

CHAPITRE 4

SYSTEMES DE CONDUCTEURS EN EQUILIBRE

OBJECTIFS:

- Etablir les propriétés électrostatiques des conducteurs: champ, potentiel, énergie.
- Etudier les propriétés d'un système de 2 conducteurs en influence.
- Appliquer ces résultats aux condensateurs: propriétés, capacité, forces sur les armatures.

I- CONDUCTEUR EN EQUILIBRE ELECTROSTATIQUE

1- Définitions

- Un conducteur est un matériau qui contient des charges mobiles. Ces charges se mettent en mouvement dès qu'elles sont dans un champ électrostatique.
- ★ exemples:
- métal: → porteurs de charge = e^- libres
 - gaz ionisé: → porteurs de charge = ions
 - électrolytes: → porteurs de charge = ions
- Un conducteur est en équilibre lorsque les charges libres qu'il contient sont toutes au repos.
- ★ charge libre: barycentre d'un ensemble de porteurs de charge.

2- Propriétés d'un conducteur en équilibre

→ Le champ électrostatique est nul à l'intérieur de tout conducteur en équilibre:

$$\rightarrow \text{charges libres au repos} \Rightarrow \vec{F} = \vec{0} \iff \vec{E} = \vec{0}$$

→ Le potentiel est constant à l'intérieur et sur la surface d'un conducteur en équilibre.

$$\rightarrow \vec{E} = \vec{0} \Rightarrow V = C^{\text{te}} \text{ à l'intérieur}$$

par continuité, $V = C^{\text{te}}$ à la surface

★ la surface d'un conducteur en équilibre est une équipotentielle.

★ les lignes de champ sont normales à la surface pour un conducteur chargé

→ Si le conducteur en équilibre est chargé, cette charge ne peut être que surfacique.

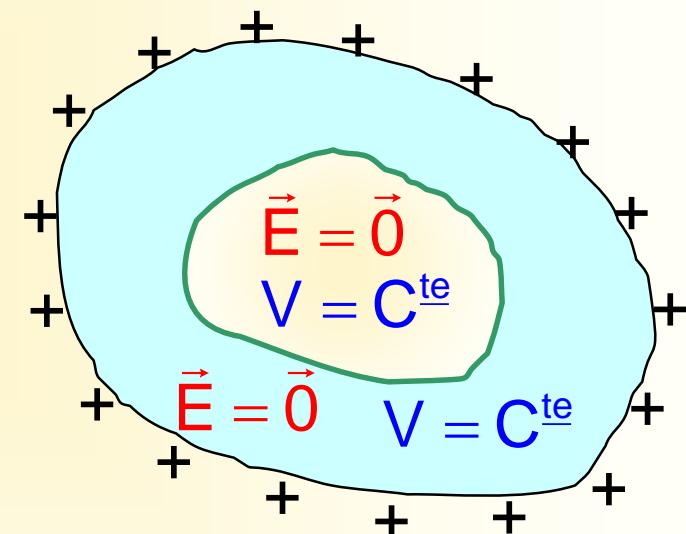
$$\rightarrow \operatorname{div} \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \Rightarrow \rho = 0 \text{ car } \vec{E} = \vec{0}$$

→ Cas d'un conducteur creux chargé:

$$\vec{E} = \vec{0} \Rightarrow V = C^{\text{te}} \text{ partout}$$

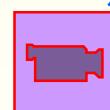
→ la surface intérieure est une équipotentielle

→ il ne peut pas y avoir de charges sur la surface intérieure de la cavité



→ Applications:

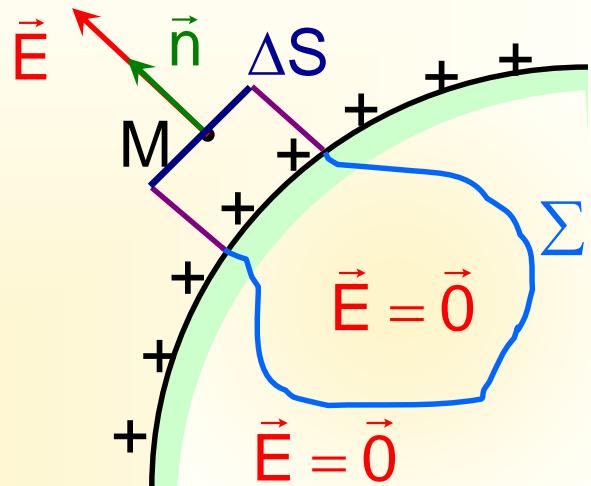
- ★ charge d'un conducteur, initialement neutre, par contact.
- ★ cage de Faraday.



