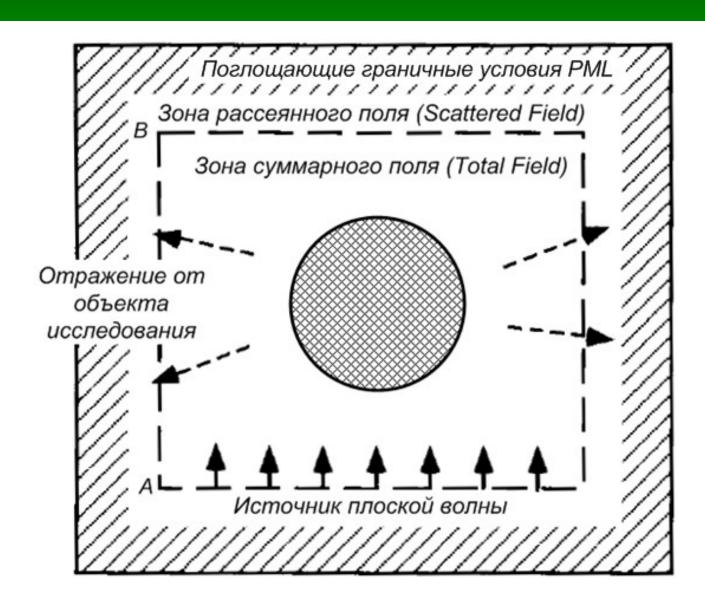
«Метод конечных разностей во временной области (FDTD)»

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

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

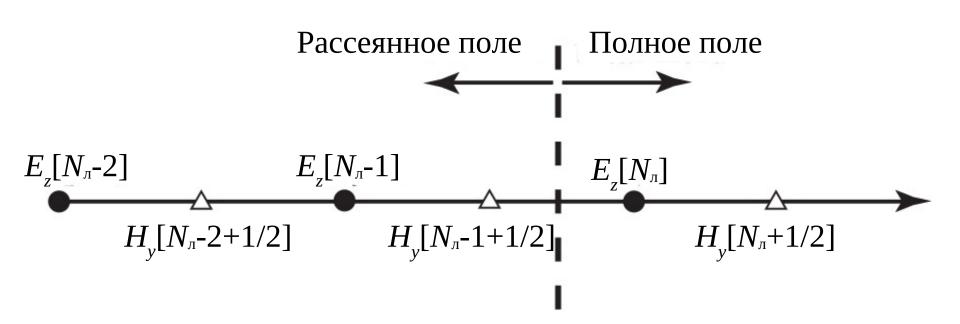
 $\mathbf{E}_{\text{пад}}$, $\mathbf{H}_{\text{пад}}$ могут быть рассчитаны аналитически в любой момент времени в любой точке пространства.

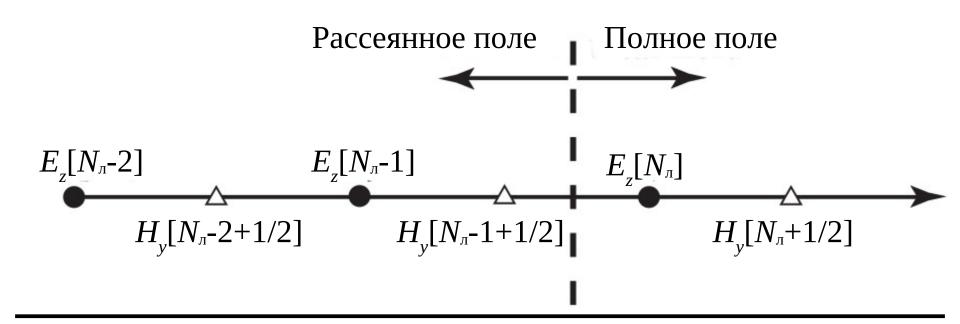
 $\mathbf{E}_{\text{расс}}$, $\mathbf{H}_{\text{расс}}$ изначально не известны. Рассчитываются с помощью метода FDTD.



