

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

# Уравнения Максвелла

# Уравнения Максвелла

$$\text{rot } \mathbf{H} = \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} + \mathbf{j}$$

$$\text{rot } \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\text{div } \mathbf{D} = \rho$$

$$\text{div } \mathbf{B} = 0$$

$$\begin{aligned} \mathbf{j} &= \sigma(\mathbf{E} + \mathbf{E}_{\text{сТ}}) = \\ &= \sigma \mathbf{E} + \mathbf{j}_{\text{сТ}} \end{aligned}$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon \varepsilon_0 \mathbf{E}$$

$$\mathbf{B} = \mu \mu_0 \mathbf{H}$$

$$\text{rot } \mathbf{F} = \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ F_x & F_y & F_z \end{vmatrix}$$

$$\text{div } \mathbf{F} = \frac{\partial F_x}{\partial x} + \frac{\partial F_y}{\partial y} + \frac{\partial F_z}{\partial z}$$

# Оператор набла ( $\nabla$ ) или оператор Гамильтона

4

$$\nabla \equiv \mathbf{x}_0 \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{y}_0 \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial}{\partial z}$$

# Свойства оператора набла ( $\nabla$ )

$$\nabla \phi = \mathbf{x}_0 \frac{\partial \phi}{\partial x} + \mathbf{y}_0 \frac{\partial \phi}{\partial y} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial \phi}{\partial z} = ?$$

$\phi$  - скалярное поле

# Свойства оператора набла ( $\nabla$ )

$$\nabla \phi = \mathbf{x}_0 \frac{\partial \phi}{\partial x} + \mathbf{y}_0 \frac{\partial \phi}{\partial y} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial \phi}{\partial z} = \text{grad } \phi$$

$\phi$  - скалярное поле

# Свойства оператора набла ( $\nabla$ )

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \mathbf{a} &= \nabla_x a_x + \nabla_y a_y + \nabla_z a_z = \\ &= \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z} = ?\end{aligned}$$

$\mathbf{a}$  — векторное поле

# Свойства оператора набла ( $\nabla$ )

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \mathbf{a} &= \nabla_x a_x + \nabla_y a_y + \nabla_z a_z = \\ &= \frac{\partial a_x}{\partial x} + \frac{\partial a_y}{\partial y} + \frac{\partial a_z}{\partial z} = \operatorname{div} \mathbf{a}\end{aligned}$$

$\mathbf{a}$  — векторное поле



# Свойства оператора набла ( $\nabla$ )

$$\nabla \times \mathbf{a} = \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ a_x & a_y & a_z \end{vmatrix} = \text{rot } \mathbf{a}$$

$\mathbf{a}$  — векторное поле

# Уравнения Максвелла

$$\nabla \times \mathbf{H} = \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} + \mathbf{j}$$

$$\nabla \times \mathbf{E} = -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{D} = \rho$$

$$\nabla \cdot \mathbf{B} = 0$$

$$\begin{aligned} \mathbf{j} &= \sigma(\mathbf{E} + \mathbf{E}_{\text{ст}}) = \\ &= \sigma \mathbf{E} + \mathbf{j}_{\text{ст}} \end{aligned}$$

$$\mathbf{D} = \varepsilon \varepsilon_0 \mathbf{E}$$

$$\mathbf{B} = \mu \mu_0 \mathbf{H}$$

$$\nabla \times \mathbf{F} = \text{rot } \mathbf{F}$$

$$\nabla \cdot \mathbf{F} = \text{div } \mathbf{F}$$

# Одномерный метод FDTD

# FDTD. Одномерный случай.

## Закон Ампера

12

Пусть поле может меняться только вдоль оси X

$$\epsilon \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \mathbf{j} = \nabla \times \mathbf{H} =$$

$$= \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & 0 \\ H_x & H_y & H_z \end{vmatrix} = ?$$

# FDTD. Одномерный случай.

## Закон Ампера

13

Пусть поле может меняться только вдоль оси X

$$\epsilon \epsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \mathbf{j} = \nabla \times \mathbf{H} =$$

$$= \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & 0 \\ H_x & H_y & H_z \end{vmatrix} = \mathbf{x}_0 \cdot 0 - \mathbf{y}_0 \frac{\partial H_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

# FDTD. Одномерный случай. Закон Фарадея

14

Пусть поле может меняться только вдоль оси X

$$-\mu\mu_0\frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t} = \nabla \times \mathbf{E} =$$

$$= \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & 0 \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix} = ?$$

# FDTD. Одномерный случай. Закон Фарадея

15

Пусть поле может меняться только вдоль оси X

$$\begin{aligned} -\mu\mu_0 \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t} &= \nabla \times \mathbf{E} = \\ &= \begin{vmatrix} \mathbf{x}_0 & \mathbf{y}_0 & \mathbf{z}_0 \\ \frac{\partial}{\partial x} & 0 & 0 \\ E_x & E_y & E_z \end{vmatrix} = \mathbf{x}_0 \cdot 0 - \mathbf{y}_0 \frac{\partial E_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial E_y}{\partial x} \end{aligned}$$

# FDTD. Одномерный случай

Объединяем предыдущие уравнения

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \mathbf{j} = -\mathbf{y}_0 \frac{\partial H_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

$$-\mu \mu_0 \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t} = -\mathbf{y}_0 \frac{\partial E_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial E_y}{\partial x}$$



# FDTD. Одномерный случай

$$\mathbf{x}_0 \varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} + \mathbf{y}_0 \varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} + \mathbf{z}_0 \varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} + \mathbf{x}_0 j_x + \mathbf{y}_0 j_y + \mathbf{z}_0 j_z =$$

$$- \mathbf{y}_0 \frac{\partial H_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

$$- \mathbf{x}_0 \mu \mu_0 \frac{\partial H_x}{\partial t} - \mathbf{y}_0 \mu \mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t} - \mathbf{z}_0 \mu \mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t} = - \mathbf{y}_0 \frac{\partial E_z}{\partial x} + \mathbf{z}_0 \frac{\partial E_y}{\partial x}$$

# FDTD. Одномерный случай

Или в скалярном виде:

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_x}{\partial t} = 0$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} + j_x = 0$$

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial x}$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} + j_z = \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

$$-\mu \mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t} = \frac{\partial E_y}{\partial x}$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} + j_y = -\frac{\partial H_z}{\partial x}$$

# FDTD. Одномерный случай

Или в скалярном виде:

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_x}{\partial t} = 0$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_x}{\partial t} + j_x = 0$$

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial x}$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} + j_z = \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

---


$$-\mu \mu_0 \frac{\partial H_z}{\partial t} = \frac{\partial E_y}{\partial x}$$


---

---


$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_y}{\partial t} + j_y = -\frac{\partial H_z}{\partial x}$$


---

# FDTD. Одномерный случай

Пусть существуют только  $E_z$  и  $H_y$  компоненты поля

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial x}$$

$$\varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} + j_z = \frac{\partial H_y}{\partial x}$$

