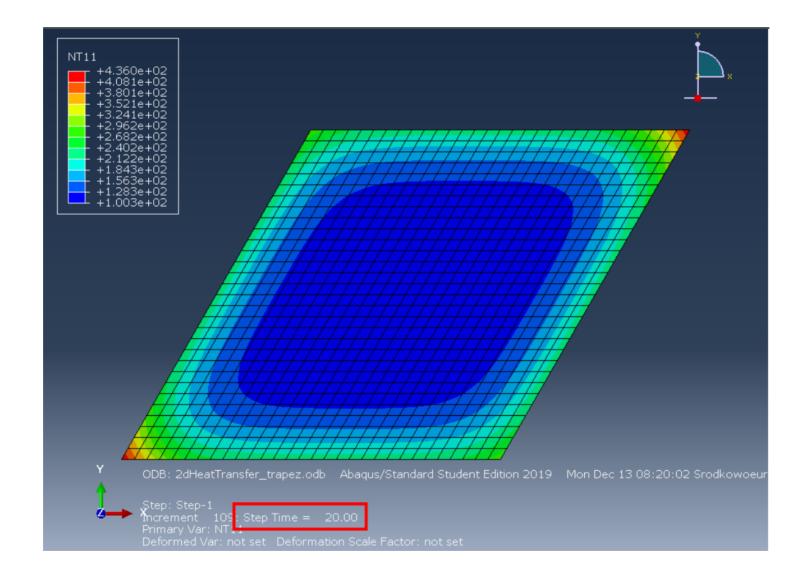




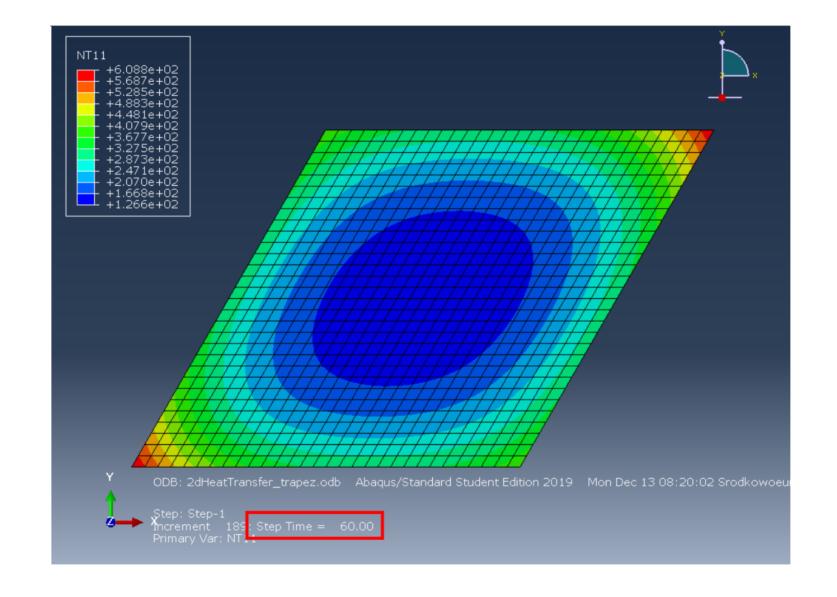






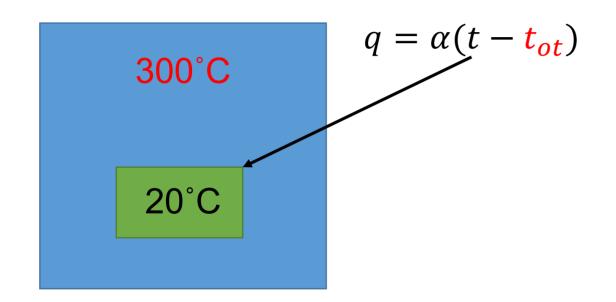


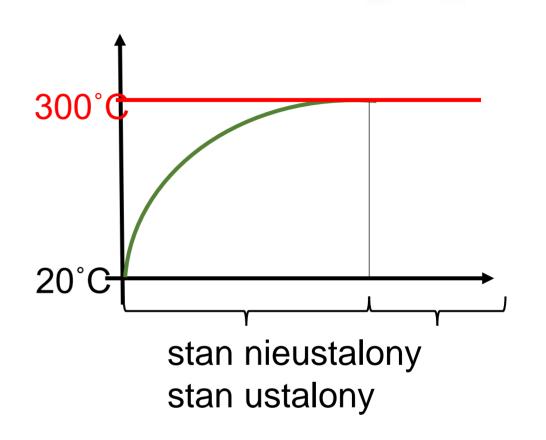






Analiza problemu

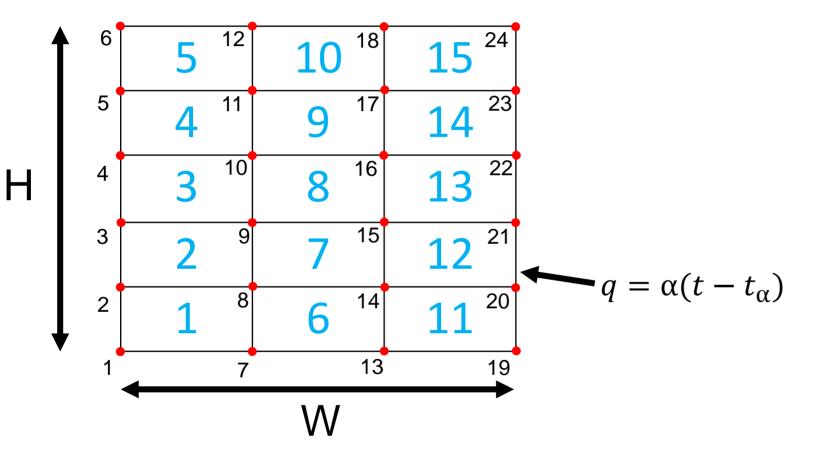


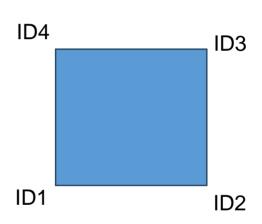






H, W, nH = 6, nW = 4, nN = nH * nW, nE = (nH-1)(nW-1)







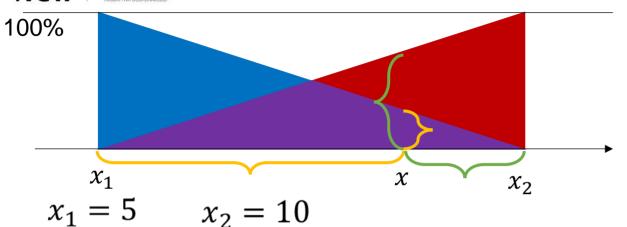
$$x_1$$
 x_2 $x_1 = 5$ $x_2 = 10$ $t_1 = 20$ $t_2 = 60$

$$t_{x=7.5} = ?$$