Mетод Total-Field / Scattered-Field. ⁵ Левая граница

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





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

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

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

Рассмотрим электрическую компоненту поля $E_{_{7}}$

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

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

$$\overbrace{E_z^{q+1}[N_{_{\scriptstyle \Pi}}]}^{\text{полн.}} = \underbrace{E_z^q[N_{_{\scriptstyle \Pi}}]}^{\text{полн.}} +$$

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

$$\overbrace{E_z^{q+1}[N_{\scriptscriptstyle \Pi}]}^{\scriptscriptstyle \PiOЛH.} = \overbrace{E_z^q[N_{\scriptscriptstyle \Pi}]}^{\scriptscriptstyle \PiOЛH.} +$$

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

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

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

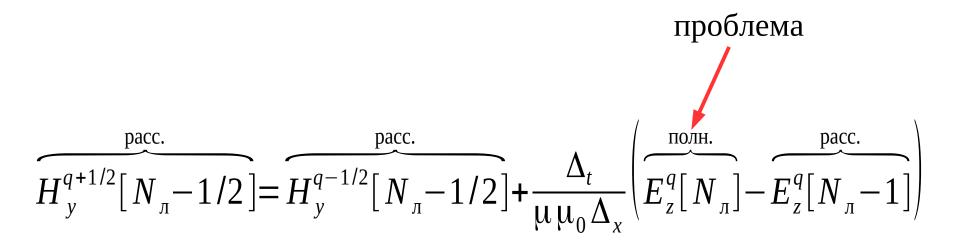
$$E_z^{q+1}[N_{\pi}] = E_z^{q+1}[N_{\pi}] + \frac{\Delta_t}{\epsilon \epsilon_0 \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \text{ mag}}^{q+1/2}[N_{\pi} - 1/2]$$

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

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

Для свободного пространства и если $S_c = 1$:

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



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

$$+ \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} \sqrt{\underbrace{E_z^q[N_{\pi}] - E_{z \text{ пад}}^q[N_{\pi}]}^{\text{расс.}} - E_z^q[N_{\pi} - 1]}$$

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

$$H_y^{q+1/2}[N_{_{\scriptsize I}}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{_{\scriptsize I}}-1/2] - \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} E_{z \text{ пад}}^q[N_{_{\scriptsize I}}]$$

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 $S_c = 1$:

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

$$H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{1}{W_0}E_{z \text{ пад}}^q[N_{\pi}]$$

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

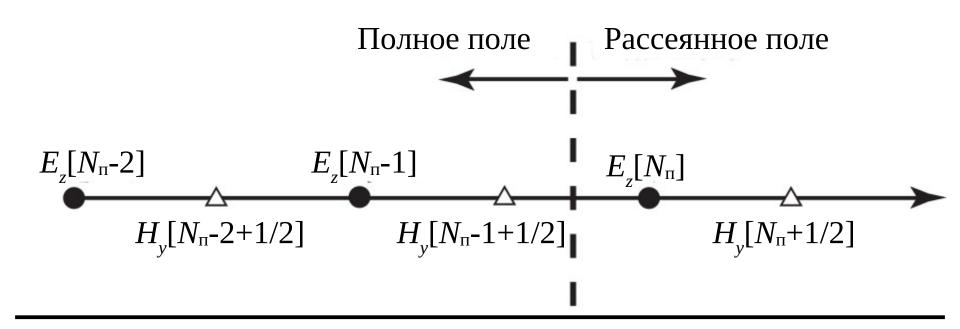
$$E_z^{q+1}[N_{\pi}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{\pi}] + \frac{\Delta_t}{\epsilon \epsilon_0 \Delta_x} \frac{1}{W} E_{z \text{ пад}}^{q+1/2}[N_{\pi} - 1/2]$$

$$H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{S_c}{W_0 \mu} E_{z \text{ пад}}^q[N_{\pi}]$$

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

$$H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{1}{W_0}E_{z \text{ mag}}^q[N_{\pi}]$$

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



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

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

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

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

$$H_y^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] + \frac{S_c}{W_0 \mu} E_{z \text{ пад}}^q[N_{\Pi}]$$

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

Total-Field / Scattered-Field Правая граница $S_c = 1$

$$H_y^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\Pi}-1/2] + \frac{1}{W_0}E_{z \text{ пад}}^q[N_{\Pi}]$$

$$E_z^{q+1}[N_{\Pi}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{\Pi}] - E_{z \text{ mag}}^{q+1/2}[N_{\Pi} - 1/2]$$

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_{nax}^q[N]
      Цикл по пространству m = [1...maxSize - 1]:
             Pасчет E_{z}^{q+1}
      Ввод поля E^{q+1/2} пад [N-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
- ξ 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 $[m] = A \cdot e^{-\left(rac{(q-m\sqrt{arepsilon}\mu/S_c)\Delta_t-d_g\Delta_t}{w_g\Delta_t}
ight)^2} = A \cdot e^{-\left(rac{(q-m\sqrt{arepsilon}\mu/S_c)-d_g}{w_g}
ight)^2}$

$$H_{y}^{q}$$
 пад $[m] = -rac{A}{W} E_{z}^{q}$ пад $[m] = -rac{A}{W} e^{-rac{\left(q-m\sqrt{arepsilon}\mu/S_{c}
ight)-d_{g}}{w_{g}}
ight)^{2}}$

