# «Метод конечных разностей во временной области (FDTD)»

# Метод полного поля / рассеянного поля (Total-Field / Scattered-Field, TFSF)

#### **Метод Total-Field / Scattered-Field**

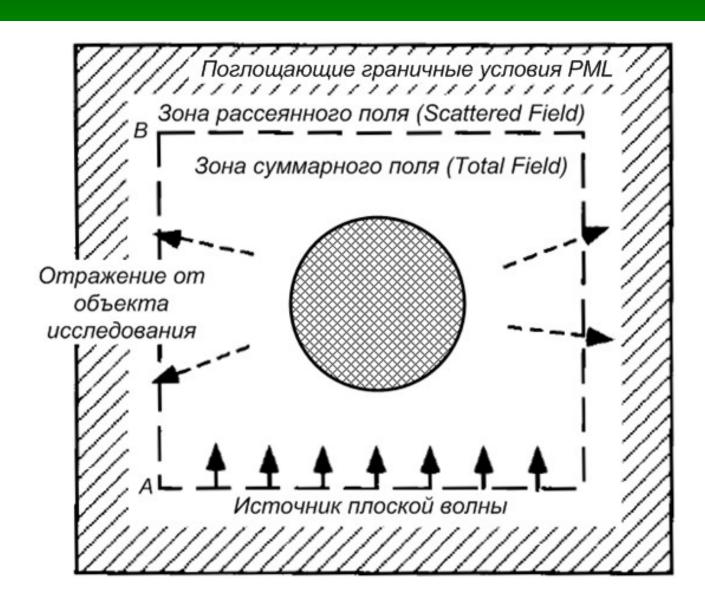
$$\mathbf{E}_{\text{полн}} = \mathbf{E}_{\text{пад}} + \mathbf{E}_{\text{расс}}$$

$$\mathbf{H}_{\text{полн}} = \mathbf{H}_{\text{пад}} + \mathbf{H}_{\text{расс}}$$

 $\mathbf{E}_{\text{пад}}$ ,  $\mathbf{H}_{\text{пад}}$  могут быть рассчитаны аналитически в любой момент времени в любой точке пространства.

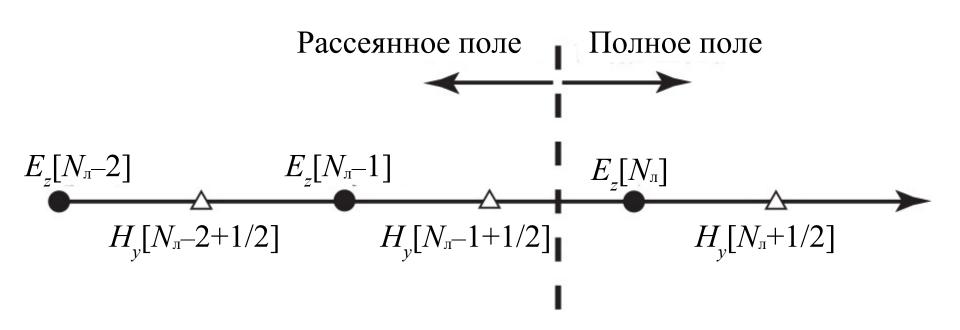
 $\mathbf{E}_{\text{pace}},\,\mathbf{H}_{\text{pace}}$  изначально не известны. Рассчитываются с помощью метода FDTD.

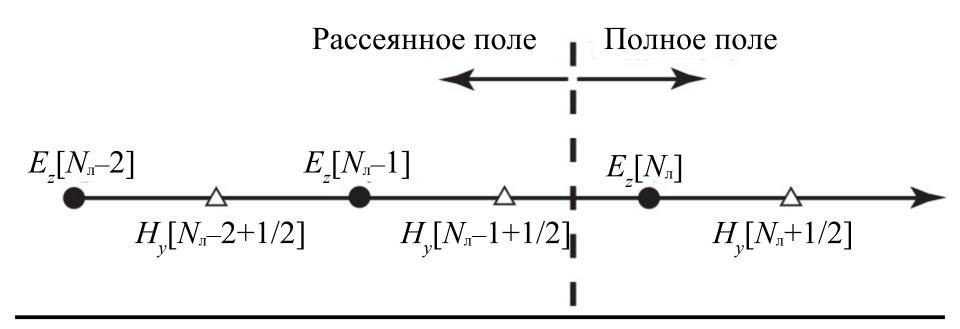
#### **Метод Total-Field / Scattered-Field**



# Метод Total-Field / Scattered-Field. <sup>5</sup> Левая граница

$$\mathbf{E}_{ ext{полн}} = \mathbf{E}_{ ext{пад}} + \mathbf{E}_{ ext{расс}}$$
 $\mathbf{H}_{ ext{полн}} = \mathbf{H}_{ ext{пад}} + \mathbf{H}_{ ext{расc}}$ 





 $H_y[N_x-1+1/2]=H_y[N_x-1/2]$  — последняя ячейка в области рассеянного поля.