 $t_{x=8.62} = ?$

$$t_{x=8.62} = ?$$





$$N_1 = \frac{x_2 - x}{x_2 - x_1}$$

$$N_2 = \frac{x - x_1}{x_2 - x_1}$$

$$N_1 + N_2 = 1!$$

$$t_{x=7.5} = \frac{20 + 60}{2} = 40$$

 $t_1 = 20$ $t_2 = 60$

$$t_{x=8.62} = ?$$

$$t = N_1 t_1 + N_2 t_2$$

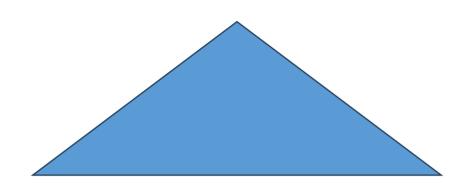
$$t_{x=5} = 1 * 20 + 0 * 60 = 20$$

$$x = 7.5$$

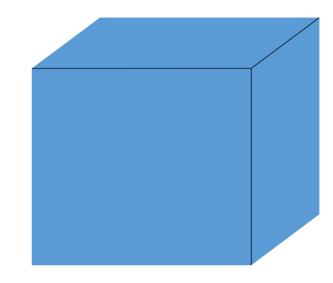
 $N_1 = N_2 = 0.5$
 $t = N_1 t_1 + N_2 t_2 = 0.5 * 20 + 0.5 * 60 = 40$







