### Plasma froid / décharge électrique

Réseau plasma, A.Bourdon et J.Paillol

On peut communiquer de l'Energie à un gaz, par exemple, en lui appliquant un champ électrique, E (f = q.E)

Si l'amplitude du champ électrique E est suffisante alors :

- Ionisation,
- Avalanche électronique
- Gaz ionisé

Pour appliquer un champ : système d'électrodes métalliques (d) Pour obtenir le champ suffisant :

- Haute Tension (V)
- Distance inter-électrode réduite ( E = V/d )

### Plasma froid / décharge électrique

# Pour augmenter le volume occupé par le plasma sans passer à l'arc : Barrières diélectriques

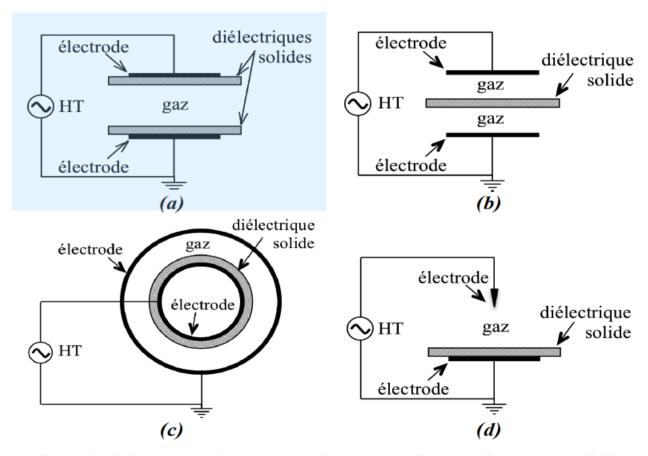
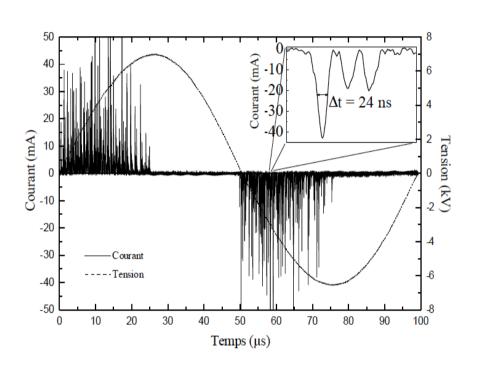
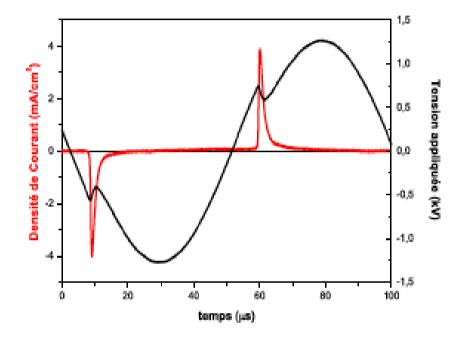


Figure 3 : Différentes configurations de Décharges à Barrières Diélectriques (DBD)

### Décharges à barrières diélectriques - DBD





DLPA (Hélium)



Anode

Cathode

DLPA (Hélium)

Figure 5 : Photographie rapide avec un temps de pause de 10 ns d'une décharge filamentaire

N.Naudé et al - Laplace

Les équations de conservation des plasmas (fluide)

A pression atmosphérique : particules (e, ions) = fluide chargé

$$rac{\partial N(\vec{r},t)}{\partial t} + rac{\partial (\vec{V}(\vec{r},t)N(\vec{r},t))}{\partial \vec{r}} = S(\vec{r},t)$$

Attention: V et S sont fonction de E ( NL ) à chaque instant!