 $E_{z}[N_{\text{\tiny I}}]$  — первая ячейка в области полного поля.

#### Метод Total-Field / Scattered-Field

Важно! Только рассеянное поле должно использоваться при расчете поля в ячейках методом FDTD в области рассеянного поля.

Только <u>полное</u> поле должно использоваться при расчете поля в ячейках методом FDTD в области <u>полного</u> поля

#### Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field

Рассмотрим электрическую компоненту поля  $E_z$ 

проблема 
$$\widetilde{E_z^{q+1}[N_{_{\rm J}}]} = \widetilde{E_z^q[N_{_{\rm J}}]} + \frac{\Delta_t}{\epsilon \, \epsilon_0 \, \Delta_x} \left( \widetilde{H_y^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} + 1/2]} - \widetilde{H_y^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} - 1/2]} \right)$$

#### Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field

Введем дополнительный магнитный источник в точке  $(N-1/2)\Delta x$ 

$$\overbrace{E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}]}^{{\scriptscriptstyle {\rm IIOJH.}}} = \overbrace{E_z^q[N_{_{\rm II}}]}^{{\scriptscriptstyle {\rm IIOJH.}}} +$$

$$+ \frac{\Delta_t}{\varepsilon \, \varepsilon_0 \, \Delta_x} \left[ \overbrace{H_y^{q+1/2} \big[ N_{_{\scriptstyle \Pi}} \! + \! 1/2 \big] \! - \! \left[ \overbrace{H_y^{q+1/2} \big[ N_{_{\scriptstyle \Pi}} \! - \! 1/2 \big] \! + \! H_y^{q+1/2} \big[ N_{_{\scriptstyle \Pi}} \! - \! 1/2 \big] \! \right]}^{\text{полн.}} \right]$$

#### Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field

$$\overbrace{E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}]}^{{\rm полн.}}=\overbrace{E_z^q[N_{_{\rm I}}]}^{{\rm полн.}}+$$

$$+\frac{\Delta_{t}}{\varepsilon \, \varepsilon_{0} \Delta_{x}} \overbrace{H_{y}^{q+1/2} [\, N_{\pi} + 1/2\,]}^{\text{полн.}} - \overbrace{H_{y}^{q+1/2} [\, N_{\pi} - 1/2\,]}^{\text{расс.}} + \underbrace{\left(-\frac{1}{W} \, E_{z \,\, \text{пад.}}^{q+1/2} [\, N_{\pi} - 1/2\,]\right)}_{\text{полн.}}^{\text{полн.}}$$

$$E_{z}^{q+1}[N_{_{\rm J}}] \leftarrow E_{z}^{q}[N_{_{\rm J}}] + \frac{\Delta_{_{t}}}{\epsilon \epsilon_{_{0}} \Delta_{_{x}}} \left( H_{_{y}}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} + 1/2] - H_{_{y}}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} - 1/2] \right)$$

$$E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] + \frac{\Delta_t}{\epsilon \, \epsilon_0 \, \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \, \text{пад}}^{q+1/2}[N_{_{\rm I}} - 1/2]$$

$$E_z^{q+1}[N_{_{\rm J}}] = E_z^{q+1}[N_{_{\rm J}}] + \frac{\Delta_t}{\epsilon \, \epsilon_0 \, \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \, \text{mag}}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} - 1/2]$$