$$t = N_1 t_1 + N_2 t_2 + N_3 t_3$$



$$t = N_1 t_1 + N_2 t_2 + \dots + N_8 t_8$$

$$t = \sum_{1}^{8} N_i t_i$$

$$t = \{N\}^T \{t\} = \begin{bmatrix} N_1 & N_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} t_1 \\ t_2 \end{bmatrix} = N_1 t_1 + N_2 t_2$$



Zjawiska cieplne zachodzące w stanie ustalonym opisuje równanie Fouriera w postaci:

$$div(k(t)grad(t)) + Q = 0$$
,

które może być zapisane też w postaci:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(k_x(t) \frac{\partial t}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(k_y(t) \frac{\partial t}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(k_z(t) \frac{\partial t}{\partial z} \right) + Q = 0, \tag{5.1}$$

gdzie:

 $k_x(t)$, $k_y(t)$, $k_z(t)$ – anizotropowe współczynniki przewodzenia ciepła zależne od temperatury t; Q – prędkość generowania ciepła.



Rozwiązanie równania (5.1) sprowadza się do zadania polegającego na poszukiwaniu minimum takiego funkcjonału, dla którego równanie (5.1) jest równaniem Eulera. Według rachunku wariacyjnego [5, 14, 17] funkcjonał taki będzie miał postać:

$$J = \int_{V} \frac{1}{2} \left(k_x \left(t \right) \left(\frac{\partial t}{\partial x} \right)^2 + k_y \left(t \right) \left(\frac{\partial t}{\partial y} \right)^2 + k_z \left(t \right) \left(\frac{\partial t}{\partial z} \right)^2 - 2Qt \right) dV . \tag{5.2}$$

Przy założeniu, że $k_x(t) = k_y(t) = k_z(t) = k(t)$ dla materiałów izotropowych funkcjonał wyraża się jako:

$$J = \int_{V} \left(\frac{k(t)}{2} \left(\left(\frac{\partial t}{\partial x} \right)^{2} + \left(\frac{\partial t}{\partial y} \right)^{2} + \left(\frac{\partial t}{\partial z} \right)^{2} \right) - Qt \right) dV.$$
 (5.3)



Funkcja t(x,y,z) musi spełniać określone warunki brzegowe na powierzchni rozpatrywanego obszaru. Możliwe są trzy typy warunków brzegowych:

- na powierzchni jest zadana temperatura t;
- na powierzchni zadany jest strumień ciepła q według prawa konwekcji:

$$k(t) \left(\frac{\partial t}{\partial x} a_x + \frac{\partial t}{\partial y} a_y + \frac{\partial t}{\partial z} a_z \right) = \alpha_{konw} (t - t_{\infty}), \tag{5.4}$$

gdzie:

 a_x , a_y , a_z – kosinusy kierunkowe wektora normalnego do powierzchni;

 t_{∞} – temperatura otoczenia;

 α_{konw} – współczynnik konwekcyjnej wymiany ciepła;

- na powierzchni metalu zadany jest strumień cieplny q według prawa wymiany przez promieniowanie:

$$k(t)\left(\frac{\partial t}{\partial x}a_x + \frac{\partial t}{\partial y}a_y + \frac{\partial t}{\partial z}a_z\right) = \sigma_{rad}(t^4 - t_{\infty}^4),\tag{5.5}$$



Przy wspólnym działaniu dwóch ostatnich warunków może być użyte prawo konwekcji:

$$k(t) \left(\frac{\partial t}{\partial x} a_x + \frac{\partial t}{\partial y} a_y + \frac{\partial t}{\partial z} a_z \right) = \alpha \left(t - t_{\infty} \right)$$
 (5.6)

gdzie:

 α – efektywny współczynnik wymiany ciepła, który można wyznaczyć według iteracyjnej formuły:

$$\alpha = \alpha_{konw} + \sigma_{rad} \left(t^2 + t_{\infty}^2 \right) \left(t + t_{\infty} \right). \tag{5.7}$$



Wyrażenie $\alpha(t_{\infty}-t)$ dotyczy wymiany ciepła z otoczeniem, a współczynnik α jest przyjmowany odpowiednio do istniejących warunków. Możliwa jest wymiana ciepła z gazem, powietrzem lub medium chłodzącym na powierzchniach swobodnych.

Bezpośrednie wprowadzenie warunków brzegowych do funkcjonału (5.3) nie jest możliwe. W praktyce narzuca się te warunki poprzez dodanie do funkcjonału (5.3) całki w postaci:

$$\int_{S} \frac{\alpha}{2} (t - t_{\infty})^2 dS + \int_{S} qt dS$$
(5.8)

gdzie:

S – powierzchnia, na której zadane są warunki brzegowe.

W rezultacie otrzymuje się:

$$J = \int_{V} \left(\frac{k(t)}{2} \left(\left(\frac{\partial t}{\partial x} \right)^{2} + \left(\frac{\partial t}{\partial y} \right)^{2} + \left(\frac{\partial t}{\partial z} \right)^{2} \right) - Qt \right) dV +$$

$$+ \int_{S} \frac{\alpha}{2} (t - t_{\infty})^{2} dS + \int_{S} qt dS$$
(5.9)



Dyskretyzacja przedstawionego problemu polega na podzieleniu rozpatrywanego obszaru na elementy i przedstawieniu temperatury wewnątrz elementu, jako funkcji wartości węzłowych zgodnie z zależnością:

$$t = \sum_{i=1}^{n} N_i t_i = \{N\}^T \{t\}.$$
 (5.10)

Wprowadzając zależność (5.10) do funkcjonału (5.9) otrzymano:

$$J = \int_{V} \left(\frac{k}{2} \left(\left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial x} \right\}^{T} \{t\} \right)^{2} + \left(\left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial y} \right\}^{T} \{t\} \right)^{2} + \left(\left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial z} \right\}^{T} \{t\} \right)^{2} \right) - Q\{N\}^{T} \{t\} \right) dV + \int_{S} \frac{\alpha}{2} \left(\{N\}^{T} \{t\} - t_{\infty} \right)^{2} dS + \int_{S} q\{N\}^{T} \{t\} dS.$$

$$(5.11)$$



Minimalizacja funkcjonału (5.11) sprowadza się do obliczenia pochodnych cząstkowych tego funkcjonału względem wartości węzłowych temperatury $\{t\}$, co w rezultacie prowadzi do następującego układu równań:

$$\frac{\partial J}{\partial \{t\}} = \int_{V} \left(k \left(\left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial x} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial x} \right\}^{T} + \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial y} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial y} \right\}^{T} + \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial z} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial z} \right\}^{T} \right) \left\{ t \right\} - Q\{N\} \right) dV + \int_{S} \alpha \left(\{N\}^{T} \{t\} - t_{\infty} \right) \left\{ N \right\} dS + \int_{S} q\{N\} dS = 0$$

$$(5.12)$$



Układ równań (5.12) zapisany w postaci macierzowej ma postać:

$$[H]\{t\}+\{P\}=0$$
. (5.13)

W równaniu (5.13) macierze [H] i $\{P\}$ opisane są następującymi zależnościami:

$$[H] = \int_{V} k(t) \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial x} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial x} \right\}^{T} + \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial y} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial y} \right\}^{T} + \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial z} \right\} \left\{ \frac{\partial \{N\}}{\partial z} \right\}^{T} \right\} dV + \int_{S} \alpha \{N\} \{N\}^{T} dS,$$

$$(5.14)$$

$$\{P\} = -\int_{S} \alpha \{N\} t_{\infty} dS - \int_{V} Q\{N\} dV + \int_{S} q\{N\} dS$$
(5.15)