$$div.(\vec{D}) = \rho$$

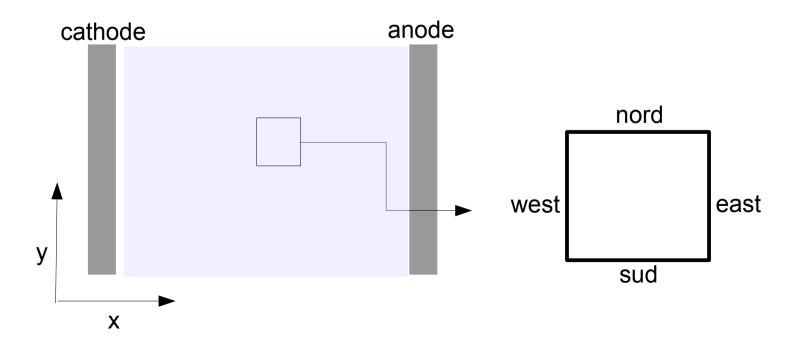
Equation de Poisson  $\Delta V = \rho / \epsilon$  à résoudre à chaque instant

### Intégration numérique des équations de conservation

$$div.(\vec{D}) = \rho$$

Méthode des volumes finis

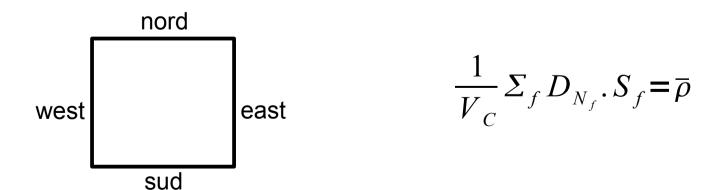
Volume de la décharge =  $\Sigma$  de mailles élémentaires



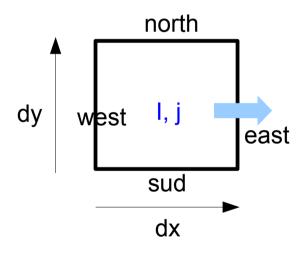
$$div.(\vec{D}) = \rho$$

$$\iiint_{VC} div. \vec{D} dv = \iiint_{VC} \rho dv$$

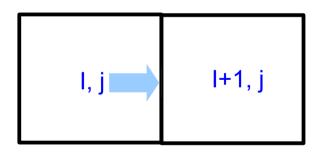
$$\oiint_{S} \vec{D} \cdot \vec{dS} = \bar{\rho} \cdot V_{C}$$



Exemple de calcul de flux sur une face : à l'EST

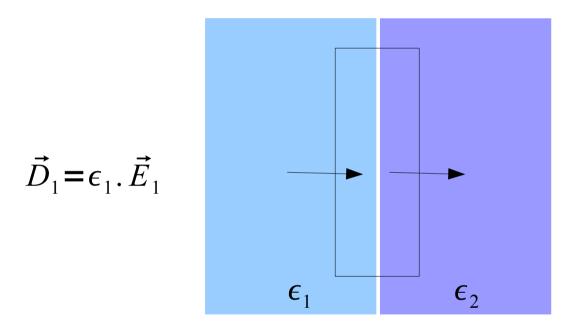


$$flux_e = \frac{1}{dx \cdot dy} \epsilon_{i,j} \cdot E_{Ne} \cdot dy$$



$$E_{Ne} = \frac{V_{i+1/2} - V_{i}}{dx/2}$$

# Relation de passage à l'interface de 2 milieux diélectriques



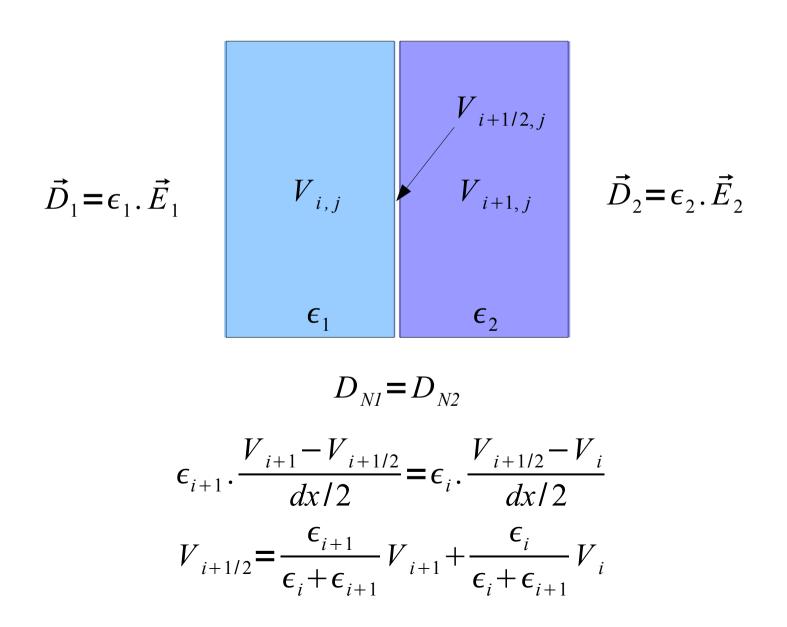
$$\vec{D}_2 = \epsilon_2 \cdot \vec{E}_2$$