# Дискретизация

$$E_z(x, t) = E_z(m\Delta x, q\Delta t) = E_z^q[m]$$

$$H_y(x, t) = H_y(m\Delta x, q\Delta t) = H_y^q[m]$$

$\Delta x$  — пространственное смещение

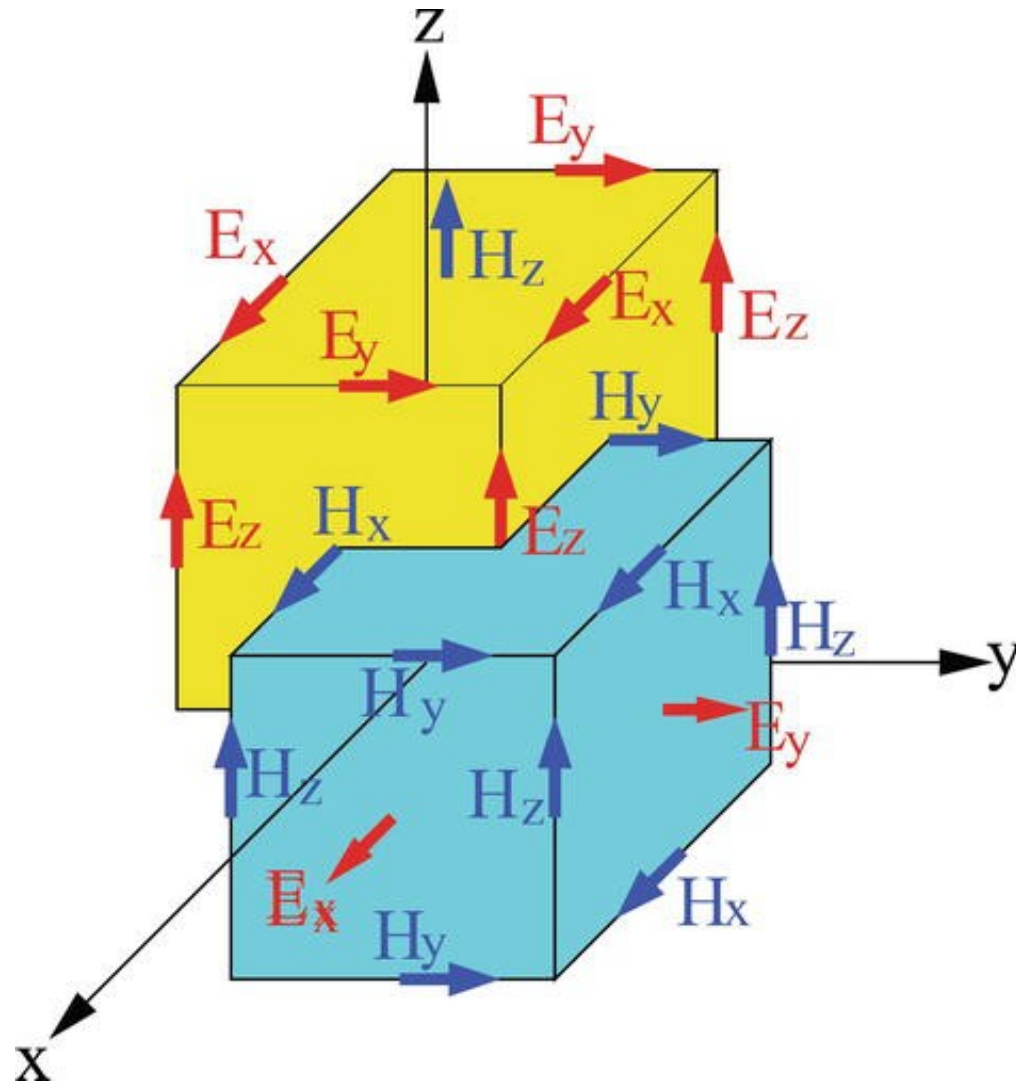
$\Delta t$  — временное смещение

$m$  — номер пространственного шага

$q$  — номер временного шага

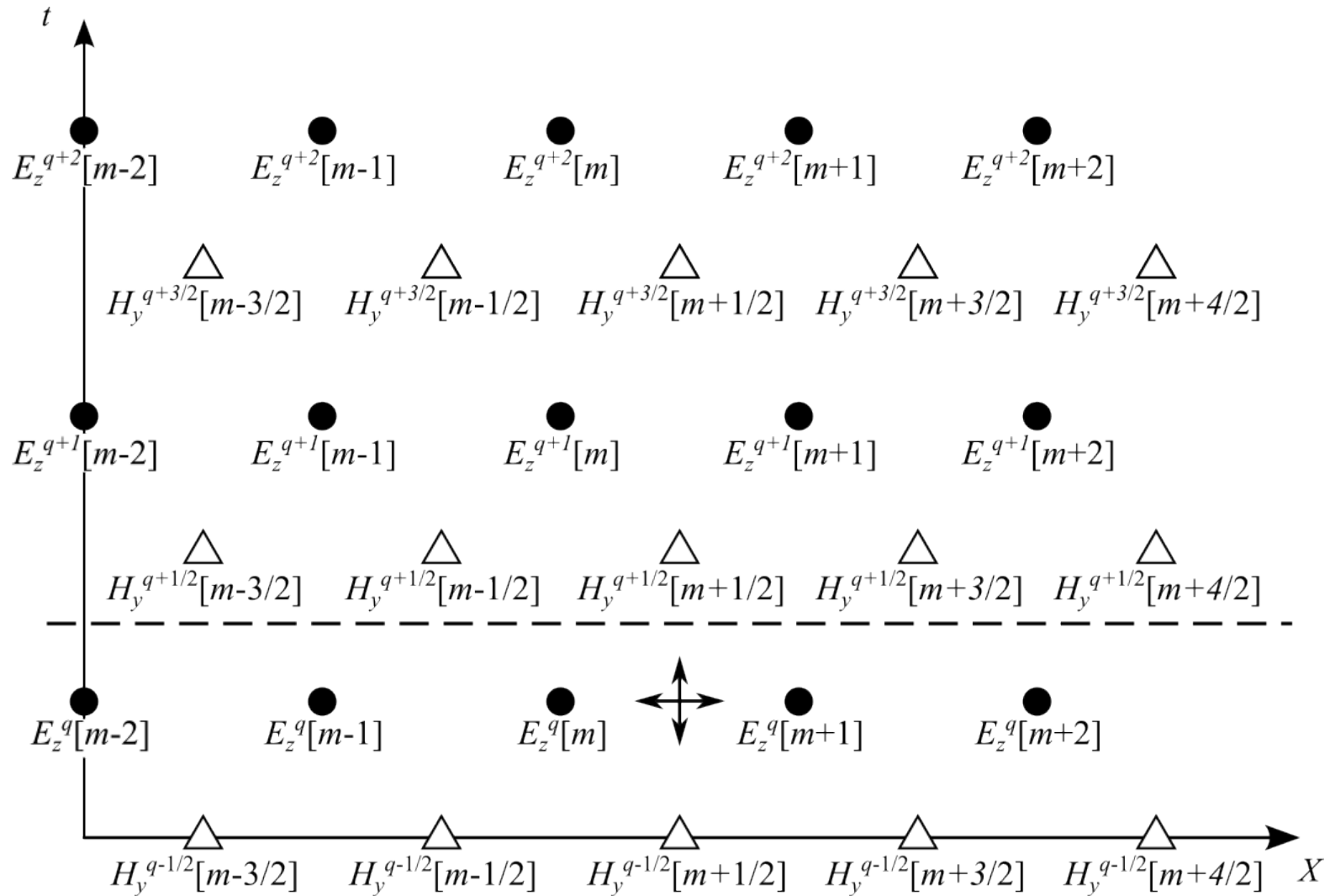
# Трёхмерная ячейка для метода FDTD (ячейка Йи, Yee cell)