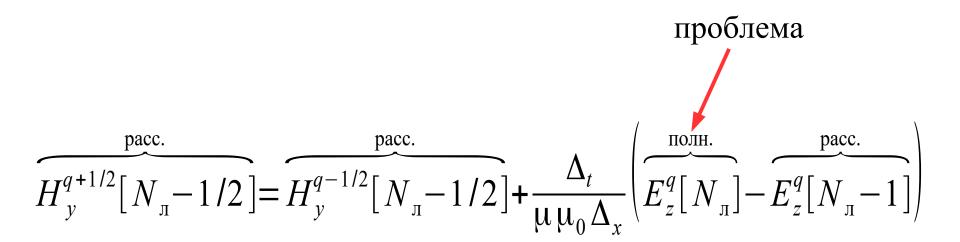
$$W = \sqrt{\frac{\mu \mu_0}{\epsilon \epsilon_0}} = W_0 \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}} \qquad \frac{\Delta_t}{\epsilon \epsilon_0 \Delta_x} = \frac{W_0 S_c}{\epsilon}$$

$$E_z^{q+1}[N_{\pi}] = E_z^{q+1}[N_{\pi}] + \frac{S_c}{\sqrt{\epsilon \mu}} E_{z \text{ mag}}^{q+1/2}[N_{\pi} - 1/2]$$

Для свободного пространства и если  $S_c = 1$ :

$$E_z^{q+1}[N_{\pi}] = E_z^{q+1}[N_{\pi}] + E_{z \text{ max}}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2]$$

#### Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field



#### Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field

$$\underbrace{H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2]}_{\text{pacc.}} = \underbrace{H_{y}^{q-1/2}[N_{\pi}-1/2]}_{\text{pacc.}} +$$

+ 
$$\frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_r}$$
  $\underbrace{\left(\underbrace{E_z^q[N_{_{\rm II}}] - E_{_{z}\ {_{\rm II}} {_{\rm II}}}^q[N_{_{\rm II}}]}^{\text{расс.}} - \underbrace{E_z^q[N_{_{\rm II}}] - E_z^q[N_{_{\rm II}}]}^{\text{расс.}}\right)}_{}$ 

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q-1/2}[N_{\pi}-1/2] + \frac{\Delta_{t}}{\mu \mu_{0} \Delta_{x}} \left(E_{z}^{q}[N_{\pi}] - E_{z}^{q}[N_{\pi}-1]\right)$$

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}}-1/2] - \frac{\Delta_{t}}{\mu\mu_{0}\Delta_{x}}E_{z\,_{_{\rm IIII}}}^{q}[N_{_{\rm J}}]$$

ИЛИ

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{S_{c}}{W_{0}\mu} E_{z \text{ пад}}^{q}[N_{\pi}]$$

Для свободного пространства и  $S_c = 1$ :

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q-1/2}[N_{\pi}-1/2] + \frac{1}{W_{0}} \left(E_{z}^{q}[N_{\pi}] - E_{z}^{q}[N_{\pi}-1]\right)$$

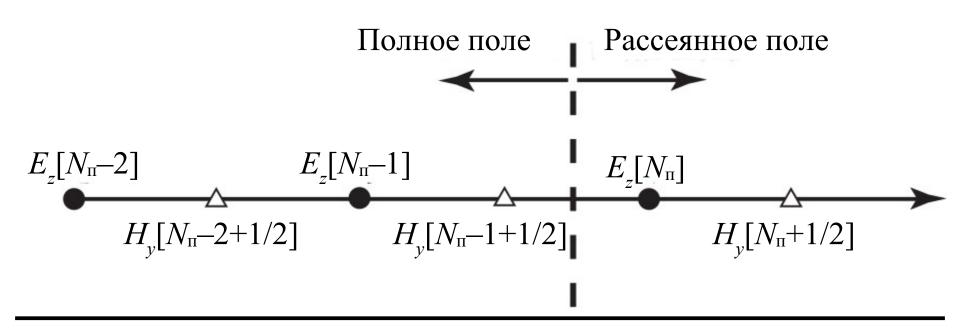
$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{1}{W_{0}}E_{z \text{ mag}}^{q}[N_{\pi}]$$

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{\Delta_{t}}{\mu \mu_{0} \Delta_{x}} E_{z \text{ пад}}^{q}[N_{\pi}]$$

$$E_z^{q+1}[N_{_{\rm J}}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{_{\rm J}}] + \frac{\Delta_t}{\epsilon \, \epsilon_0 \, \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \, {\rm mag}}^{q+1/2}[N_{_{\rm J}} - 1/2]$$

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{S_{c}}{W_{0}\mu} E_{z \text{ пад}}^{q}[N_{\pi}]$$

$$E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] + \frac{S_c}{\sqrt{\epsilon \mu}} E_{z \text{ пад}}^{q+1/2}[N_{_{\rm I}} - 1/2]$$



 $H_y[N_{\Pi}-1+1/2]=H_y[N_{\Pi}-1/2]$  — последняя ячейка в области полного поля.

