«Метод конечных разностей во временной области (FDTD)»

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

Метод Total-Field / Scattered-Field

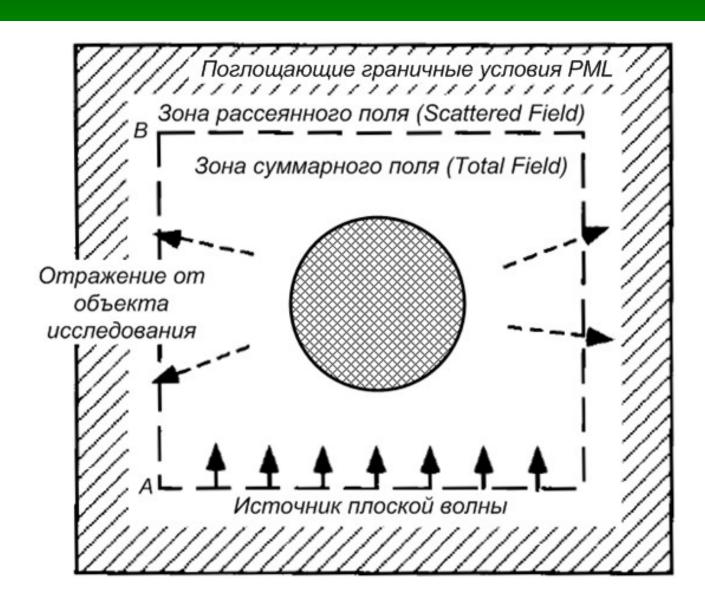
$$\mathbf{E}_{\text{полн}} = \mathbf{E}_{\text{пад}} + \mathbf{E}_{\text{расс}}$$

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

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

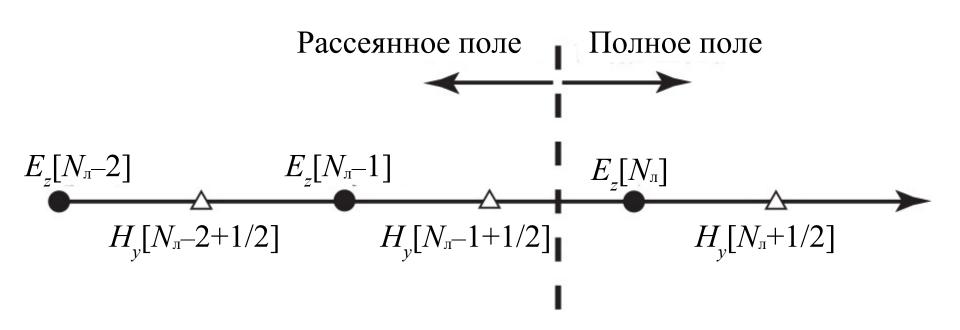
 $\mathbf{E}_{\text{pace}},\,\mathbf{H}_{\text{pace}}$ изначально не известны. Рассчитываются с помощью метода FDTD.

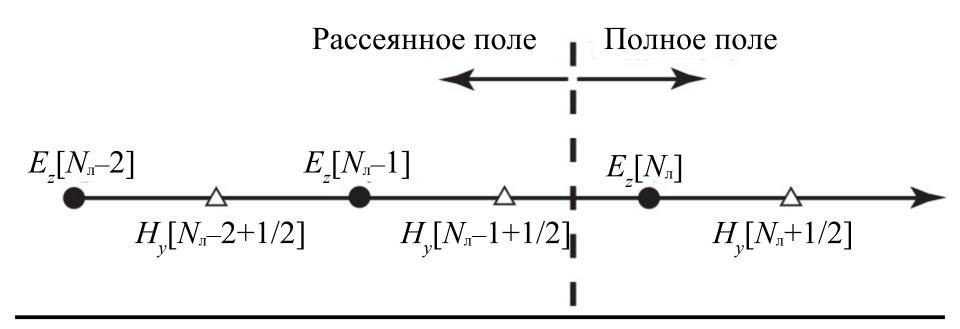
Метод Total-Field / Scattered-Field



Метод Total-Field / Scattered-Field. ⁵ 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 $(N-1/2)\Delta x$

