

# RRC<sub>2</sub>-1

## RÓWNANIA RÓŻNICZKOWE CZĄSTKOWE

Przykłady równań

falowe 
$$\frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial t^2} - v^2 \frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = 0$$

$$\frac{\partial^2 u(\vec{r}, t)}{\partial t^2} - v^2 \Delta u(\vec{r}, t) = 0$$

gdzie  $\Delta = \nabla^2 = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$   
 $\nabla^2 = \vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla}$ ,  $\vec{\nabla} = \hat{x} \frac{\partial}{\partial x} + \hat{y} \frac{\partial}{\partial y} + \hat{z} \frac{\partial}{\partial z}$   
 $\vec{r} = (x, y, z) = x\hat{x} + y\hat{y} + z\hat{z}$

dyfuzji 
$$\frac{\partial u(x,t)}{\partial t} - k \frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = 0$$

$$\frac{\partial u(\vec{r}, t)}{\partial t} - k \Delta u(\vec{r}, t) = 0$$

Schrödingera

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2m} \Delta + V(\vec{r}) \right] \psi(\vec{r}, t) = i\hbar \frac{\partial \psi(\vec{r}, t)}{\partial t}$$

# METODA RÓŻNIC SKOŃCZONYCH - RRC2-2

Rozpatrzmy rozprzeczanie równania  
falowego jednowymiarowego

$$\frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial t^2} - v^2 \frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} = 0 \quad (1)$$

szeregi  $x_0, x_1, \dots, x_n$ ,  $x_i = i\delta$ ,  $i=0, \dots, n$   
 $t_0, t_1, \dots, t_m$ ,  $t_j = j\tau$ ,  $j=0, \dots, m$

$$u_i^j = u(x_i, t_j) \quad \text{dystrybucja}$$

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 u(x,t)}{\partial x^2} \bigg|_{x=x_i, t=t_j} &= \frac{\partial^2 u(x_i, t_j)}{\partial x^2} \approx \\ &\approx \frac{u_{i+1}^j - 2u_i^j + u_{i-1}^j}{\delta^2} \end{aligned}$$

$$\frac{\partial^2 u(x_i, t_j)}{\partial t^2} = \frac{u_i^{j+1} - 2u_i^j + u_i^{j-1}}{\tau^2}$$

Wstawiamy do (1)

$$0 = \frac{u_i^{j+1} - 2u_i^j + u_i^{j-1}}{\tau^2} - v^2 \frac{u_{i+1}^j - 2u_i^j + u_{i-1}^j}{\delta^2}$$

Stąd (zad. dozw.)

$$u_i^{j+1} = \frac{\tau^2 v^2}{\delta^2} (u_{i+1}^j + u_{i-1}^j) + 2\left(1 - \frac{\tau^2 v^2}{\delta^2}\right) u_i^j - u_i^{j-1}$$

Znajść wartości funkcji  $u$  na siatce  $x$   
w dwóch poprzednich chwilach czasu  $n$   
to i  $t_1$  musimy wyznaczyć  $u_i^2$ .

Uwaga! Odpowiedni dobór kroku  
zwiększa dokładność i w praktyce dynamicznie

np. niech  $1 - \frac{\tau^2 v^2}{\delta^2} = 0$

$$v^2 = \frac{\delta^2}{\tau^2} \Rightarrow v = \frac{\delta}{\tau} \quad (\text{prędk.} = \frac{\text{droga}}{\text{czas}})$$

Wtedy

$$u_i^{j+1} = u_{i+1}^j + u_{i-1}^j - u_i^{j-1}$$

Dwuwymiarowe równanie dyfuzji:

Przypadek statyczny

$$\frac{\partial u(\vec{r}, t)}{\partial t} - k \Delta u(\vec{r}, t) = 0$$

Założenie  $u(\vec{r}, t) = u(x, y)$

$$\frac{\partial u(x, y)}{\partial t} = 0$$

$$0 = \Delta u(x, y) = \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x, y)}{\partial y^2}$$

Siećka  $x_0, x_1, \dots, x_n$ ,  $x_i = i\delta$   $i = 0, \dots, n$   
 $y_0, y_1, \dots, y_m$ ,  $y_j = j\tau$   $j = 0, \dots, m$

Dyskretyzacja

$$\frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial y^2} = 0$$

$$\frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial x^2} = \frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{\delta^2}$$

$$\frac{\partial^2 u(x_i, y_j)}{\partial y^2} = \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{\tau^2}$$

$$\frac{u_{i+1,j} - 2u_{i,j} + u_{i-1,j}}{\delta^2} + \frac{u_{i,j+1} - 2u_{i,j} + u_{i,j-1}}{\tau^2} = 0$$

zad. dla

$$u_{i,j} = \frac{\delta^2 \tau^2}{2\delta^2 + 2\tau^2} \left( \frac{u_{i+1,j} + u_{i-1,j}}{\delta^2} + \frac{u_{i,j+1} + u_{i,j-1}}{\tau^2} \right)$$

Dla  $\delta = \tau$

$$u_{i,j} = \frac{1}{4} (u_{i+1,j} + u_{i-1,j} + u_{i,j+1} + u_{i,j-1})$$

Warunki brzegowe typu

- Dirichleta

- Neumanna