3- Champ au voisinage d'un conducteur

a- Théorème de Coulomb

→ Le champ électrostatique présente une discontinuité à la traversée de la surface d'un conducteur en équilibre.



- S surface fermée = $\Sigma + \text{tube} + \Delta S$
- M infiniment voisin de la surface du conducteur.
- \vec{n} normale à la surface en M .

$$\Phi_{\vec{E}/S} = \iint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \Phi_{\vec{E}/\Delta S} + \Phi_{\vec{E}/\text{tube}} + \Phi_{\vec{E}/\Sigma} = \frac{\sigma \Delta S}{\epsilon_0}$$

d'où

$$\vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \cdot \vec{n}$$

champ au voisinage d'un conducteur en équilibre

b- "Pouvoir des pointes"

→ Sphère de rayon R au potentiel V :

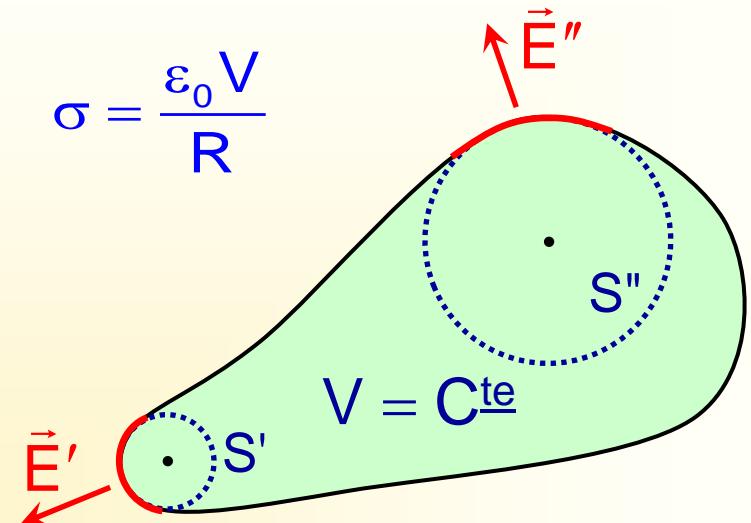
$$\sigma = \frac{\epsilon_0 V}{R}$$

→ Sphère S' de rayon R' : $\sigma' = \frac{\epsilon_0 V}{R'}$

→ Sphère S'' de rayon R'' : $\sigma'' = \frac{\epsilon_0 V}{R''}$

★ Au voisinage de la surface, $E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$

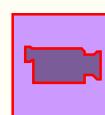
$$R' \ll R'' \Rightarrow \sigma' \ll \sigma'' \Rightarrow E' \ll E''$$



→ A la surface d'un conducteur en équilibre au potentiel V , le champ électrostatique sera très intense au voisinage d'une pointe.

⇒ ionisation de l'air ⇒ décharge (paratonnerre, avion,...)

⇒ impossibilité de conserver la charge pour un conducteur chargé muni de pointes.



c- Pression électrostatique

Au voisinage de la surface: $\vec{E}(M) = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n} = \vec{E}_1(M) + \vec{E}_2(M)$

→ $\vec{E}_1(M)$ champ créé par dS

→ $\vec{E}_2(M)$ champ créé par le reste de la surface

$$\vec{E}_2 = \vec{E} - \vec{E}_1 = \left(\frac{\sigma}{\epsilon_0} - \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \right) \cdot \vec{n} = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \cdot \vec{n}$$

⇒ l'élément de surface dS va subir une force:

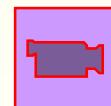
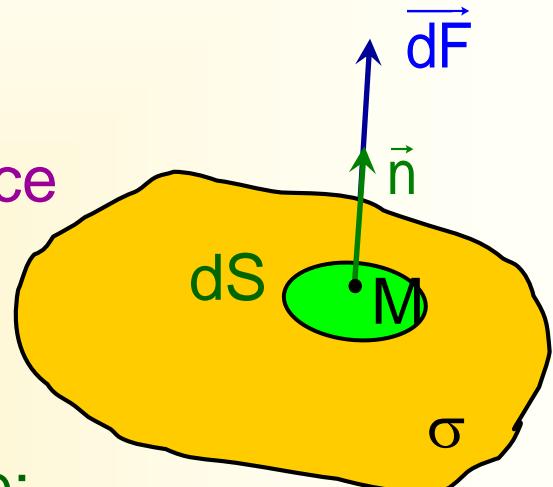
$$\vec{dF} = dq \cdot \vec{E}_2 = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} \cdot dS \cdot \vec{n}$$

