«Метод конечных разностей во временной области (FDTD)»

Поглощающие граничные условия (Absorbing boundary condition - ABC)

Типы поглощающих граничных 3 условий

Поглощающие граничные условия можно разделить на две группы:

- Условия, аннигилирующие вытекающие волны.
- Условия, аппроксимирующие уравнение волны, распространяющейся только в одном направлении.

Линейные операторы

Оператор A называются линейным, если выполняются следующие условия:

$$\bullet A(\mathbf{x}_1 + \mathbf{x}_2) = A\mathbf{x}_1 + A\mathbf{x}_2$$

$$\bullet \ A(\alpha \mathbf{x}) = \alpha A \mathbf{x}$$

Свойства линейных операторов

Для двух <u>линейных</u> операторов A и B выполняются условия:

$$(A+B)(\mathbf{x}) = A(\mathbf{x}) + B(\mathbf{x})$$

$$(AB)(\mathbf{x}) = A(B(\mathbf{x}))$$

Волновое уравнение в одномерном случае

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

ИЛИ

$$\frac{\partial^2 E_z}{\partial x^2} - \varepsilon \, \varepsilon_0 \mu \, \mu_0 \frac{\partial^2 E_z}{\partial t^2} = 0$$

Перепишем волновое уравнение в операторном виде:

$$\left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} - \varepsilon \,\varepsilon_0 \mu \,\mu_0 \,\frac{\partial^2}{\partial t^2}\right) E_z = 0$$

Полученный оператор может быть разложен на произведение двух операторов:

$$\left(\frac{\partial}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial}{\partial t}\right) \left(\frac{\partial}{\partial x} + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial}{\partial t}\right) E_z = 0$$

Уравнения адвекции

Любая функция E_z , которая удовлетворяет хотя бы одному из следующих уравнений, является решением волнового уравнения:

I.
$$\frac{\partial E_z}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} = 0$$

II.
$$\frac{\partial E_z}{\partial x} + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} = 0$$

$$E_z(t+x/v)=E_z(t+\sqrt{\varepsilon\varepsilon_0\mu\mu_0}x)$$

- волна, распространяющаяся влево, удовлетворяет первому уравнению адвекции, но не второму.

Покажем это.

Сделаем замену

$$\xi = t + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} x$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial x} = \frac{\partial E_z}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial x}$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial t}$$

$$\xi = t + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} x$$

$$\frac{\partial \xi}{\partial x} = \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0}$$

$$\frac{\partial \xi}{\partial t} = 1$$

$$\frac{\partial E_{z}}{\partial x} = \frac{\partial E_{z}}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial x} = \frac{\partial E_{z}}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_{0} \mu \mu_{0}}$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial \xi} \frac{\partial \xi}{\partial t} = \frac{\partial E_z}{\partial \xi}$$

Полученные выражения подставляем в первое уравнение адвекции

$$\frac{\partial E_z}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} = 0$$

$$\frac{\partial E_z}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} - \frac{\partial E_z}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} = 0$$

$$0 = 0$$

Уравнение удовлетворяется

Полученные выражения подставляем во второе уравнение адвекции

$$\frac{\partial E_{z}}{\partial x} + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_{0} \mu \mu_{0}} \frac{\partial E_{z}}{\partial t} = 0$$

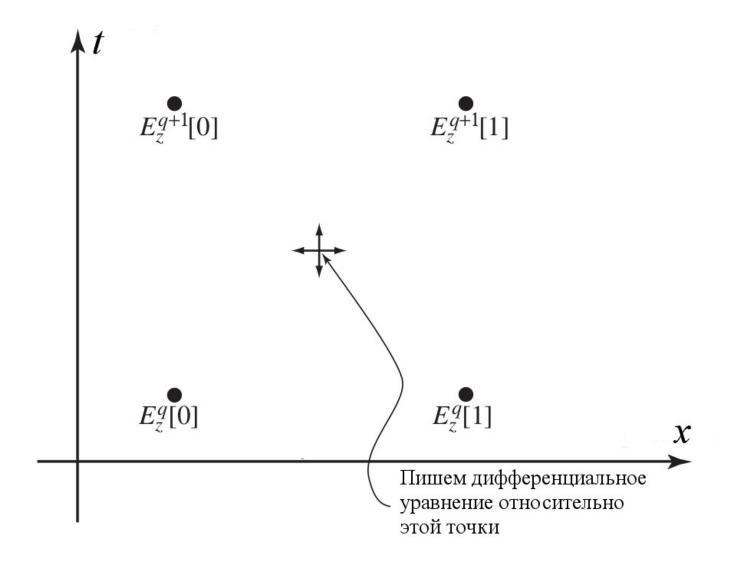
$$\frac{\partial E_{z}}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_{0} \mu \mu_{0}} + \frac{\partial E_{z}}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_{0} \mu \mu_{0}} = 0$$