Уравнение плоской волны в форме гауссова импульса в дискретном виде

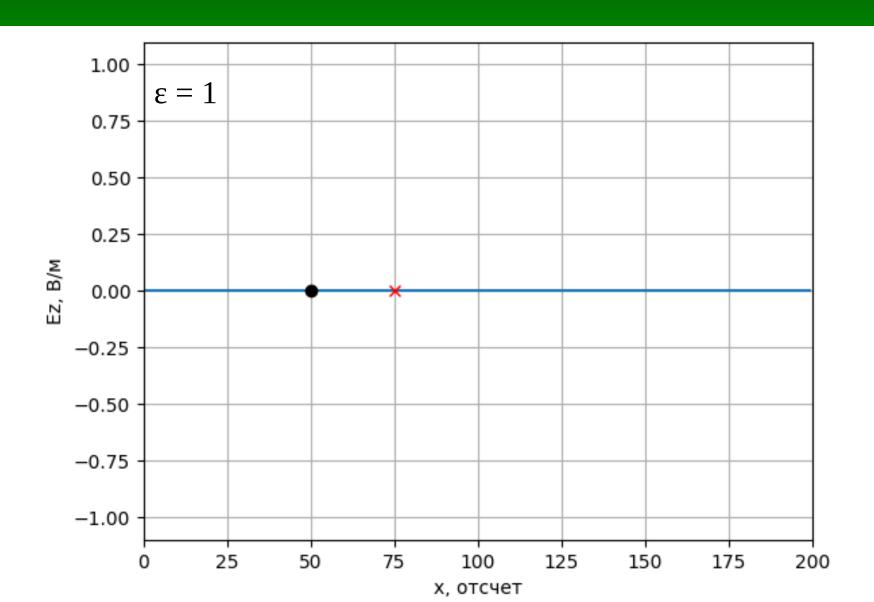
Для свободного пространства и $S_c = 1$:

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

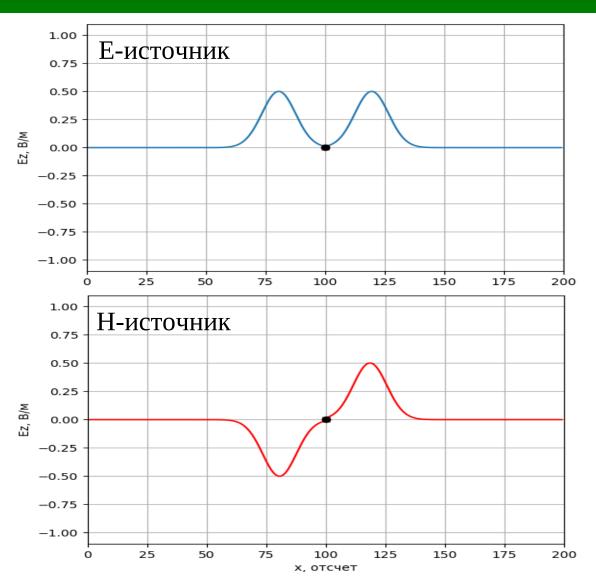
$$H_{y}^{q}$$
 пад $[m] = -rac{A}{W_{0}}E_{z}^{q}$ пад $[m] = -rac{A}{W_{0}}e^{-\left(rac{(q-m)-d_{g}}{W_{g}}
ight)^{2}}$

Демонстрация метода Total Field / Scattered Field

Демонстрация метода TFSF (fdtd_tfsf_gauss.py)