 $E_{z}[N_{\text{п}}]$  — первая ячейка в области рассеянного поля.

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] + \frac{\Delta_{t}}{\mu \mu_{0} \Delta_{x}} E_{z \text{ пад}}^{q}[N_{\Pi}]$$

$$E_z^{q+1}[N_{\Pi}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{\Pi}] - \frac{\Delta_t}{\epsilon \epsilon_0 \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \text{ пад}}^{q+1/2}[N_{\Pi} - 1/2]$$

$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] + \frac{S_{c}}{W_{0}\mu}E_{z \text{ mag}}^{q}[N_{\Pi}]$$

$$E_z^{q+1}[N_{_{\Pi}}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{_{\Pi}}] - \frac{S_c}{\sqrt{\epsilon \mu}} E_{z}^{q+1/2}[N_{_{\Pi}} - 1/2]$$

#### Схема алгоритма FDTD с использованием метода Total Field / Scattered field

```
Начало
Задание начальных условий E_z^{0}, H_v^{1/2}
Цикл по времени q = [0...maxTime - 1]:
         Цикл по пространству m = [0...maxSize - 2]:
                  Pасчет H_v^{q+1/2}
         Ввод поля H^q_{\text{пад}}[N_{\scriptscriptstyle	ext{Л}}]
         Ввод поля H^{q}_{\text{пал}}[N_{\text{п}}]
         Цикл по пространству m = [1...maxSize - 1]:
                  Pасчет E_z^{q+1}
         Ввод поля E^{q+1/2} пад [N_{\pi}-1/2]
         Ввод поля E^{q+1/2} пад [N_{\Pi}-1/2]
Вывод результатов
Конец
```

# **Уравнение плоской волны для** гауссова сигнала

#### Волновое уравнение

Волновое уравнение при отсутствии сторонних токов:

$$\nabla^2 \mathbf{E} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} = 0 \qquad \nabla^2 \mathbf{H} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \mathbf{H}}{\partial t^2} = 0$$

#### Одномерное волновое уравнение

f — одномерная функция

$$\nabla^2 f - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 f}{\partial t^2} = 0$$

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

### Решение одномерного волнового уравнения

 $f(\xi)$  — решение волнового уравнения, если:

- • $f(\xi)$  дважды дифференцируема
- $\xi$  можно заменить на  $t \pm x / v$  (для одномерного случая)

$$v = \frac{1}{\sqrt{\mu \mu_0 \varepsilon \varepsilon_0}}$$

#### Гауссов импульс

$$f(t) = A \cdot e^{-\left(\frac{t - d_g \Delta_t}{w_g \Delta_t}\right)^2}$$

#### Гауссов импульс в дискретной форме

Делаем замену t на t - x / v

$$t - \frac{x}{v} = q \Delta_t - \frac{m \Delta_x}{v} = q \Delta_t - \frac{m \Delta_x \sqrt{\varepsilon \mu}}{c} =$$

$$= \left( q - \frac{m \Delta_x \sqrt{\varepsilon \mu}}{c \Delta_t} \right) \Delta_t = \left( q - \frac{m \sqrt{\varepsilon \mu}}{S_c} \right) \Delta_t$$

Для свободного пространства и  $S_c = 1$ :

$$t - \frac{x}{c} = (q - m)\Delta_t$$

#### **Уравнение плоской волны в форме** гауссова импульса в дискретном виде

$$E_{z}^{q}$$
 пад  $[m] = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c)\Delta_t - d_g\Delta_t}{w_g\Delta_t}\right)^2} = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c) - d_g}{w_g}\right)^2}$ 

$$H_{y}^{q}$$
 пад  $[m] = -\frac{A}{W} E_{z}^{q}$  пад  $[m] = -\frac{A}{W} e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c)-d_g}{w_g}\right)^2}$ 

