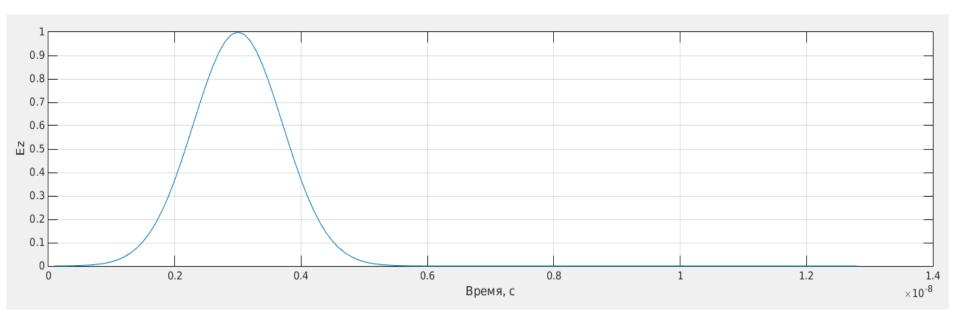
## «Метод конечных разностей во временной области (FDTD)»

#### Источники возбуждения

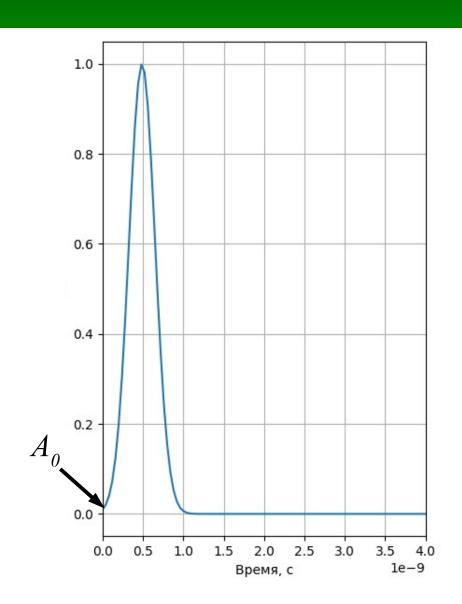
#### Гауссов импульс

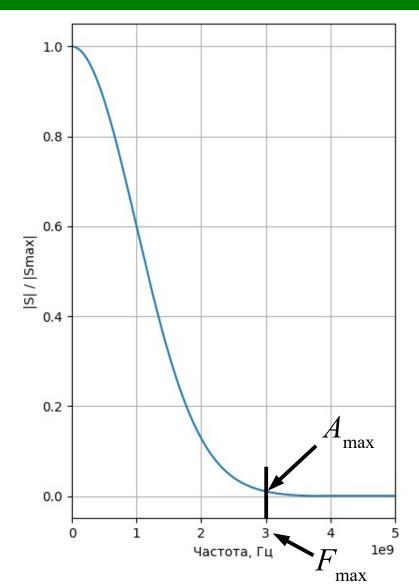
#### Гауссов импульс

$$f_g(t) = A_m e^{-\left(\frac{t - d_g}{w_g}\right)^2}$$



#### Спектр гауссова импульса





#### Спектр гауссова импульса

Если заданы требования к сигналу:

- $A_0 > 1$  уровень ослабления сигнала в момент времени t = 0.
- $F_{\text{max}}$  «максимальная» частота в спектре сигнала.
- $A_{\max} > 1$  уровень ослабления спектра сигнала на частоте  $F_{\max}$ .

$$f_g(t) = A_m e^{-\left(\frac{t-d_g}{w_g}\right)^2}$$

$$w_g = \frac{\sqrt{\ln(A_{\text{max}})}}{\pi F_{\text{max}}}$$

$$d_g = w_g \sqrt{\ln(A_0)}$$

### **Демонстрация спектра** гауссова импульса

#### Недостатки гауссова импульса

- В спектре присутствует постоянная составляющая.
- Максимальное значение спектра всегда на частоте 0 ГГц.
- Сигнал с постоянной составляющей нельзя излучить.