$$\iiint_{V} div. \vec{D} dv = \iiint_{V} \rho dv$$

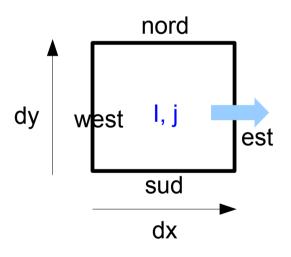
$$\oiint_{S} \vec{D}. \vec{dS} = \bar{\rho}. V$$

$$D_{NI} = D_{N2}$$

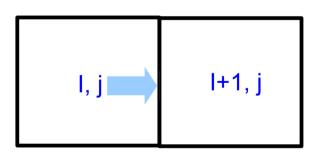
# Relation de passage à l'interface de 2 milieux diélectriques



Exemple de calcul de flux sur une face : à l'EST



$$flux_e = \frac{1}{dx \cdot dy} \epsilon_{i,j} \cdot E_{Ne} \cdot dy$$



$$flux_e = \frac{2 \cdot \epsilon_i \cdot \epsilon_{i+1}}{dx^{2 \cdot} (\epsilon_i + \epsilon_{i+1})} \cdot (V_{i+1} - V_i)$$

$$V_{e_{i,i}}$$

En sommant sur toutes les faces : EST - WEST - NORD - SUD

$$\begin{split} Ve_{i,j}.\,V_{i+1,j} + Vw_{i,j}.\,V_{i-1,j} + Vn_{i,j}.\,V_{i,j+1} + Vs_{i,j}.\,V_{i,j-1} \\ - (Ve_{i,j} + Vw_{i,j} + Vn_{i,j} + Vs_{i,j}).\,V_{i,j} = \rho_{i,j} \end{split}$$

Les coefficients Ve, Vw, Vn et Vs sont connus : trouver Vi,j?

#### Avant, conditions aux limites:

- Neuman en j=1, et j=ny :  $V_N = 0$  et  $V_S = 0$
- Dirichlet en i=1, et i=nx :  $E_{Ne}(i,j) = -\frac{U_A V_{i,j}}{dx/2}$

En i = nx, à l'anode, V = 
$$U_A$$
 et  $\rho_{i,j} = -Ve_{i,j}$ .  $U_A$ 

### Résolution numérique de l'équation de Laplace

$$\begin{aligned} Ve_{i,j}.V_{i+1,j} + Vw_{i,j}.V_{i-1,j} + Vn_{i,j}.V_{i,j+1} + Vs_{i,j}.V_{i,j-1} \\ - (Ve_{i,j} + Vw_{i,j} + Vn_{i,j} + Vs_{i,j}).V_{i,j} = \rho_{i,j} \\ \Sigma_{i,j} \end{aligned}$$

#### Méthode de relaxation :

#### Algorithme 16 Sur-relaxation successive (SOR)

- 1: Donner un point de départ  $x^{(0)} \in \mathbb{R}^n$
- 2: for  $k = 0, 1, 2, \ldots$  until convergence do
- for i = 1 : n do  $x_i^{(k+1)} = \omega x_{GS,i}^{(k+1)} + (1 \omega) x_i^{(k)}$
- end for
- 6: end for

$$\begin{split} V_{i,j} = & (1 - \omega). \, V_{i,j}^{old} + \\ & (Ve_{i,j}. \, V_{i+1,j} + Vw_{i,j}. \, V_{i-1,j} + Vn_{i,j}. \, V_{i,j+1} + Vs_{i,j}. \, V_{i,j-1} - \rho_{i,j}). \omega / \Sigma_{i,j} \end{split}$$

 $Vc_{i,j}$