22



# Пространственно-временная сетка для одномерного случая

24



# Переходим к конечным разностям.

## Закон Фарадея

$$\mu \mu_0 \frac{\partial H_y}{\partial t} \Big|_{(m+1/2)\Delta x, q\Delta t} = \frac{\partial E_z}{\partial x} \Big|_{(m+1/2)\Delta x, q\Delta t}$$



# Переходим к конечным разностям.

## Закон Фарадея

$$\mu \mu_0 \frac{H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q-1/2}[m+1/2]}{\Delta_t} =$$

$$= \frac{E_z^q[m+1] - E_z^q[m]}{\Delta_x}$$

# Переходим к конечным разностям.

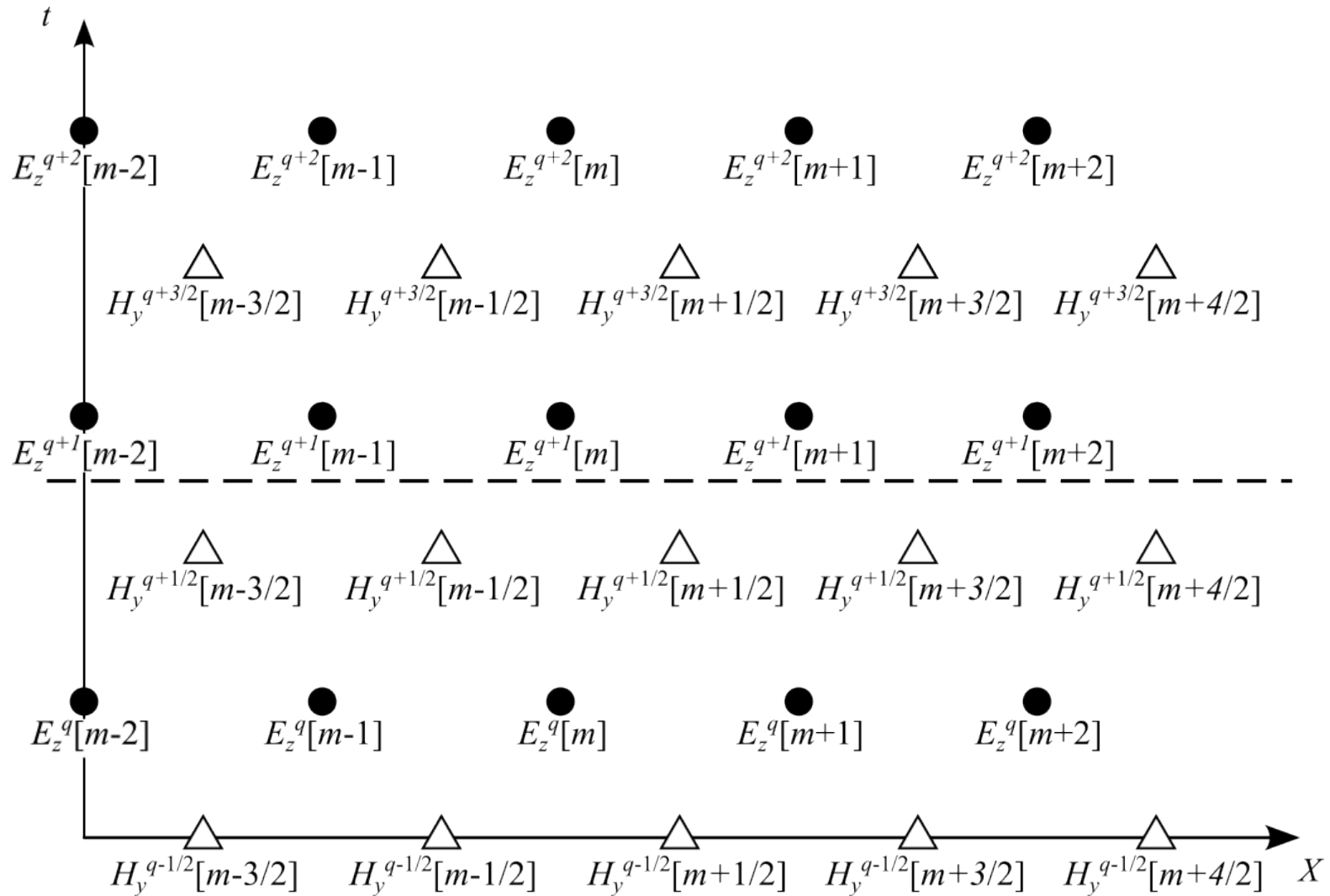
## Закон Фарадея

Из предыдущего уравнения

$$\begin{aligned}
 H_y^{q+1/2}[m+1/2] &= \\
 &= H_y^{q-1/2}[m+1/2] + \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} \left( E_z^q[m+1] - E_z^q[m] \right)
 \end{aligned}$$

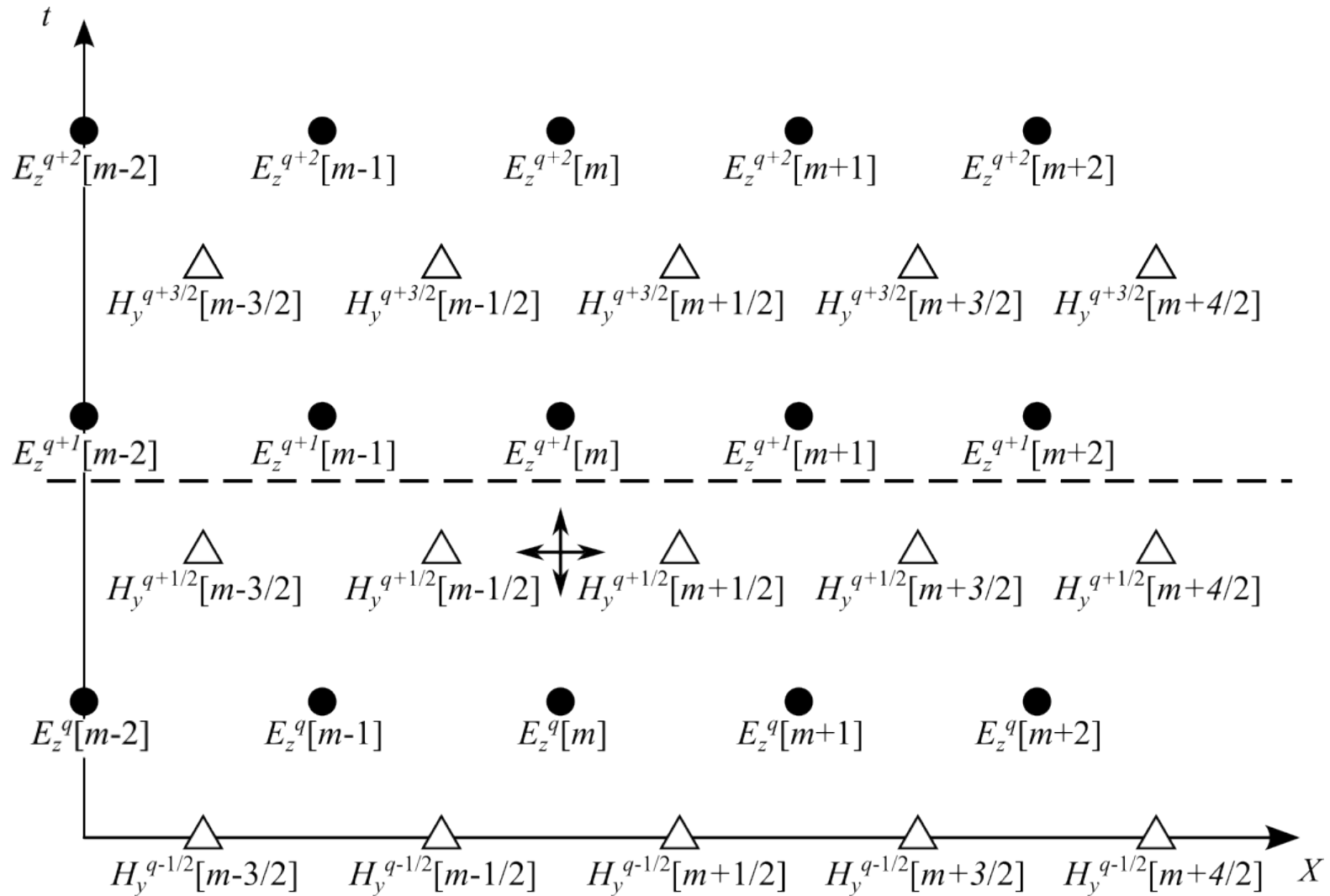
# Пространственно-временная сетка для одномерного случая