$$2 \frac{\partial E_{z}}{\partial \xi} \sqrt{\varepsilon \varepsilon_{0} \mu \mu_{0}} \neq 0$$

Уравнение не удовлетворяется

Поглощающие граничные условия первой степени

Поглощающие граничные условия первой степени для левой границы



Запишем производные в уравнении адвекции через центральную конечно-разностную схему

$$\sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} \Big|_{\Delta_x/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_t} = \\
= \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{E_z^{q+1} [1/2] - E_z^q [1/2]}{\Delta_t}$$

$$E_z^{q+1}[1/2] \approx \frac{E_z^{q+1}[0] + E_z^{q+1}[1]}{2}$$

$$E_z^q[1/2] \approx \frac{E_z^q[0] + E_z^q[1]}{2}$$

$$\sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} \bigg|_{\Delta_x/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_t} \approx$$

$$\approx \sqrt{\varepsilon \, \varepsilon_0 \, \mu \, \mu_0} \frac{E_z^{q+1}[0] + E_z^{q+1}[1]}{2} - \frac{E_z^q[0] + E_z^q[1]}{2}$$

Аналогично поступаем со вторым слагаемым в первом уравнении адвекции

$$\frac{\partial E_{z}}{\partial x} \Big|_{\Delta_{x}/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_{t}} = \frac{E_{z}^{q+1/2}[1] - E_{z}^{q+1/2}[0]}{\Delta_{x}} \approx \frac{E_{z}^{q+1}[1] + E_{z}^{q}[1]}{2} - \frac{E_{z}^{q+1}[0] + E_{z}^{q}[0]}{2}$$

Подставляем полученные выражения в первое уравнение адвекции

$$rac{E_{z}^{q+1}[1] + E_{z}^{q}[1]}{2} - rac{E_{z}^{q+1}[0] + E_{z}^{q}[0]}{2} - rac{\Delta_{x}}{2}$$

$$-\sqrt{\epsilon \, \epsilon_0 \, \mu \, \mu_0} \frac{E_z^{q+1}[0] + E_z^{q+1}[1]}{2} - \frac{E_z^q[0] + E_z^q[1]}{\Delta_t} = 0$$

Поглощающие граничные условия первой степени для левой границы

Из полученного уравнения выражаем $E_z^{q+1}[0]$ и учитываем, что:

$$\sqrt{\epsilon \,\epsilon_0 \,\mu \,\mu_0} = \frac{\sqrt{\epsilon \,\mu}}{c}, \quad S_c = \frac{c \,\Delta_t}{\Delta_x} \qquad S'_c = \frac{\Delta_t}{\sqrt{\epsilon \,\epsilon_0 \,\mu \,\mu_0} \,\Delta_x} = \frac{S_c}{\sqrt{\epsilon \,\mu}}$$

$$E_z^{q+1}[0] = E_z^q[1] + \frac{S'_c - 1}{S'_c + 1} (E_z^{q+1}[1] - E_z^q[0])$$