#### **Уравнение плоской волны в форме** гауссова импульса в дискретном виде

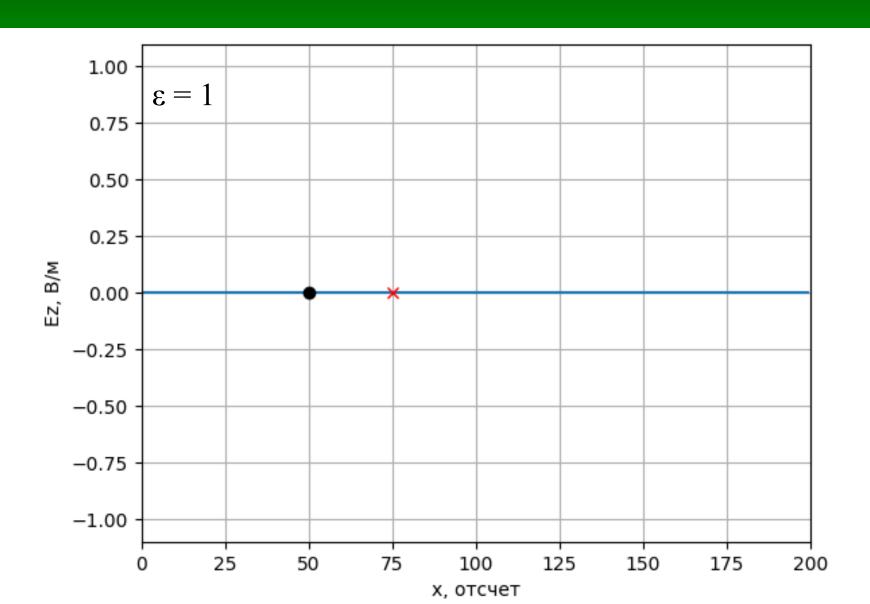
Для свободного пространства и  $S_c = 1$ :

$$E_{z \text{ пад}}^{q}[m] = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m)\Delta_{t}-d_{g}\Delta_{t}}{w_{g}\Delta_{t}}\right)^{2}} = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m)-d_{g}}{w_{g}}\right)^{2}}$$

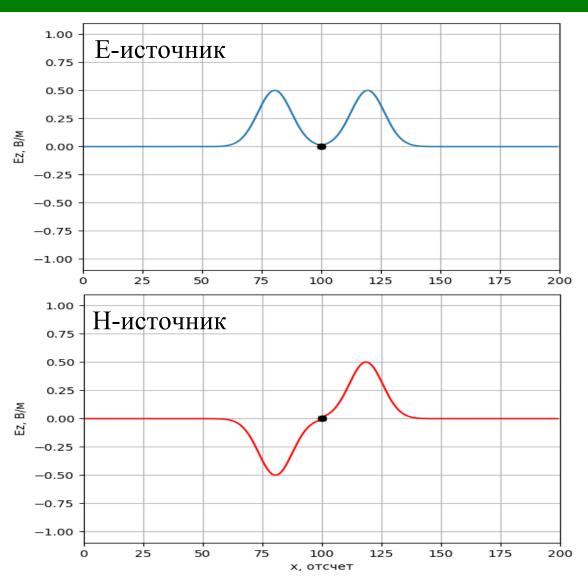
$$H_{y \text{ пад}}^q[m] = -\frac{A}{W_0} E_{z \text{ пад}}^q[m] = -\frac{A}{W_0} e^{-\left(\frac{(q-m)-d_g}{W_g}\right)^2}$$

#### Демонстрация метода Total Field / Scattered Field

#### Демонстрация метода TFSF (fdtd\_tfsf\_gauss.py)



# Источники при использовании метода полного поля / рассеянного поля. Левая граница



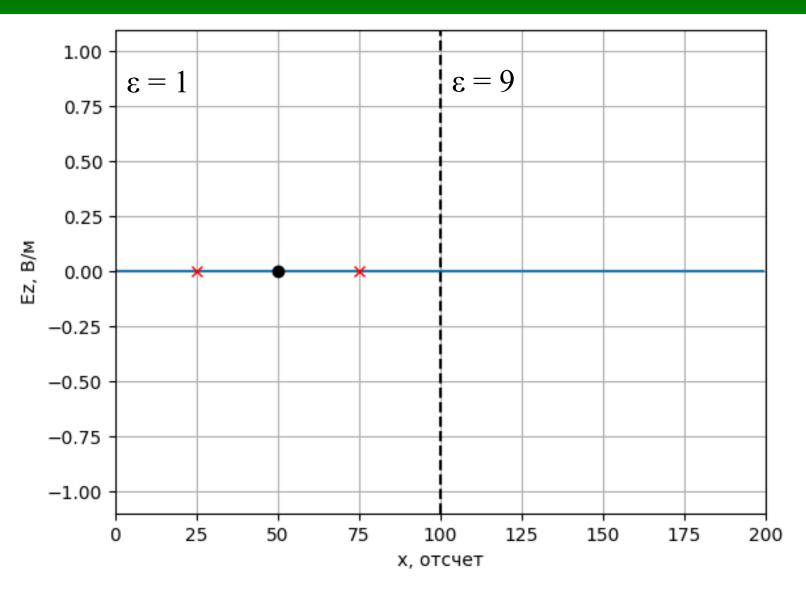
#### Поле на границе Total-Field / Scattered-Field