## Уравнение плоской волны для гауссова импульса в дискретном виде

#### Уравнение плоской волны для гауссова импульса в дискретном виде

$$E^q[m] = e^{-\left(\frac{(q-m\sqrt{\epsilon\mu}/S_c)-N_{dg}}{N_{wg}}\right)^2}$$

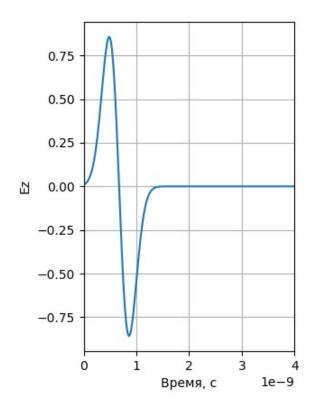
$$N_{wg} = w_g / \Delta_t$$

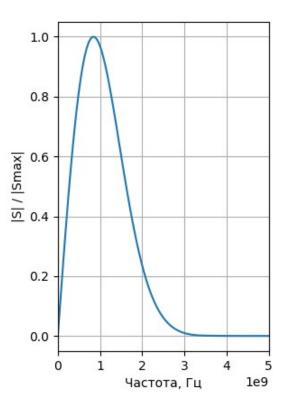
$$N_{dg} = d_g / \Delta_t$$

## Дифференцированный гауссов импульс

## **Дифференцированный гауссов** импульс

$$f_g(t) = -2 A_m \left( \frac{t - d_g}{w_g} \right) e^{-\left( \frac{t - d_g}{w_g} \right)^2}$$





## Спектр дифференцированного гауссова импульса

Если заданы требования к сигналу:

- $F_{\text{max}}$  «максимальная» частота в спектре сигнала.
- $A_{\text{max}} > 1$  уровень ослабления спектра сигнала на частоте  $F_{\text{max}}$  и ослабление в момент времени t=0.

$$f_g(t) = -2A_m \left(\frac{t - d_g}{w_g}\right) e^{-\left(\frac{t - d_g}{w_g}\right)^2}$$

$$w_g = \frac{\sqrt{\ln(5.5 A_{\text{max}})}}{\pi F_{\text{max}}}$$

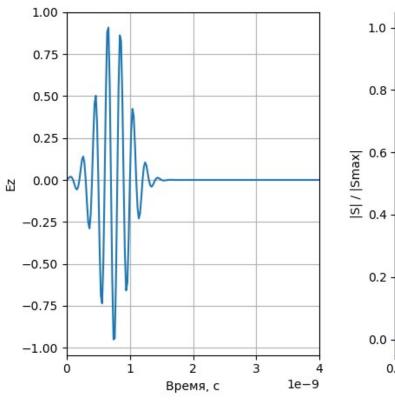
$$d_g = w_g \sqrt{\ln(2.5 A_{max} \sqrt{\ln(2.5 A_{max})})}$$

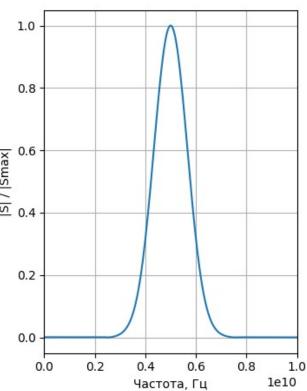
#### Демонстрация спектра дифференцированного гауссова импульса

## Модулированный гауссов импульс

## Модулированный гауссов импульс

$$f_g(t) = A_m \sin(2\pi f_0 t) e^{-\left(\frac{t - d_g}{w_g}\right)^2}$$





### Спектр модулированного гауссова импульса

Если заданы требования к сигналу:

- $f_0$  центральная частота в спектре сигнала.
- $A_{\max} > 1$  уровень ослабления спектра сигнала на частоте  $F_{\max}$ .
- $A_0$  ослабление огибающей сигнала в момент времени t=0.
- $\Delta F$  ширина спектра по уровню ослабления  $A_{\max}$ .

$$f_g(t) = A_m \sin(2\pi f_0 t) e^{-\left(\frac{t - d_g}{w_g}\right)^2}$$

$$w_g = 2\sqrt{\ln(A_{\text{max}})}/(\pi \Delta F)$$
  $d_g = w_g \sqrt{\ln(A_0)}$ 