Поглощающие граничные условия первой степени для правой границы

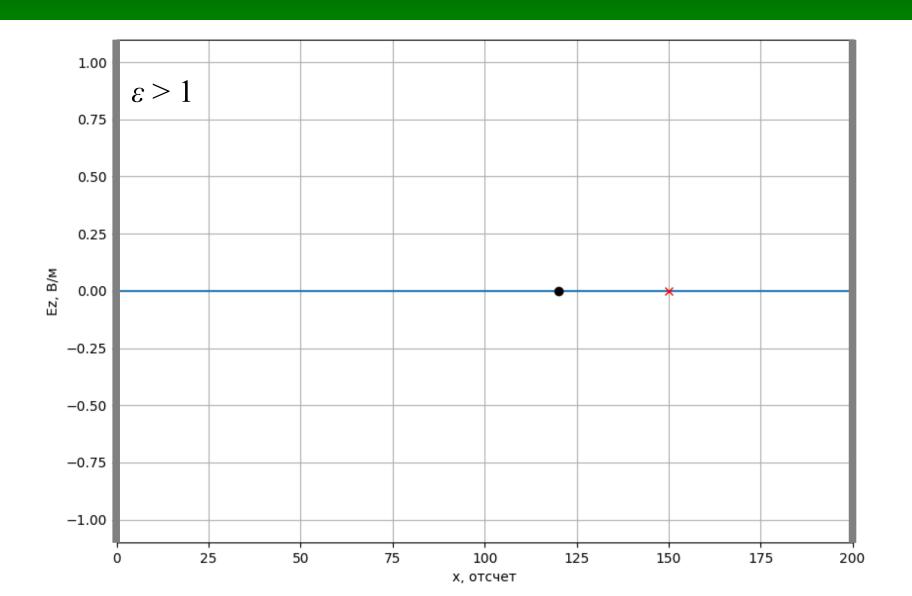
$$E_z^{q+1}[M] = E_z^q[M-1] + \frac{S'_c-1}{S'_c+1} (E_z^{q+1}[M-1] - E_z^q[M])$$

Поглощающие граничные условия первой степени

Для свободного пространства и $S_c = 1$ выражения сводятся к виду:

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

$$E_z^{q+1}[M] = E_z^q[M-1]$$



Формулировка граничных условий АВС первой степени с использованием дискретных операторов

Введем несколько новых операторов:

I — оператор идентичности.

$$IE_z^q[m]=E_z^q[m]$$

 s_{x}^{w} — оператор <u>пространственного</u> сдвига.

$$s_x^w E_z^q [m] = E_z^q [m+w]$$

 s_t^w — оператор временного сдвига.

$$s_t^w E_z^q[m] = E_z^{q+w}[m]$$

Свойства линейных операторов

Введенные операторы коммутативны (можно менять порядок их применения)

$$S_{x}^{w} S_{t}^{w} = S_{t}^{w} S_{x}^{w}$$

$$I S_{x}^{w} = S_{x}^{w}$$

$$I S_{t}^{w} = S_{t}^{w}$$

$$I I = I$$

Уравнения адвекции

I.
$$\frac{\partial E_z}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} = 0$$

II.
$$\frac{\partial E_z}{\partial x} + \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} = 0$$

Использование дискретных операторов для граничных условий ABC первого порядка

$$\sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial E_z}{\partial t} \bigg|_{\Delta_x/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_t} \approx$$

$$\approx \sqrt{\varepsilon \, \varepsilon_0 \, \mu \, \mu_0} \frac{E_z^{q+1}[0] + E_z^{q+1}[1]}{2} - \frac{E_z^q[0] + E_z^q[1]}{2}$$

Использование дискретных операторов для граничных условий **АВС** первого порядка

Пространственное усреднение с помощью введенных операторов записывается следующим образом:

$$\frac{E_{z}^{q+1}[m] + E_{z}^{q+1}[m+1]}{2} =$$

$$= \frac{I E_{z}^{q+1}[m] + s_{x}^{1} E_{z}^{q+1}[m]}{2} =$$

$$= \left(\frac{I + s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[m]$$

Использование дискретных операторов для граничных условий ABC первого порядка

Временное усреднение с помощью введенных операторов записывается следующим образом:

$$\frac{E_{z}^{q+1}[m] + E_{z}^{q}[m]}{2} = \frac{2IE_{z}^{q+1}[m] + s_{t}^{-1}E_{z}^{q+1}[m]}{2} = \frac{I+s_{t}^{-1}}{2}E_{z}^{q+1}[m]$$

Поглощающие граничные условия с ³ использованием дискретных операторов

В операторном виде указанные действия выглядят следующим образом:

$$\frac{\partial E_{z}}{\partial t} \Big|_{\Delta_{x}/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_{t}} \approx \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0] - \left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) s_{t}^{-1} E_{z}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0] - \left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) S_{t}^{-1} E_{z}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0] - \left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) S_{t}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0] - \left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) S_{t}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0] - \left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) S_{t}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^{1}}{2}\right) E_{z}^{q+1}[0]}{\Delta_{t}} = \frac{\left(\frac{I+s_{x}^$$

$$= \left(\frac{I+s_x^1}{2}\right) \left(\frac{I-s_t^{-1}}{\Delta_t}\right) E_z^{q+1} [0]$$