28



# Пространственно-временная сетка для одномерного случая

29



# Переходим к конечным разностям.

## Закон Ампера

$$\left( \varepsilon \varepsilon_0 \frac{\partial E_z}{\partial t} + j_z \right) \bigg|_{m \Delta x, (q+1/2) \Delta t} = \frac{\partial H_y}{\partial x} \bigg|_{m \Delta x, (q+1/2) \Delta t}$$

# Переходим к конечным разностям.

## Закон Ампера

$$\begin{aligned} \varepsilon \varepsilon_0 \frac{E_z^{q+1}[m] - E_z^q[m]}{\Delta_t} + j_z^{q+1/2}[m] = \\ = \frac{H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2]}{\Delta_x} \end{aligned}$$

# Переходим к конечным разностям.

## Закон Ампера

$$\begin{aligned}
 E_z^{q+1}[m] = & \\
 = E_z^q[m] + \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0 \Delta_x} & \left( H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2] \right) - \\
 & \underline{- \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0} j_z^{q+1/2}[m]}
 \end{aligned}$$

# Основные единицы системы СИ

- Длина — м
- Масса — кг
- Время — с
- Сила тока — А
- Температура — К
- Количество вещества — моль
- Сила света — кд



$$\frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0} j_z^{q+1/2} \Rightarrow \left[ \frac{c \cdot \mathcal{M} \cdot A}{\Phi \cdot \mathcal{M}^2} \right] = \left[ \frac{c \cdot A}{\Phi \cdot \mathcal{M}} \right]$$

$$[\Phi] = \left[ \frac{A^2 \cdot c^4}{k\mathcal{Z} \cdot \mathcal{M}^2} \right]$$

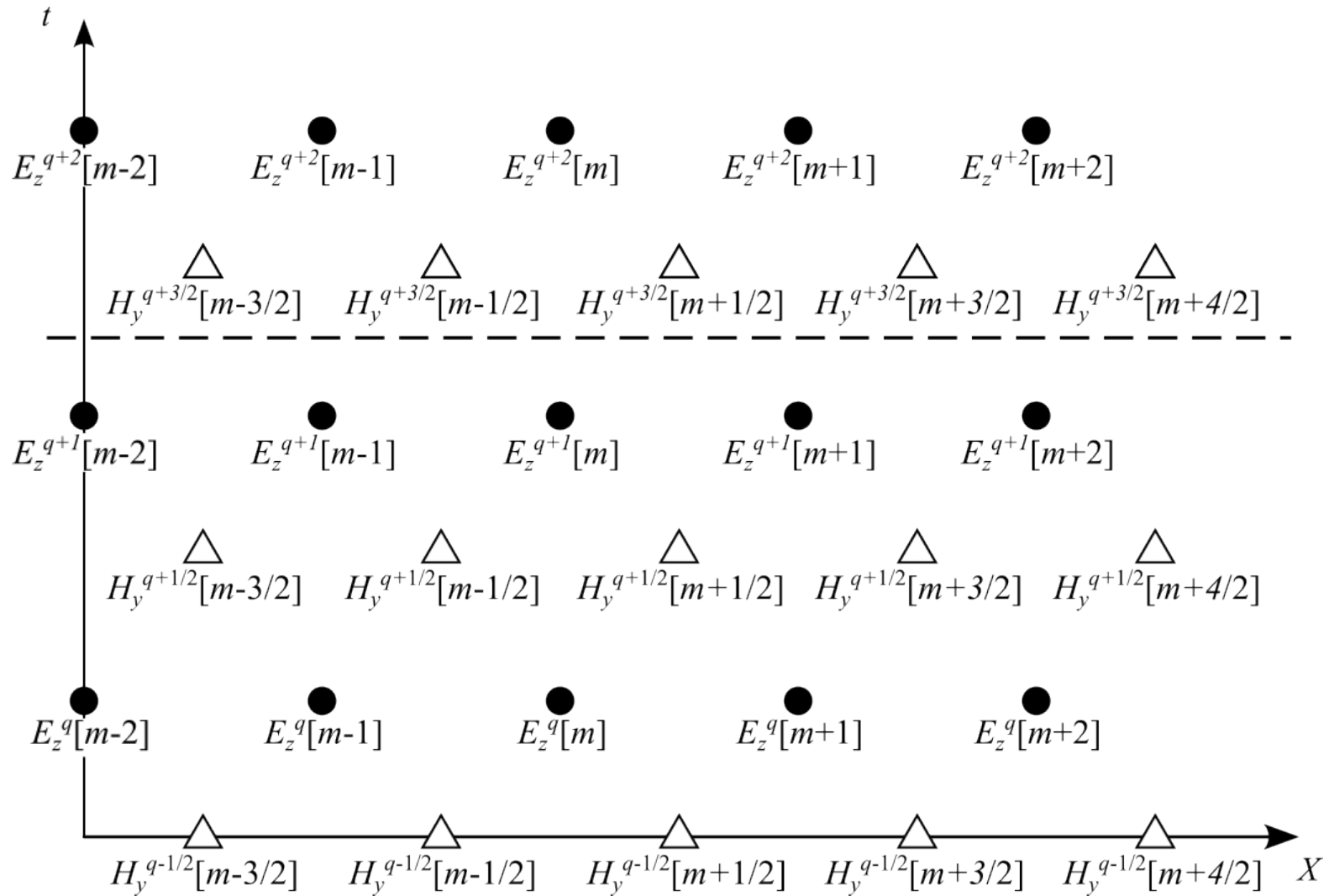
$$\frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0} j_z^{q+1/2} \Rightarrow \left[ \frac{c \cdot \mathcal{M} \cdot A}{\Phi \cdot \mathcal{M}^2} \right] = \left[ \frac{c \cdot A}{\Phi \cdot \mathcal{M}} \right] = \left[ \frac{c \cdot A \cdot \kappa \mathcal{Z} \cdot \mathcal{M}^2}{\mathcal{M} \cdot A^2 \cdot c^4} \right] =$$

$$= \left[ \frac{\mathcal{M} \cdot \kappa \mathcal{Z}}{A \cdot c^3} \right] = \left[ \frac{B}{\mathcal{M}} \right]$$

$$[B] = \left[ \frac{\mathcal{M}^2 \cdot \kappa \mathcal{Z}}{A \cdot c^3} \right]$$