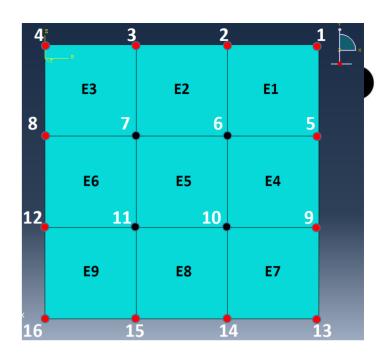
W inny sposób minimalizacja funkcjonału (5.11) może być wykonana przez bezpośredni dobór węzłowych wartości temperatury za pomocą jednej z istniejących metod minimalizacji.



Praca domowa

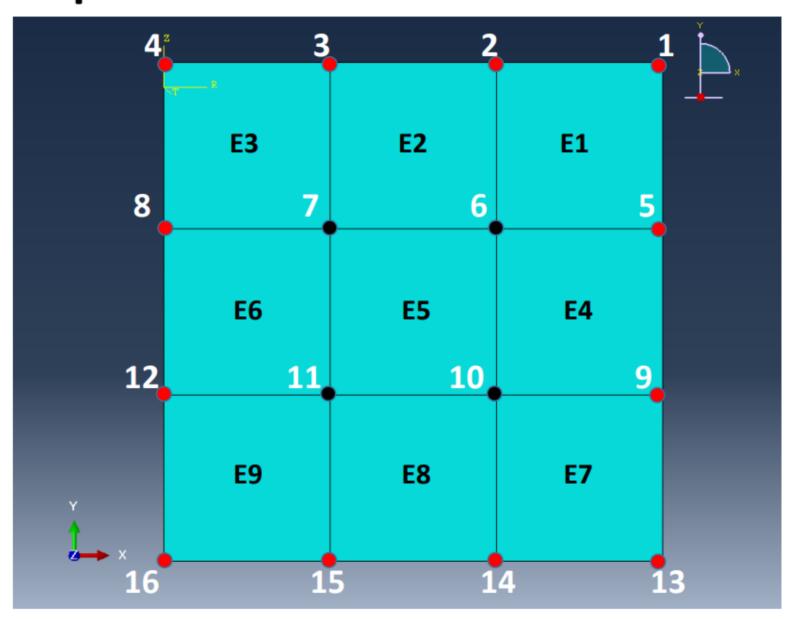
```
struct node
  х, у;
struct element
  ID\{1x4] \rightarrow \{1, 2, 6, 5\}
struct grid
 nN – liczba węzłów
 nE – liczba elementów
 elem[nE]
 node[nN]
```

```
struct GlobalData (odczyt z pliku)
 SimulationTime
 SimulationStepTime
 Conductivity
 Alfa
 Tot
 InitialTemp100
 Density
 SpecificHeat
 nN – liczba węzłów
 nE – liczba elementów
 H – wysokość siatki
 W – szerokość siatki
```



```
SimulationTime 500
SimulationStepTime 50
Conductivity 25
Alfa 300
Tot 1200
InitialTemp 100
Density 7800
SpecificHeat 700
Nodes number 16
Elements number 9
*Node
   1, 0.100000001, 0.00499999989
   2, 0.0666666701, 0.00499999989
  14, 0.0666666701, -0.0949999988
  15, 0.0333333351, -0.0949999988
           0., -0.0949999988
  16.
*Element, type=DC2D4
1, 1, 2, 6, 5
2, 2, 3, 7, 6
3, 3, 4, 8, 7
4, 5, 6, 10, 9
5, 6, 7, 11, 10
6, 7, 8, 12, 11
7, 9, 10, 14, 13
8, 10, 11, 15, 14
9, 11, 12, 16, 15
*BC
1, 2, 3, 4, 5, 8, 9, 12, 13, 14, 15, 16
```

Import siatki MES



Test 1 siatka kwadratowa 4x4 wezły – Test1 4 4