## Демонстрация спектра модулированного гауссова импульса

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

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

В выражении для модулированного гауссова импульса заменим t на  $t \pm x / v$ 

$$E(t) = \sin(2\pi f_0 t) e^{-\left(\frac{t - d_g}{w_g}\right)^2}$$

$$E(t,x) = \sin(2\pi f_0(t \pm \frac{x\sqrt{\epsilon\mu}}{c}))e^{-\left(\frac{t \pm \frac{x\sqrt{\epsilon\mu}}{c} - d_g}{w_g}\right)^2}$$

$$\lambda_0 = N_{\lambda_0} \Delta x$$
,  $w_g = N_{wg} \Delta_t$ ,

$$d_g = N_{dg} \Delta_t$$
,

$$\frac{x}{c} = \frac{m\Delta_x}{c} = \frac{m\Delta_t}{S_c},$$

$$f_0 = \frac{c}{\lambda_0} = \frac{c}{N_{\lambda_0} \Delta x} = \frac{S_c}{N_{\lambda_0} \Delta_t}$$

$$E^{q}[m] = \sin\left(\frac{2\pi S_{c}}{N_{\lambda_{0}}\Delta_{t}}\left(q\Delta_{t} \pm \frac{m\Delta_{t}\sqrt{\epsilon\mu}}{S_{c}}\right)\right)e^{-\left(\frac{q\Delta_{t} \pm \frac{m\Delta_{t}\sqrt{\epsilon\mu}}{S_{c}}-N_{dg}\Delta_{t}}{N_{wg}\Delta_{t}}\right)^{2}}$$

$$E^{q}[m] = \sin\left(\frac{2\pi}{N_{\lambda_{0}}} \left(qS_{c} \pm m\sqrt{\epsilon\mu}\right)\right) e^{-\left(\frac{q \pm \frac{m\sqrt{\epsilon\mu}}{S_{c}} - N_{dg}}{N_{wg}}\right)^{2}}$$

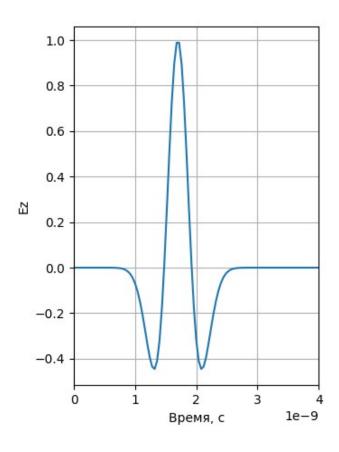
# Демонстрация модулированного гауссова импульса при использовании метода Total Field / Scattered Field

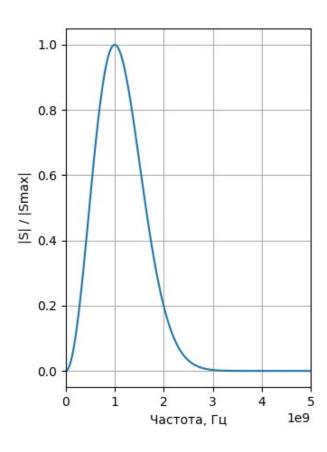
fdtd\_tfsf\_medium\_gauss\_mod.py

#### Вейвлет Рикера

#### Вейвлет Рикера

$$f_r(t) = \left(1 - 2\{\pi f_p[t - d_r]\}^2\right) e^{-\{\pi f_p[t - d_r]\}^2}$$





#### Вейвлет Рикера

Если заданы требования к сигналу:

•  $f_P$  — «пиковая» частота в спектре сигнала.

$$f_{r}(t) = \left(1 - 2\{\pi f_{p}[t - d_{r}]\}^{2}\right) e^{-\{\pi f_{p}[t - d_{r}]\}^{2}}$$

$$d_{r} = M_{d} \frac{1}{f_{p}}$$

 $M_{_{d}}$  — коэффициент задержки

#### Демонстрация спектра вейвлета Рикера

#### Вейвлет Рикера в терминах длин волн

$$\lambda_p = N_p \Delta_x, \quad f_p = \frac{c}{\lambda_p} = \frac{c}{N_p \Delta_x}$$

#### Вейвлет Рикера в терминах длин волн

$$\lambda_p = N_p \Delta_x, \quad f_p = \frac{c}{\lambda_p} = \frac{c}{N_p \Delta_x}$$

$$S_c = \frac{c \, \Delta_t}{\Delta_x} \implies \Delta_x = \frac{c \, \Delta_t}{S_c}$$

$$f_p = \frac{S_c}{N_p \Delta_t}$$

#### Вейвлет Рикера в терминах длин волн

$$f_p = \frac{S_c}{N_p \Delta_t}$$

Тогда задержка может быть представлена как:

$$d_r = M_d \frac{1}{f_p} = M_d \frac{N_p \Delta_t}{S_c}$$

#### Вейвлет Рикера в дискретном виде

$$f_r[q] = \left(1 - 2\pi^2 \left[\frac{S_c q}{N_p} - M_d\right]^2\right) \exp\left(-\pi^2 \left[\frac{S_c q}{N_p} - M_d\right]^2\right)$$