# Пространственно-временная сетка для одномерного случая

36



# Формулы для метода конечных разностей во временной области

$$H_y^{q+1/2}[m+1/2] = H_y^{q-1/2}[m+1/2] + \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} \left( E_z^q[m+1] - E_z^q[m] \right)$$

$$E_z^{q+1}[m] = E_z^q[m] + \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0 \Delta_x} \left( H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2] \right) - \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0} j_z^{q+1/2}[m]$$

## Учет источника сигнала

$$E_z^{q+1}[m] \leftarrow E_z^q[m] + \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0 \Delta_x} \left( H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2] \right)$$

$$E_z^{q+1}[m] \leftarrow E_z^{q+1}[m] - \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0} j_z^{q+1/2}[m]$$

или

$$E_z^{q+1}[m] \leftarrow E_z^{q+1}[m] + E_{z \text{ ст}}^{q+1/2}[m]$$

# Критерий устойчивости Куранта-Фридриха-Леви

$$v_{max} \Delta_t \leq \frac{1}{\sqrt{\Delta_x^{-2} + \Delta_y^{-2} + \Delta_z^{-2}}}$$

$$v_{max} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_{min} \mu_{min}}}$$

# Критерий устойчивости Куранта-Фридриха-Леви

$$v_{max} \Delta_t \leq \frac{1}{\sqrt{\Delta_x^{-2} + \Delta_y^{-2} + \Delta_z^{-2}}}$$

$$v_{max} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon_{min} \mu_{min}}}$$


---

Если  $\Delta_x = \Delta_y = \Delta_z = \Delta$

$$v_{max} \Delta_t \leq \frac{\Delta}{\sqrt{N}}$$

$N$  — размерность пространства ( $N = 1, 2, 3$ )

# Критерий устойчивости для одномерной задачи

$c\Delta_t$  — максимальное расстояние, которое может пройти волна за один временной шаг  $\Delta_t$  в вакууме.

Число Куранта

$$S_c = c\Delta_t / \Delta_x$$

Условие устойчивости

$$c\Delta_t \leq \Delta_x$$

или

$$S_c \leq 1$$



# Коэффициенты в конечно-разностной схеме

$$H_y^{q+1/2}[m+1/2]=$$

$$= H_y^{q-1/2}[m+1/2] + \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} (E_z^q[m+1] - E_z^q[m])$$


---

$$E_z^{q+1}[m]=$$

$$= E_z^q[m] + \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0 \Delta_x} (H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2])$$

# Коэффициенты в конечно-разностной схеме

$$\frac{1}{\mu \mu_0} \frac{\Delta_t}{\Delta_x} = \frac{1}{\mu \mu_0} \frac{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}} \frac{\Delta_t}{\Delta_x} = \frac{1}{\mu} \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} \frac{c \Delta_t}{\Delta_x} = \frac{1}{\mu W_0} S_c$$

$$W_0 = \sqrt{\mu_0 / \epsilon_0}$$

- волновое сопротивление свободного пространства

$$c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$$

- скорость света в вакууме

$$\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \text{ Гн/м}$$

$$\epsilon_0 = 1 / (\mu_0 c^2) = 8.85 \cdot 10^{-12} \text{ Ф/м}$$

# Коэффициенты в конечно-разностной схеме

$$\frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \frac{\Delta_t}{\Delta_x} = \frac{1}{\varepsilon \varepsilon_0} \frac{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}}{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}} \frac{\Delta_t}{\Delta_x} = \frac{1}{\varepsilon} \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}} \frac{c \Delta_t}{\Delta_x} = \frac{W_0}{\varepsilon} S_c$$

$$W_0 = \sqrt{\mu_0 / \varepsilon_0}$$

- волновое сопротивление свободного пространства

$$c = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \varepsilon_0}}$$

- скорость света в вакууме

# Коэффициенты в конечно-разностной схеме

$$H_y^{q+1/2}[m+1/2]=$$

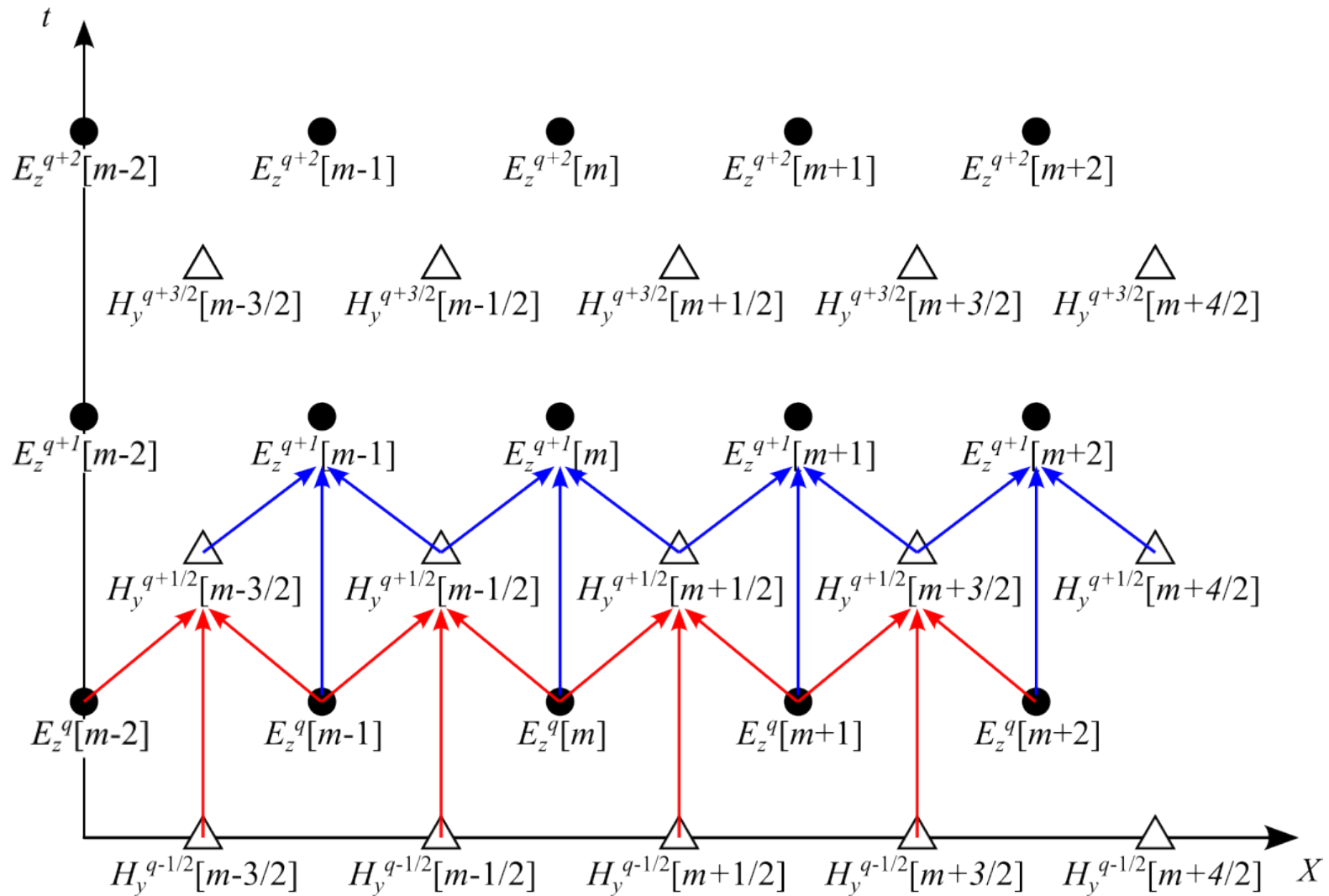
$$= H_y^{q-1/2}[m+1/2] + \left( E_z^q[m+1] - E_z^q[m] \right) \frac{1}{\underline{\mu W_0}} S_c$$


