

# Conducteur électrique en équilibre

MP

14 octobre 2008

# Table des matières

<b>1 Définitions</b>	<b>2</b>
1.1 Conducteur . . . . .	2
<b>2 Propriétés de l'équilibre pour un conducteur donnée</b>	<b>3</b>
2.1 Conséquence des définitions globale . . . . .	3
2.1.1 Le champs électrique est nul à l'intérieur d'un conducteur	3
2.1.2 Le conducteur est un volume équipotentiel . . . . .	3
2.1.3 La densité volumique de charge est nul dans un conduc- teur . . . . .	4
2.2 Cavité vide de charge dans un conducteur . . . . .	4
2.3 Champs électrique à la surface du conducteur . . . . .	4
<b>3 Système de conducteur en équilibre</b>	<b>5</b>
3.1 Il y a unicité des solutions . . . . .	5
3.2 Conducteur seul dans l'espace . . . . .	5
3.3 Influence électrique . . . . .	6
<b>4 Condensateur</b>	<b>7</b>
4.1 Capacité d'un condensateur . . . . .	7

# Chapitre 1

## Définitions

### 1.1 Conducteur

**Définition 1** *Un conducteur est un composant qui contient des charge mobiles, susceptible de se déplacer.*

**Définition 2** *On dit qu'un conducteur est à l'équilibre si il est à l'équilibre mécanique.*

*Toutes les charges à l'intérieur de ce conducteur doivent être à l'équilibre mécanique.*

*Considérons une charge mobile. Cette charge est à l'équilibre si :*

$$\sum \vec{F} = \vec{0}$$

# Chapitre 2

## Propriétés de l'équilibre pour un conducteur donnée

### 2.1 Conséquence des définitions globale

#### 2.1.1 Le champs électrique est nul à l'interieur d'un conducteur

Considérons un électron.  
Le système est à l'équilibre, on obtient donc :

$$q \cdot \vec{E} + m \cdot \vec{g} = \vec{0}$$

Ce qui implique que :

$$\vec{E} = \frac{-m \cdot \vec{g}}{q}$$

Par application numérique, on obtient un champs électrique de l'ordre du  $10^6 - 11$ ).

On peut donc considérer qu'à l'équilibre, sont champs équilibre est nul.

#### 2.1.2 Le conducteur est un volume équipotentiel

Sachant que :

$$\vec{E} = -\overrightarrow{\text{grad}}(V)$$

On obtient, qu'a l'équilibre, comme le champs est nul, le potentiel est une constante.

Un conducteur à l'équilibre est donc un volume équipotentiel

### 2.1.3 La densité volumique de charge est nul dans un conducteur

Nous avons vu que :

$$\operatorname{div}(\vec{E}) = \frac{\rho}{\varepsilon_0}$$

Ceci implique que  $\rho = 0$ . À l'intérieur du conducteur, les charges se compensent. L'excédent de charge est porté par la surface. Il y a donc une densité surfacique de charge.

## 2.2 Cavité vide de charge dans un conducteur

En considérant le fait qu'on ne peut pas avoir un extremum du potentiel dans une zone vide de charge, et qu'il y a continuité du potentiel à la traversé de la surface, le potentiel dans la cavité est le même que dans le conducteur.

## 2.3 Champs électrique à la surface du conducteur

Nous avons vu :

$$\vec{E}_{int} - \vec{E}_{ext} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \vec{n}$$

Or le champ intérieur est nul dans un conducteur à l'équilibre, nous l'avons vu. On obtient donc que :

$$\vec{E}_{ext} = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} \vec{n}$$

La mesure du champ électrique extérieur permet donc de connaître la densité surfacique  $\sigma$ .

# Chapitre 3

## Systeme de conducteur en équilibre

### 3.1 Il y a unicité des solutions

Considérons un ensemble de conducteurs. On démontre que si on à un ensemble de conducteur, et si on fixe des conditions (ex : La charge  $q_i$  ou le potentiel  $V_i$  du conducteur  $i$ ), alors  $V(M)$  est fixé (Et non défini à une constante près, comme habituellement).

De plus, on as :

$$\Delta V = \frac{\rho}{\epsilon_0} = 0$$

Car l'espace entre les conducteurs est vide de charge. On fait appelle aux conditions appellé conditions limite :

→ Si  $V_i$  est connu, à l'aide d'une relation de continuité par exemple

→ Si  $q_k$  est connu, à l'aide d'une surface de Gauss par exemple

Alors il existe une solution unique pour définir  $V(M)$

### 3.2 Conducteur seul dans l'espace

On pose la relation suivante :

$$Q = C.V$$

Avec  $Q$  la charge,  $C$  la capactié du conducteur, et  $V$  le potentiel.

Considérons une sphère de rayon  $r$ .

On obtient à l'aide d'une surface de Gauss que :

$$V = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0.r}$$

En posant que le potentiel est nul à l'infini (pour la constante).  
On obtient donc quand ce cas que :

$$C = 4\pi\varepsilon_0$$

### 3.3 Influence électrique

Considérons une sphère métallique conducteurs.  
Si on rapproche une charge de ce conducteur, la répartition des charges en surface est modifié, mais  $\rho$ , la densité volumique de charge demeure nulle.

# Chapitre 4

## Condensateur

**Définition 3** *Un condensateur est composé de deux conducteur en influence totale.*

### 4.1 Capacité d'un condensateur

Considérons un condensateur composée de deux conducteur sphérique 1, de charge  $Q_1$  et 2, de charge interieur (surface la plus proche de 1)  $Q_{2 \text{ int}}$ , et de charge exterieur  $Q_{2 \text{ ext}}$ , avec 1 interieur à 2.

Considérons une surface  $\Sigma$  sphérique contenu dans 2. Les conducteurs étant à l'équilibre, on obtient que :

$$\forall M \in \Sigma \iint_{\Sigma} \vec{E}(M) \cdot \vec{n} \cdot dS = 0 = \frac{Q_1 + Q_{2 \text{ int}}}{\epsilon_0}$$

Ceci implique que :

$$Q_{2 \text{ int}} = Q_1$$

Considérant maintenant un point M exterieur à 2. On obtient :

$$\iint \vec{E}(M) \cdot \vec{n} \cdot dS = \frac{Q_1 + Q_{2 \text{ int}} + Q_{2 \text{ ext}}}{\epsilon_0} = \frac{Q_{2 \text{ ext}}}{\epsilon_0}$$

Le champs entre les armatures ne dépend que de  $Q_1$ . On obtient donc :

$$Q_1 = C \cdot (V_1 - V_2)$$