Пусть для введенного источника x = 0 соответствует N-й ячейке

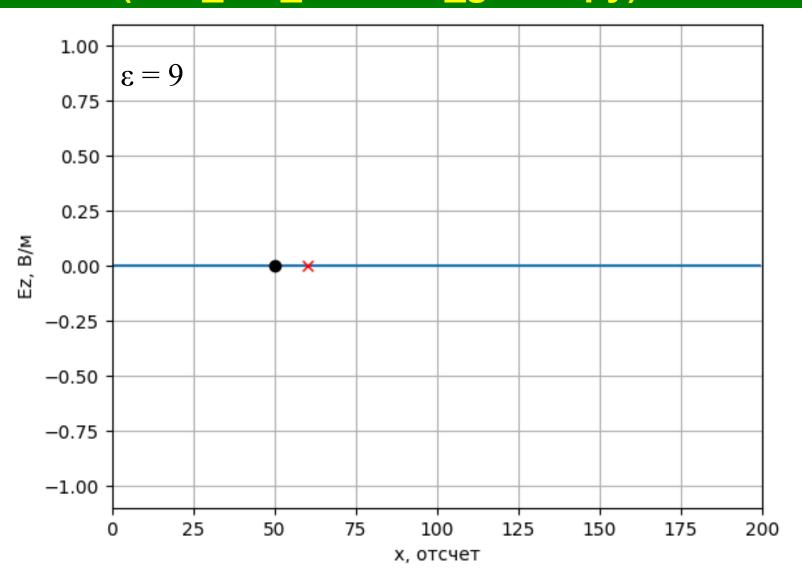
$$H_y^{q+1/2}[N-1/2] = H_y^{q+1/2}[N-1/2] - \frac{1}{W_0} E_{z.\,\text{пад}}^q[0]$$

$$E_z^{q+1}[N] = E_z^{q+1}[N] + E_{z, \text{ пал}}^{q+1/2}[-1/2]$$

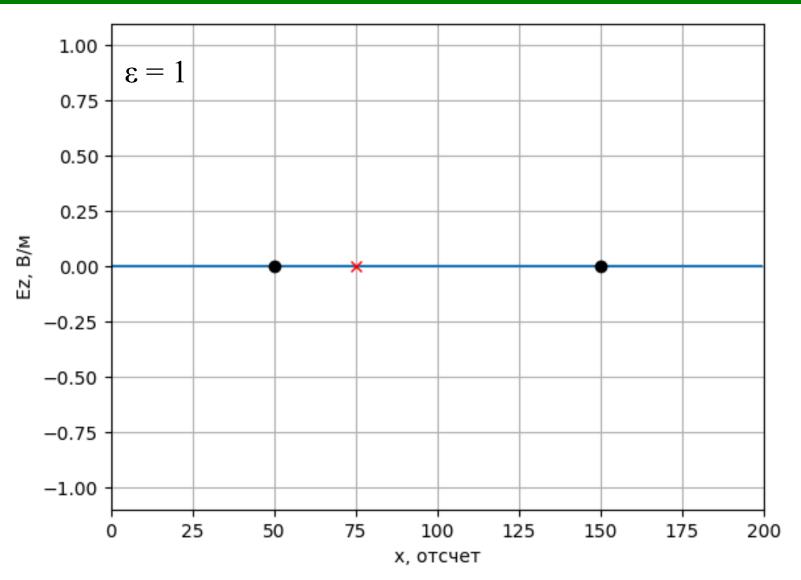
# Распространение электромагнитной волны в неоднородных средах с использованием метода TFSF (fdtd\_tfsf\_heterogen.py)



# Метод Total Field / Scattered Field с источником, расположенным в диэлектрике (fdtd\_tfsf\_medium\_gauss.py)



# Метод Total Field / Scattered Field с использованием двух границ (fdtd\_tfsf\_left\_right\_gauss.py)



# Метод Total Field / Scattered Field с использованием двух границ (fdtd\_tfsf\_left\_right\_gauss\_pec.py)