---

$$E_z^{q+1}[m]=$$

$$= E_z^q[m] + \left( H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2] \right) \underline{\frac{W_0}{\varepsilon} S_c}$$

# Расчет полей $H_y$ и $E_z$ в одномерном методе FDTD



Индекс  $\rightarrow$

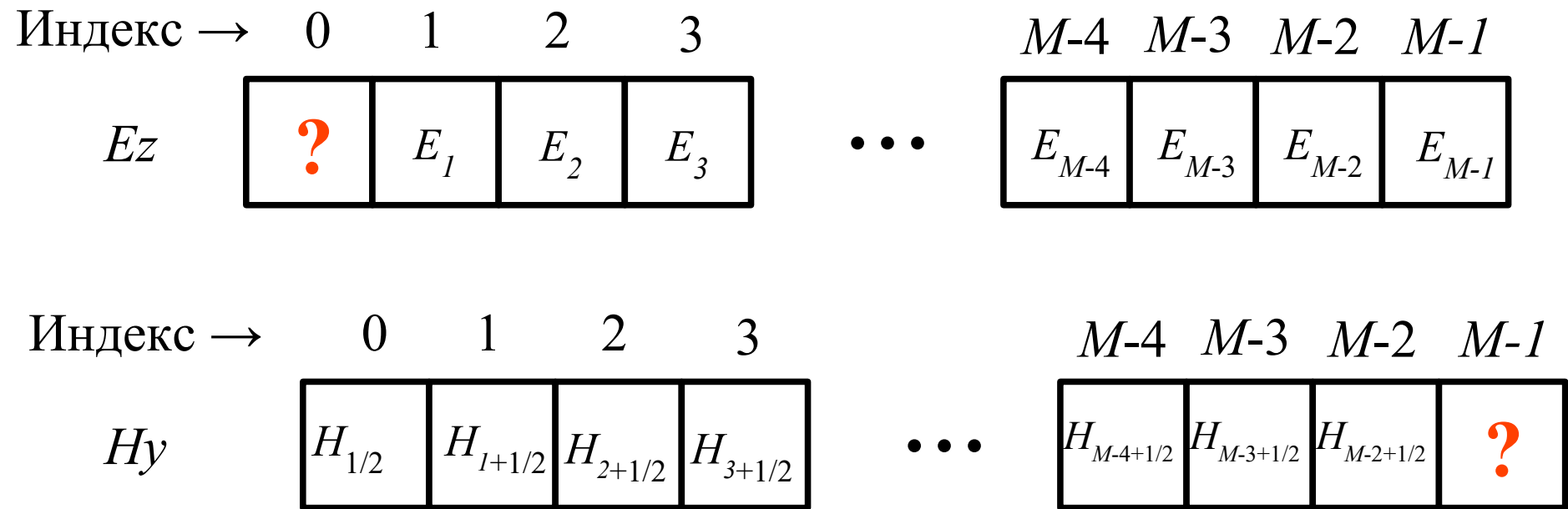
$E_z$	$E_0$	$E_1$	$E_2$	$E_3$	$\dots$	$E_{M-4}$	$E_{M-3}$	$E_{M-2}$	$E_{M-1}$
-------	-------	-------	-------	-------	---------	-----------	-----------	-----------	-----------

Индекс  $\rightarrow$

$H_y$	$H_{1/2}$	$H_{l+1/2}$	$H_{2+1/2}$	$H_{3+1/2}$	$\dots$	$H_{M-4+1/2}$	$H_{M-3+1/2}$	$H_{M-2+1/2}$	$H_{M-1+1/2}$
-------	-----------	-------------	-------------	-------------	---------	---------------	---------------	---------------	---------------

# Хранение компонент поля в реализации FDTD







# Используемый источник

$$E_{\text{CT}}(t) = E_{\text{CT}}(q \Delta_t) = e^{-\left(\frac{q \Delta_t - 30 \Delta_t}{10 \Delta_t}\right)^2} = e^{-\left(\frac{q - 30}{10}\right)^2} = E_{\text{CT}}[q]$$

# Схема алгоритма FDTD

Начало

Задание начальных условий  $E_z^0, H_y^{1/2}$

Цикл по времени  $q = [1 \dots \text{maxTime} - 1]$ :

    Цикл по пространству  $m = [0 \dots \text{maxSize} - 2]$ :

        Расчет  $H_y^{q+1/2}$

    Цикл по пространству  $m = [1 \dots \text{maxSize} - 1]$ :