→ Par définition, $p = \frac{dF}{dS} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0}$ est la pression électrostatique

★ \vec{dF} toujours dirigée suivant \vec{n}

★ Si σ très grand, les charges quittent le conducteur

⇒ émission par effet de champ



4- Capacité d'un conducteur en équilibre

En un point M d'un conducteur en équilibre, de surface S et de densité σ , le potentiel s'écrit:

$$V(M) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iint_S \frac{\sigma \cdot dS}{r}$$

Sa charge totale est: $Q = \iint_S \sigma \cdot dS$

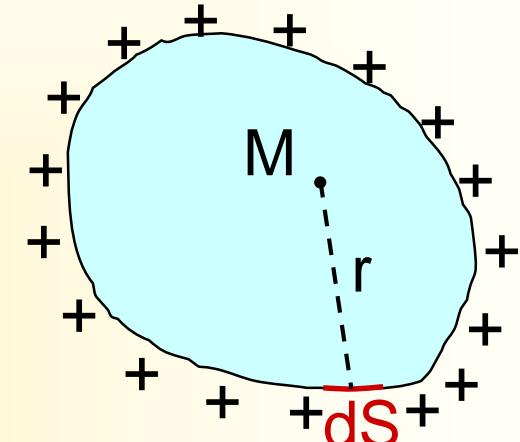
Si $\sigma \rightarrow k\sigma$ alors: $\begin{cases} V'(M) = k \cdot V(M) \\ Q' = k \cdot Q \end{cases} \Rightarrow \frac{Q}{V} = \frac{Q'}{V'} = C_{te}$

On pose: $\boxed{\frac{Q}{V} = C}$ capacité d'un conducteur isolé en équilibre

★ C toujours > 0

★ Unité: Farad (coulomb.volt $^{-1}$)

★ Exemple: $C_{terre} = 4\pi\epsilon_0 R = 710 \mu F$



5- Energie d'un système de conducteurs chargés en équilibre

★ La distribution est surfacique et V constante sur la surface.

→ Cas d'un seul conducteur:

$$E_e = \frac{1}{2} \iint_S \sigma \cdot V \cdot ds = \frac{1}{2} \cdot V \cdot \iint_S \sigma \cdot ds = \frac{1}{2} Q \cdot V$$

$$E_e = \frac{1}{2} Q \cdot V = \frac{1}{2} C \cdot V^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

→ Cas d'un système de n conducteurs:

Conducteur A_i : charge Q_i et potentiel $V_i \Rightarrow E_e(i) = \frac{1}{2} Q_i V_i$

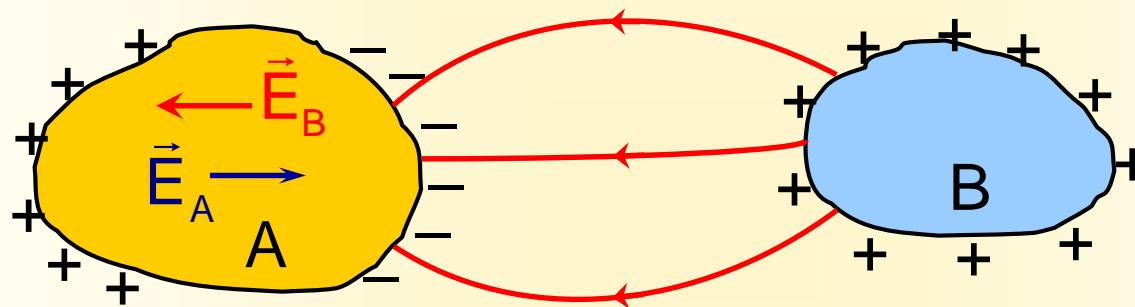
Pour n conducteurs $A_1, A_2, \dots, A_i, \dots, A_n$:

$$E_e = \frac{1}{2} \sum_i Q_i V_i$$

II- INFLUENCE ELECTROSTATIQUE

1- Expérience fondamentale. Définition de l'influence

- conducteur A isolé, neutre, en équilibre.
- conducteur B isolé, chargé, en équilibre.



