## Simulazioni numeriche Caso non relativistico unidimensionale

x

$$1) \quad \frac{\partial H_x}{\partial t} = \frac{1}{\mu_0} \frac{\partial E_y}{\partial z}$$

$$2) \quad \frac{\partial E_y}{\partial t} = \frac{1}{\epsilon_0} \frac{\partial H_x}{\partial z} - \frac{1}{\epsilon_0} J_y$$

$$3) \quad J_y = -enc\beta_y$$

$$4) \quad \frac{\partial n}{\partial t} + c \frac{\partial n\beta_z}{\partial z} = 0$$

$$5) \quad \frac{\partial \beta_y}{\partial t} = -\frac{e}{mc} (E_y + \mu_0 c\beta_z H_x)$$

$$6) \quad \frac{\partial \beta_z}{\partial t} + c\beta_z \frac{\partial \beta_z}{\partial z} = \frac{e}{m} \mu_0 c\beta_y H_z$$

Le equazioni di Maxwell, di continuità e del modello fluido del plasma descrivono completamente l'interazione di un'onda e.m. con un plasma.

# Simulazioni numeriche FDTD

Spazio e tempo sono discretizzati; Sistema accoppiato, bisogna stabilire un ordine di aggiornamento delle variabili, sia spaziale che temporale; Condizioni iniziali:

 $n_0 = cost, \beta_{y0} = 0, \beta_{z0} = 0, H_{x0} = 0,$ 

E<sub>y0</sub> = impulso gaussiano con e senza portante ottica; Condizioni al bordo: Absorbing Boundary Condition (ABC) 1° ordine;

Uso del Predictor Corrector dove necessario.

Simulazioni numeriche Struttura del programma

for (t = 0; t < maxtime; t++){  $H_r^{t+1/2} = f(H_r^{t-1/2}, E^t)$  $\beta_{y}^{t+1/2} = f(H_{x}^{t+1/2}, H_{x}^{t-1/2}, E^{t}, \beta_{z}^{t})$  $n^{t+1/2} = f(\beta_z^t, n^{t+1/2}, n^{t1/2})$  $J_{u}^{t+1/2} = f(\beta_{u}^{t+1/2}, n^{t+1/2})$  $E_x^{t+1} = f(H_x^{t+1/2}, E^t, J_u^{t1/2})$  $\beta_z^{t+1} = f(\beta_y^{t+1/2}, \beta_z^t, \beta_z^{t+1}, H_y^{t1/2})$ 

}

Simulazioni numeriche Verifica del programma

Per verificare il funzionamento si calcola la conducibilità del plasma, trascurando gli effetti del campo magnetico, poiché:

 $H \sim 10^{-3} E$ 

per piccole oscillazioni si ottiene:  $\sigma = \frac{e^2 n}{n\omega}$ 

Lontano da  $\tau \sim 1/\omega_p\,$  ci si aspetta un andamento simile a quello di un'onda e.m in un mezzo dispersivo. Si confronta l'andamento del campo E in un plasma e in un mezzo dispersivo, entrambi con la stessa conducibilità.

#### Simulazioni numeriche





### Mezzo dispersivo

Plasma

 $n = 10^{21} (m^{-3}), \sigma = 1.13 (1/\Omega m)$ 

 $E_0=1000 \text{ V/m}, \qquad durata \text{ impulso} = 200 \text{ fs} \\ dx = 440 \text{ nm}, \qquad dt = 0.73 \text{ fs} \qquad S_c = 0.5 = cdt/dx$ 

#### Simulazioni numeriche



Mezzo dispersivo

Plasma

 $n = 10^{21} (m^{-3}), \sigma = 1.13 (1/\Omega m)$ 

 $E_0 = 1000 \text{ V/m},$ dx = 4400 nm,

/m, durata impulso = 200 fs dt = 7.3 fs  $S_c = 0.5 = cdt/dx$ 

#### Simulazioni numeriche



## Mezzo dispersivo

Plasma

$$\begin{split} n &= 10^{24} (m^{-3}), \sigma = 1.13 * 10^3 (1/\Omega m) \\ \text{E}_0 &= 1000 \text{ V/m}, \quad \text{durata impulso} = 200 \text{ fs} \\ \text{dx} &= 440 \text{ nm}, \quad \text{dt} = 0.73 \text{ fs} \quad S_c = 0.5 = \text{cdt/dx} \end{split}$$

## Numerical simulation