        Расчет  $E_z^{q+1}$

        Ввод поля с помощью источников возбуждения

Вывод результатов

Конец

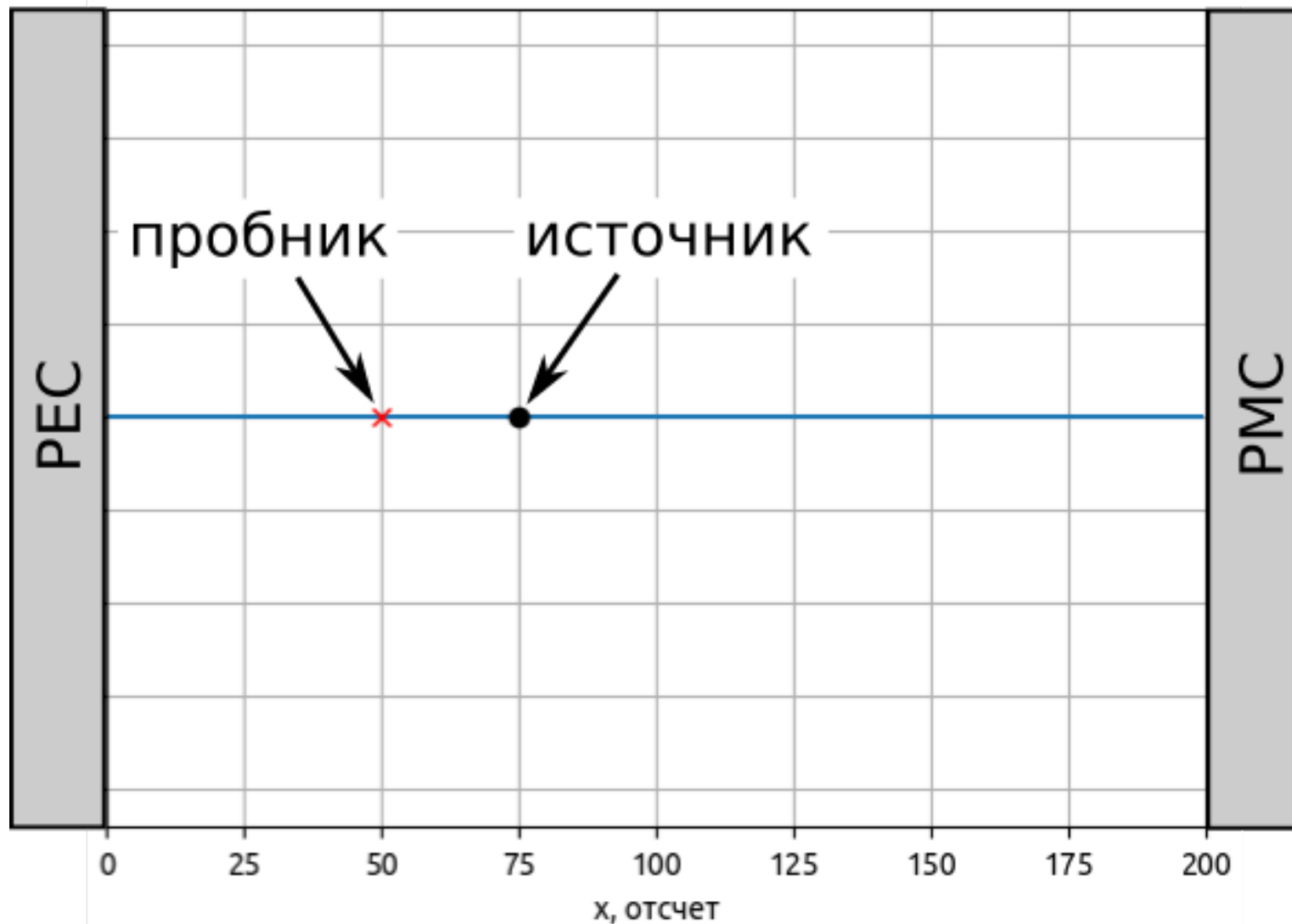
# Формулы для алгоритма FDTD

$$H_y^{q+1/2}[m+1/2] \leftarrow H_y^{q-1/2}[m+1/2] + \frac{\Delta_t}{\mu \mu_0 \Delta_x} (E_z^q[m+1] - E_z^q[m])$$

$$E_z^{q+1}[m] \leftarrow E_z^q[m] + \frac{\Delta_t}{\varepsilon \varepsilon_0 \Delta_x} (H_y^{q+1/2}[m+1/2] - H_y^{q+1/2}[m-1/2])$$

$$E_z^{q+1}[m] \leftarrow E_z^{q+1}[m] + E_{z \text{ CT}}^{q+1/2}[m]$$

# Геометрия задачи



# Реализация одномерного FDTD на Python

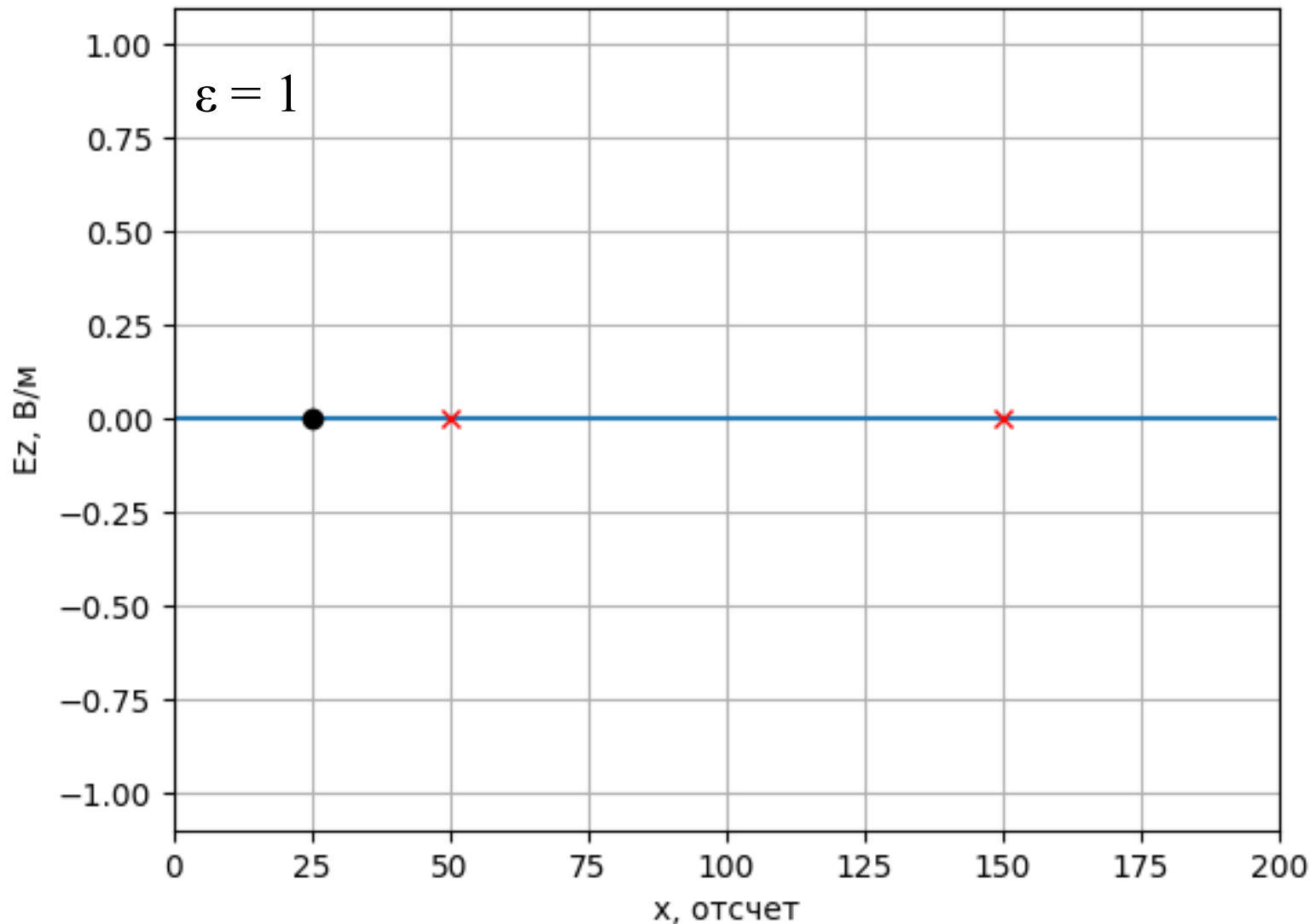
Распространение импульса в свободном пространстве.