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

Поле на левой границе Total-Field / Scattered-Field

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

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

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

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

$$E_{z}^{q+1}[N_{I}] \leftarrow E_{z}^{q+1}[N_{I}] + \frac{\Delta_{t}}{\epsilon \epsilon_{0} \Delta_{x}} \frac{1}{Z} E_{z \text{ пад}}^{q+1/2}[N_{I}-1/2]$$

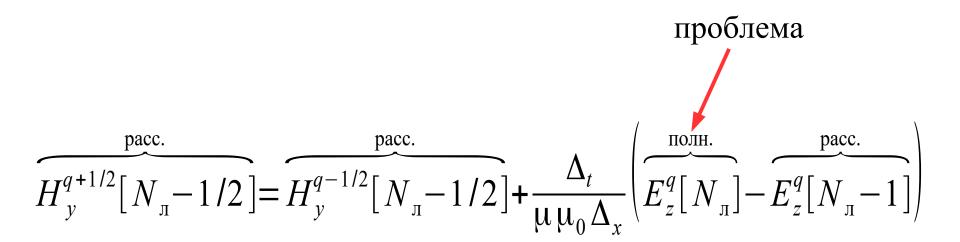
$$Z = \sqrt{\frac{\mu \mu_0}{\epsilon \epsilon_0}} = Z_0 \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}} \qquad \frac{\Delta_t}{\epsilon \epsilon_0 \Delta_x} = \frac{Z_0 S_c}{\epsilon}$$

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

Для свободного пространства и если $S_c = 1$:

$$E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] \leftarrow E_z^{q+1}[N_{_{\rm I}}] + E_{_{z}}^{q+1/2}[N_{_{\rm I}} - 1/2]$$

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

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

Для свободного пространства и $S_c = 1$:

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

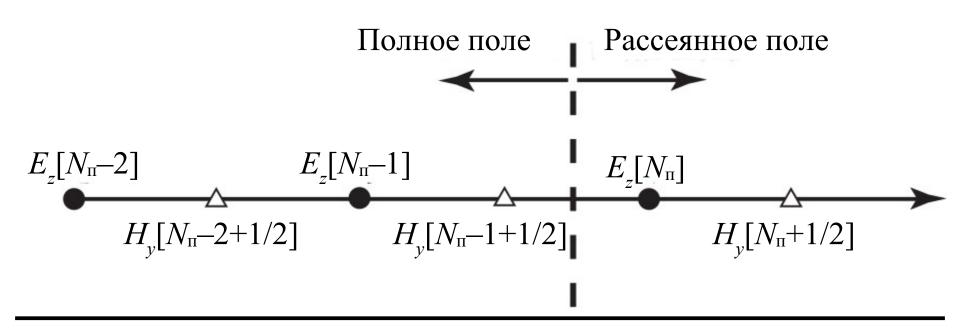
$$H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_{y}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{1}{Z_{0}}E_{z \text{ mag}}^{q}[N_{\pi}]$$

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

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

$$H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow H_y^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] - \frac{S_c}{Z_0 \mu} E_{z \text{ mag}}^q[N_{\pi}]$$

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



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

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

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

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

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

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

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_{\nu}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow ... E_{z,\pi a \pi}^{q}[N_{\pi}]
           Ввод поля H_{\nu}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2] \leftarrow ... E_{z,\pi a\pi}^{q}[N_{\pi}]
           Цикл по пространству m = [1...maxSize - 1]:
                      Pасчет E_z^{q+1}
           Ввод поля E_z^{q+1}[N_{\pi}] \leftarrow ... E_{z.\,\text{пал}}^{q+1/2}[N_{\pi}-1/2]
           Ввод поля E_z^{q+1}[N_{\Pi}] \leftarrow ... E_{z, \Pi a \pi}^{q+1/2}[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
- 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 $[m] = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c)\Delta_t - d_g\Delta_t}{w_g\Delta_t}\right)^2} = A \cdot e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c) - d_g}{w_g}\right)^2}$