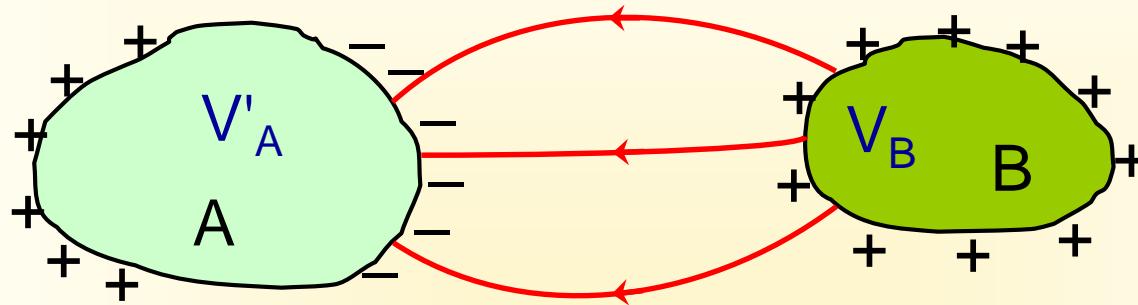
conducteur influencé

conducteur influençant

- déplacement des charges libres de A sous l'influence de \vec{E}_B
- à l'équilibre, $\vec{E}_A = -\vec{E}_B$
- ➔ La répartition des charges superficielles du conducteur A est modifiée \Rightarrow A a été influencé par le champ de B