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

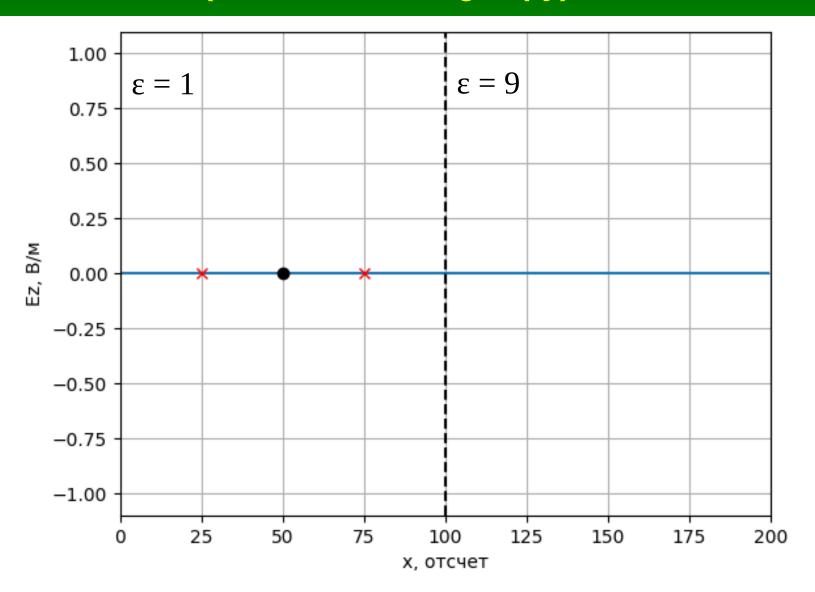


Пусть для введенного источника x = 0 соответствует N-й ячейке

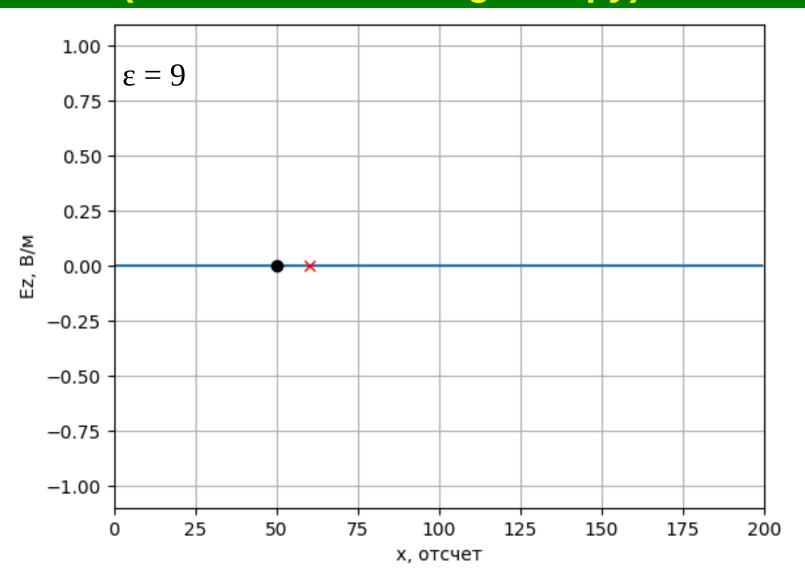
$$H_y^{q+1/2}[N-1/2] = H_y^{q+1/2}[N-1/2] - \frac{1}{W_0} E_{z.\,\text{пад}}^q[0]$$

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

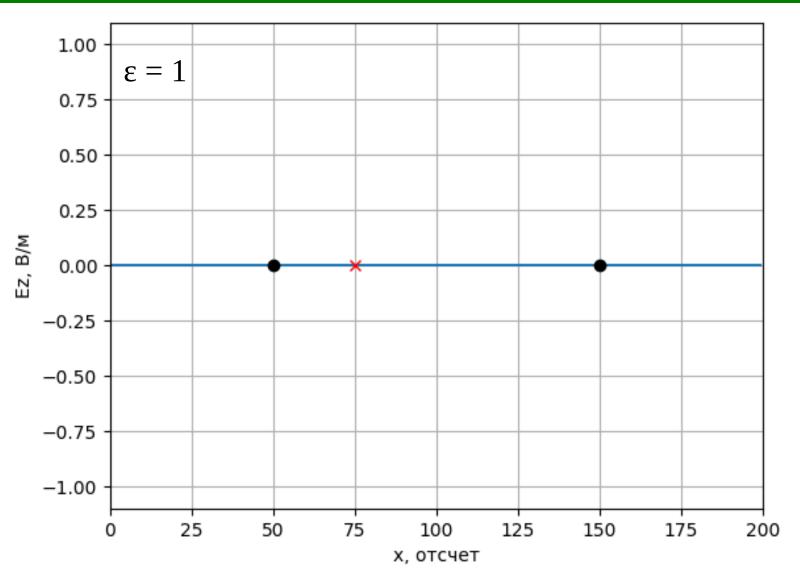
Распространение электромагнитной волны в неоднородных средах с использованием метода TFSF (fdtd_tfsf_heterogen.py)



Метод Total Field / Scattered Field с источником, расположенным в диэлектрике (fdtd_tfsf_medium_gauss.py)



Meтод Total Field / Scattered Field с использованием двух границ (fdtd_tfsf_left_right_gauss.py)



Meтод Total Field / Scattered Field с использованием двух границ (fdtd_tfsf_left_right_gauss_pec.py)