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

Уравнение плоской волны в форме гауссова импульса в дискретном виде

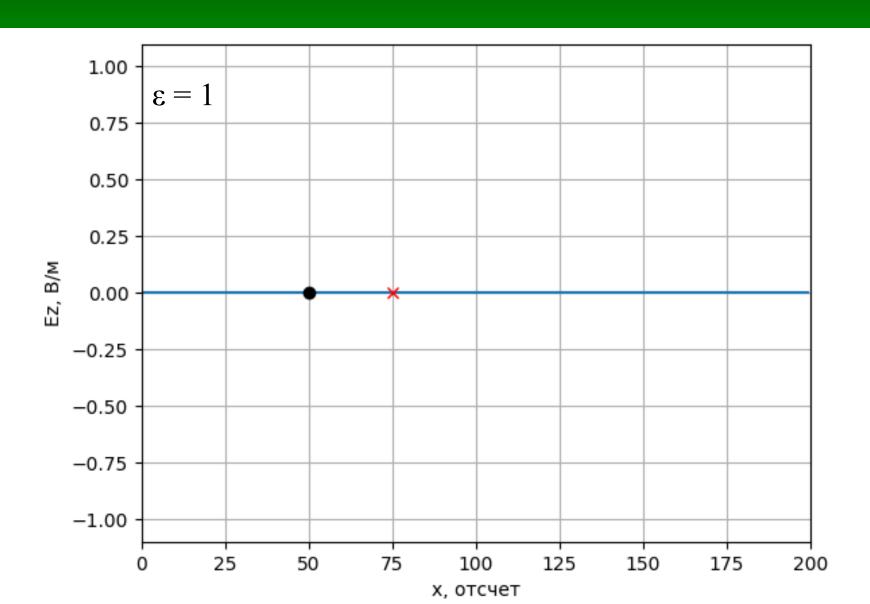
Для свободного пространства и $S_c = 1$:

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

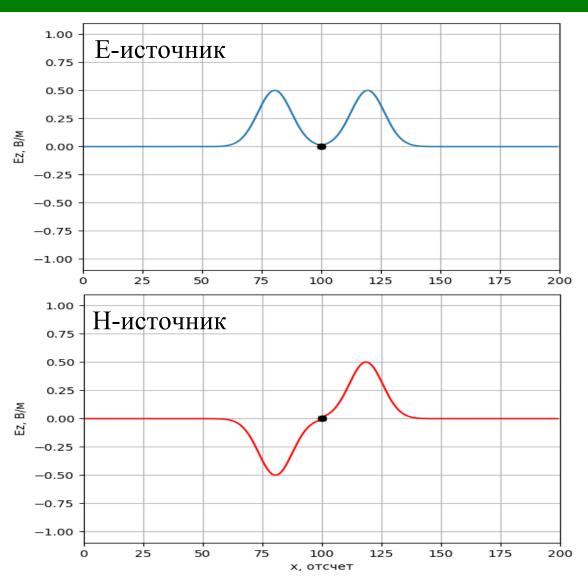
$$H_{y}^{q}_{\text{пад}}[m] = -\frac{A}{Z_{0}} E_{z}^{q}_{\text{пад}}[m] = -\frac{A}{Z_{0}} e^{-\left(\frac{(q-m)-d_{g}}{w_{g}}\right)^{2}}$$

Демонстрация метода Total Field / Scattered Field

Демонстрация метода TFSF (fdtd_tfsf_gauss.py)



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



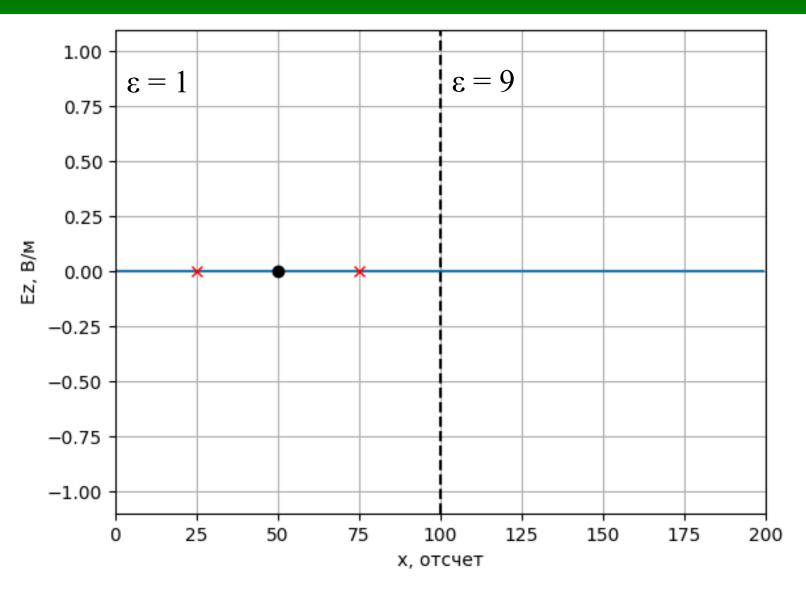
Поле на границе Total-Field / Scattered-Field