Поглощающие граничные условия с использованием операторной записи

Аналогично можем поступить с расчетом производной по пространству:

$$\left. \frac{\partial E_z}{\partial x} \right|_{\Delta_x/2, (q+\frac{1}{2})\Delta_t} \approx \left(\frac{s_x^1 - I}{\Delta_x} \right) \left(\frac{I + s_t^{-1}}{2} \right) E_z^{q+1} [0]$$

Поглощающие граничные условия с использованием операторной записи

Запишем конечно-разностное выражение для уравнения адвекции:

$$\left\{ \left(\frac{s_x^1 - I}{\Delta_x} \right) \left(\frac{I + s_t^{-1}}{2} \right) - \sqrt{\mu \mu_0 \varepsilon \varepsilon_0} \left(\frac{I + s_x^1}{2} \right) \left(\frac{I - s_t^{-1}}{\Delta_t} \right) \right\} E_z^{q+1} [0] = 0$$

Решение этого уравнения для $E_z^{q+1}[0]$ даст выражение

$$E_z^{q+1}[0] = E_z^q[1] + \frac{S'_c - 1}{S'_c + 1} (E_z^{q+1}[1] - E_z^q[0])$$

Поглощающие граничные условия (Absorbing boundary condition — ABC) второй степени

Поглощающие граничные условия второй степени

Мы получим более точное решение уравнения адвекции и уменьшим отражение, если применим оператор адвекции дважды:

$$\left(\frac{\partial}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial}{\partial t}\right) \left(\frac{\partial}{\partial x} - \sqrt{\varepsilon \varepsilon_0 \mu \mu_0} \frac{\partial}{\partial t}\right) E_z = 0$$

Волновое уравнение в одномерном случае

Конечно-разностная схема для оператора адвекции второй степени в операторном виде:

$$\left[\left\{ \left(\frac{s_x^1 - I}{\Delta_x} \right) \left(\frac{I + s_t^{-1}}{2} \right) - \sqrt{\mu \mu_0 \varepsilon \varepsilon_0} \left(\frac{I + s_x^1}{2} \right) \left(\frac{I - s_t^{-1}}{\Delta_t} \right) \right\} \times \left\{ \left(\frac{s_x^1 - I}{\Delta_x} \right) \left(\frac{I + s_t^{-1}}{2} \right) - \sqrt{\mu \mu_0 \varepsilon \varepsilon_0} \left(\frac{I + s_x^1}{2} \right) \left(\frac{I - s_t^{-1}}{\Delta_t} \right) \right\} \right] E_z^{q+1}[0] = 0$$

Поглощающее граничное условие второй степени

Если раскрыть скобки и решить это уравнение относительно $E_z^{q+1}[0]$, то мы получим

$$E_{z}^{q+1}[0] = \frac{-1}{\frac{1/S'_{c} + 2 + S'_{c}}{k_{1}}} \left\{ \underbrace{\left(\frac{1}{S'_{c}} - 2 + S'_{c}\right)}_{k_{2}} \left(E_{z}^{q+1}[2] + E_{z}^{q-1}[0]\right) + 2\left(S'_{c} - \frac{1}{S'_{c}}\right) \left(E_{z}^{q}[0] + E_{z}^{q}[2] - E_{z}^{q+1}[1] - E_{z}^{q-1}[1]\right) - \frac{1}{2} \left(\frac{1}{S'_{c}} + S'_{c}\right) \left(E_{z}^{q}[1]\right) - E_{z}^{q-1}[2]$$

Поглощающее граничное условие второй степени

Для свободного пространства и $S_c = 1$ граничное условие преобразуется к виду:

$$E_z^{q+1}[0] = 2E_z^q[1] - E_z^{q-1}[2]$$

Поглощающее граничное условие второй степени

Граничные условия справа выглядят аналогично, только они отражены «зеркально». Преобразуются пространственные координаты:

$$0 \rightarrow M$$

$$1 \rightarrow M - 1$$

$$2 \rightarrow M - 2$$

В индексации Python:

$$0 \rightarrow -1$$

$$1 \rightarrow -2$$

$$2 \rightarrow -3$$