Число Куранта равно 1.

fdtd\_first\_version\_01.py  
fdtd\_first\_version\_02.py  
fdtd\_first\_version\_03.py  
fdtd\_first\_version\_04.py  
fdtd\_first\_version\_05.py  
fdtd\_first\_version\_06.py

# Измерение скорости распространения волны 56

(fdtd\_first\_version\_speed.py)



# Измерение скорости распространения волны 57

(fdtd\_first\_version\_speed.py)

$$v = \frac{L}{t} = \frac{m \cdot \Delta x}{q \cdot \Delta t}$$

$$\Delta t = S_c \frac{\Delta x}{c}$$

$$v = \frac{m \cdot \Delta x \cdot c}{q \cdot S_c \cdot \Delta x} = \frac{m \cdot c}{q \cdot S_c}$$

# Отображение компонент поля $E$ и $H$

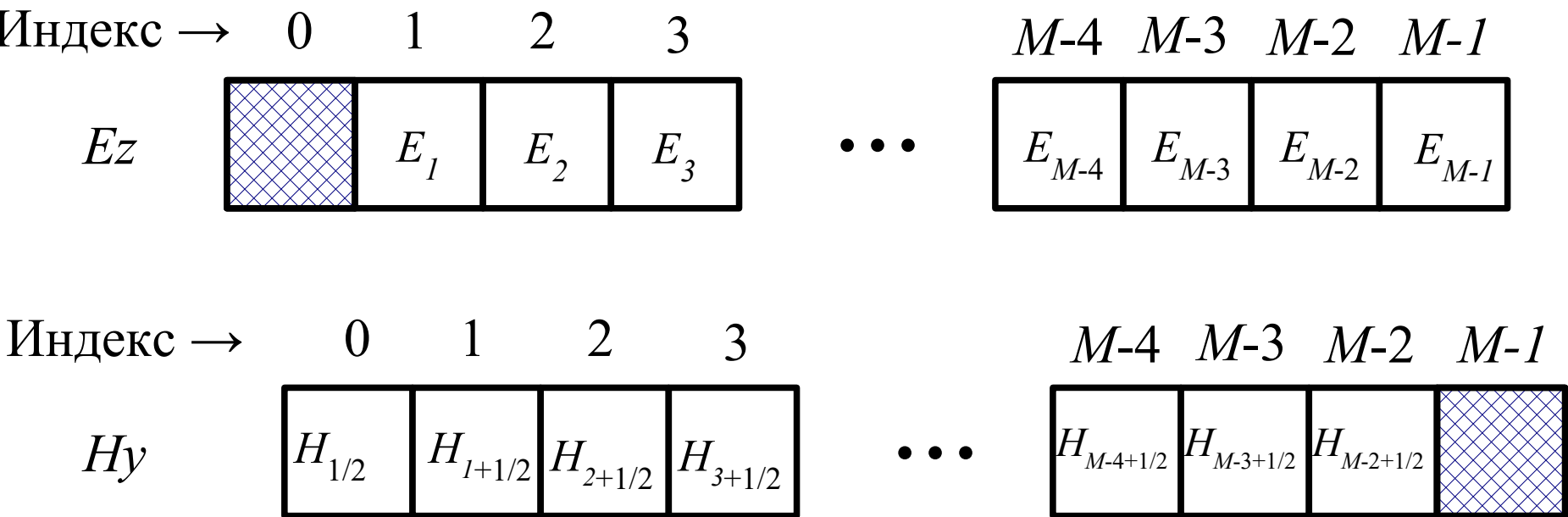
`fdtd_first_version_EH.py`



# Достоверность расчета

- Скорость распространения волны в вакууме равна скорости света.
- Коэффициент отражения электрической компоненты поля от РЕС равен  $-1$ .
- Коэффициент отражения электрической компоненты поля от РМС равен  $+1$ .
- Коэффициент отражения магнитной компоненты поля от РЕС равен  $+1$ .
- Коэффициент отражения магнитной компоненты поля от РМС равен  $-1$ .

# Простейшие поглощающие граничные условия



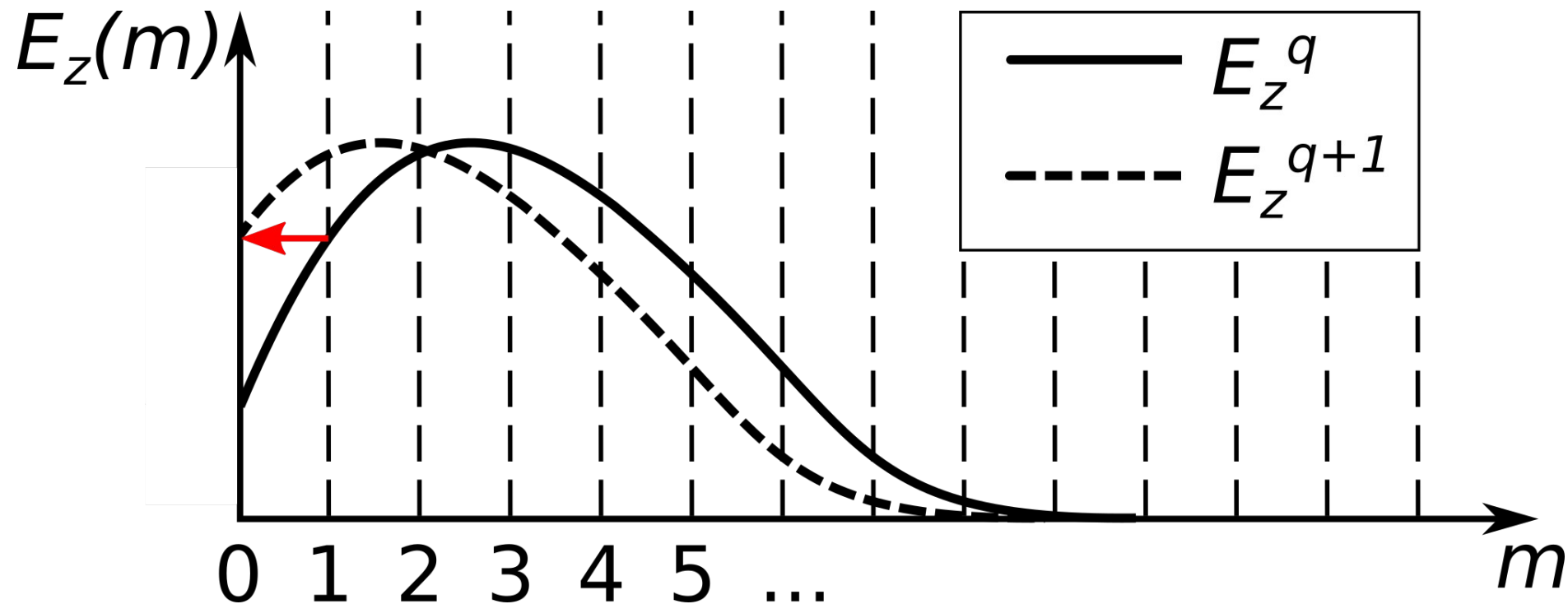
# Простейшее поглощающие граничные условия

Работают только для  $S_c = 1$

$$H_y^{q+1/2}[\text{end}] = H_y^{q-1/2}[\text{end} - 1]$$

$$E_z^{q+1}[0] = E_z^q[1]$$

# Простейшее поглощающие граничные условия



# Демонстрация поглощающих условий