## Уравнение плоской волны для вейвлета Рикера в дискретном виде

#### Уравнение плоской волны для вейвлета Рикера в дискретном виде

#### В выражении для вейвлета Рикера заменим t на $t \pm x / c$

$$E\left(t \pm \frac{x}{c}\right) = \left(1 - 2\pi^{2} f_{p}^{2} \left(t \pm \frac{x}{c} - d_{r}\right)^{2}\right) e^{-\pi^{2} f_{p}^{2} \left(t \pm \frac{x}{c} - d_{r}\right)^{2}}$$

#### Уравнение плоской волны для вейвлета Рикера в дискретном виде

Запишем предыдущее выражение через число Куранта и длину волны, учитывая, что

$$\frac{x}{c} = \frac{m\Delta_x}{c} = \frac{m\Delta_t}{S_c}, \qquad f_p = \frac{S_c}{N_p\Delta_t}, \qquad d_r = M_d \frac{1}{f_p} = M_d \frac{N_p\Delta_t}{S_c}$$

$$E^{q}[m] = \left(1 - 2\pi^{2} \left[\frac{S_{c}q \pm m}{N_{p}} - M_{d}\right]^{2}\right) e^{-\pi^{2} \left[\frac{S_{c}q \pm m}{N_{p}} - M_{d}\right]^{2}}$$

## Демонстрация вейвлета Рикера при использовании метода Total Field / Scattered Field

## Уравнение плоской волны для гармонического сигнала в дискретном виде

#### Гармонический сигнал

$$E(t) = A\cos(\omega t + \varphi_0)$$

или в дискретном виде

$$E(q\Delta_t) = A\cos(\omega q \Delta_t + \varphi_0)$$

### Гармонический сигнал в терминах<sup>40</sup> длин волн

Если задана длина волны в виде:  $\lambda = N_{\lambda} \cdot \Delta_{x}$ , то

$$f = \frac{c}{\lambda}$$
,  $\omega t = \frac{2\pi c}{\lambda}t$ 

$$E(q \Delta_t) = A \cos \left( \frac{2 \pi c}{N_{\lambda} \Delta_x} q \Delta_t + \varphi_0 \right)$$

$$E^{q} = A \cos \left( \frac{2 \pi S_{c}}{N_{\lambda}} q + \varphi_{0} \right)$$

$$E(x,t) = A\cos\left(\omega t - kx + \varphi_0\right) = A\cos\left(\omega\left(t - \frac{k}{\omega}x\right) + \varphi_0\right)$$

$$k = \frac{2\pi}{\lambda} = \frac{\omega\sqrt{\mu\epsilon}}{c}$$

$$x = m \Delta_x$$

тогда:

$$\omega \left( t - \frac{k}{\omega} x \right) = \frac{2\pi c}{N_{\lambda} \Delta_{x}} \left( q \Delta_{t} - \frac{\sqrt{\mu \epsilon}}{c} m \Delta_{x} \right)$$

тогда:

$$\omega \left( t - \frac{k}{\omega} x \right) = \frac{2 \pi c}{N_{\lambda} \Delta_{x}} \left( q \Delta_{t} - \frac{\sqrt{\mu \epsilon}}{c} m \Delta_{x} \right)$$

Вынесем за скобки  $\Delta_{_{\mathbf{x}}}$  / с

$$\omega \left( t - \frac{k}{\omega} x \right) = \frac{2\pi}{N_{\lambda}} \left( q \frac{\Delta_t c}{\Delta_x} - \sqrt{\mu \varepsilon} m \right) = \frac{2\pi}{N_{\lambda}} \left( S_c q - \sqrt{\mu \varepsilon} m \right)$$

В дискретном виде:

$$E^{q}[m] = A \cos \left( \frac{2\pi}{N_{\lambda}} \left( S_{c} q - \sqrt{\mu \varepsilon} m \right) + \varphi_{0} \right)$$

Обычно используют:

$$E^{q}[m] = A \sin \left( \frac{2\pi}{N_{\lambda}} \left( S_{c} q - \sqrt{\mu \varepsilon} m \right) + \varphi_{0} \right)$$

# Демонстрация гармонического сигнала при использовании метода Total Field / Scattered Field

fdtd\_tfsf\_sin.py
fdtd\_tfsf\_medium\_sin.py

#### Демонстрация стоячей волны

fdtd\_tfsf\_sin.py fdtd\_swr.py