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

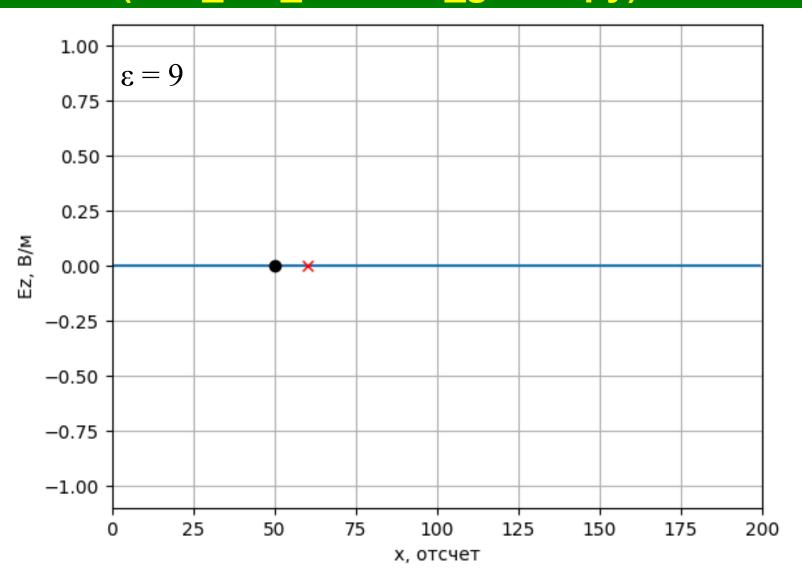
$$H_{y}^{q+1/2}[N-1/2] = H_{y}^{q+1/2}[N-1/2] - \frac{1}{Z_{0}}E_{z.\text{пад}}^{q}[0]$$

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

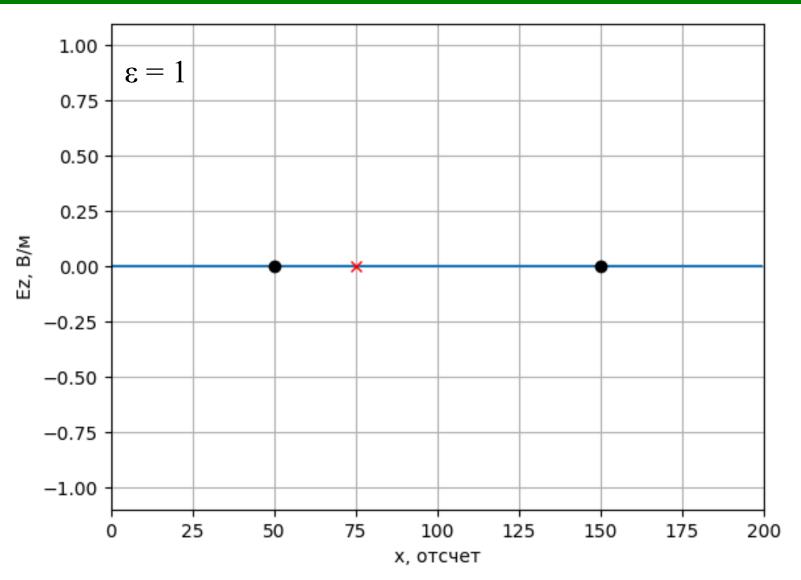
Распространение электромагнитной волны в неоднородных средах с использованием метода TFSF (fdtd_tfsf_heterogen.py)



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



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)