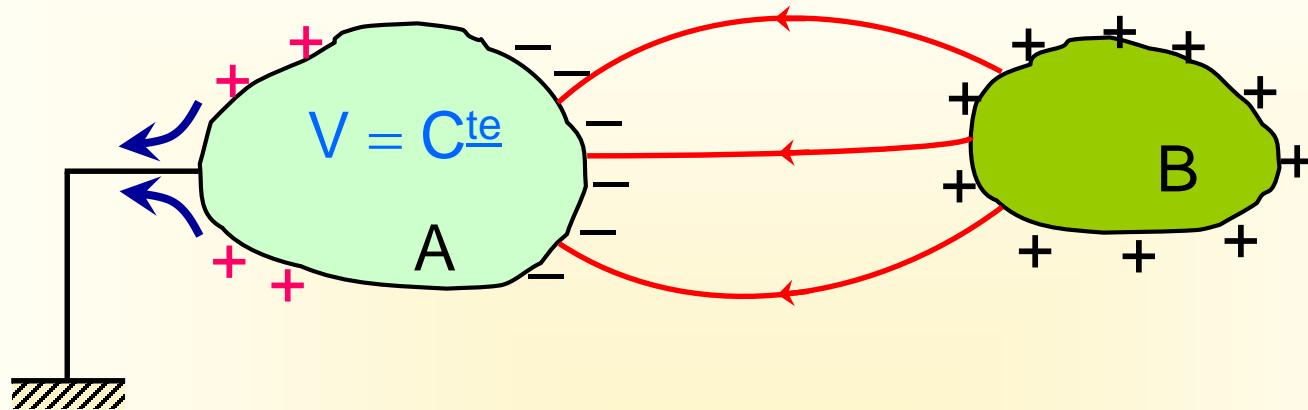
2- Etats possibles d'un conducteur

a- Conducteur isolé



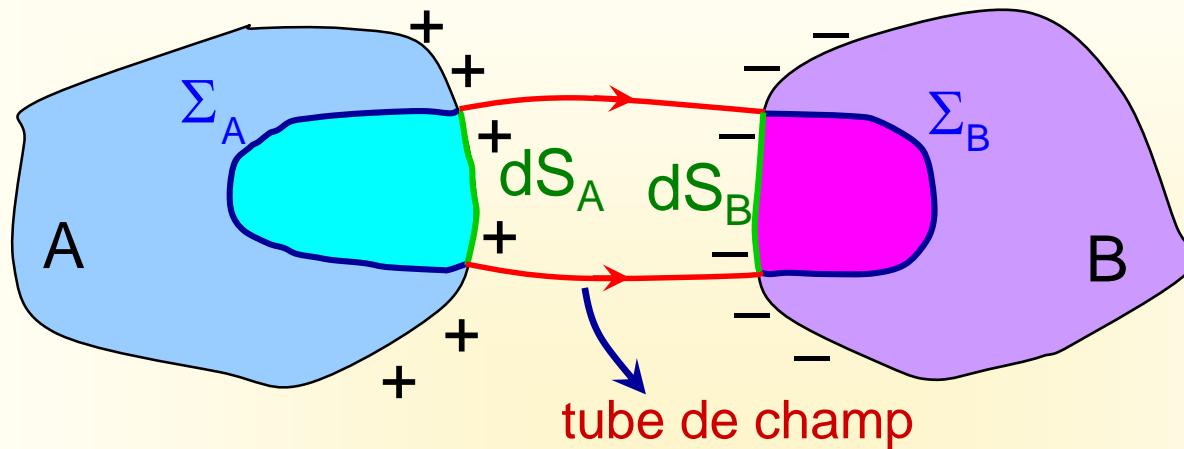
- Initialement, A est neutre et isolé $\Rightarrow Q_A = V_A = \sigma_A = 0$
- Après influence par B chargé, $V'_A \neq 0$ alors que $Q'_A = 0$
- Pour un conducteur isolé, l'influence conserve la charge totale mais modifie la répartition des charges sur la surface et donc son potentiel.
- à charge constante, σ et V peuvent varier.

b- Conducteur à potentiel constant



- Les charges \oplus de A "s'écoulent" vers la terre.
- ➔ L'influence modifie la charge totale d'un conducteur maintenu à un potentiel constant.
- à potentiel constant, σ et Q peuvent varier.

3- Théorème des éléments correspondants



→ dS_A et dS_B sont des éléments correspondants.

→ Th. de Gauss appliqué à la surface fermée [$\Sigma_A + \Sigma_B + \text{tube}$] :

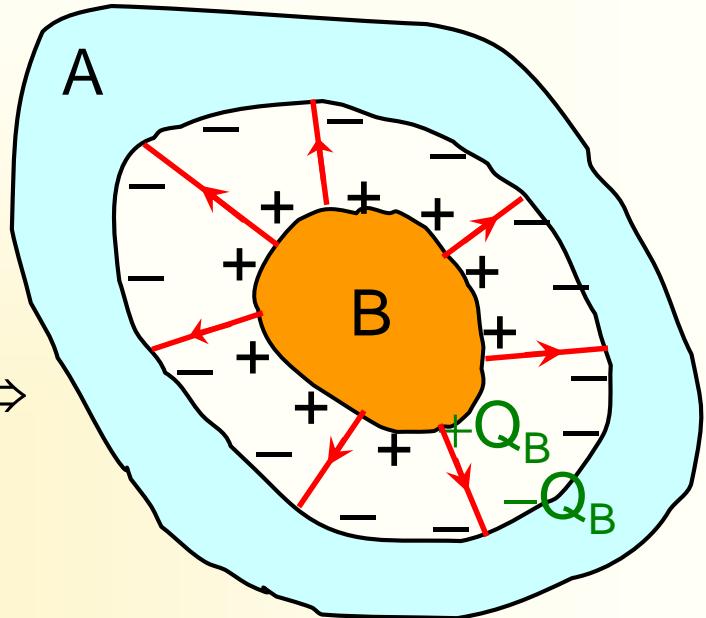
$$\iint_S \vec{E} \cdot \overrightarrow{dS} = \Phi_{\vec{E}/\Sigma_A} + \Phi_{\vec{E}/\Sigma_B} + \Phi_{\text{tube}} = \frac{\Sigma_{\text{Qint}}}{\epsilon_0} = 0 \Leftrightarrow \underline{dq_A = -dq_B}$$

→ Théorème: Les charges de deux éléments correspondants sont égales et opposées.

4- Influence totale

- Il y a influence totale lorsque le conducteur A (influencé) entoure complètement le conducteur B (influençant).
- Th. des éléments correspondants ⇒ $-Q_B$ sur la surface intérieure de A
- Face extérieure de A: différents cas:

- ★ A relié au sol: $V_A = 0 \Rightarrow Q_{ext} = 0$
- ★ A isolé et initialement neutre: $Q_{ext} = -Q_{int} = +Q_B$
- ★ A isolé et initialement chargé $+Q_0$: $Q_{ext} = Q_0 + Q_B$



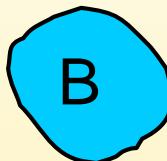
5- Ecrans électriques

a- Conducteur creux maintenu à potentiel constant

★ A chargé Q_A , $Q_B = 0$

$\Rightarrow S_{int}$ charge $-Q_A$

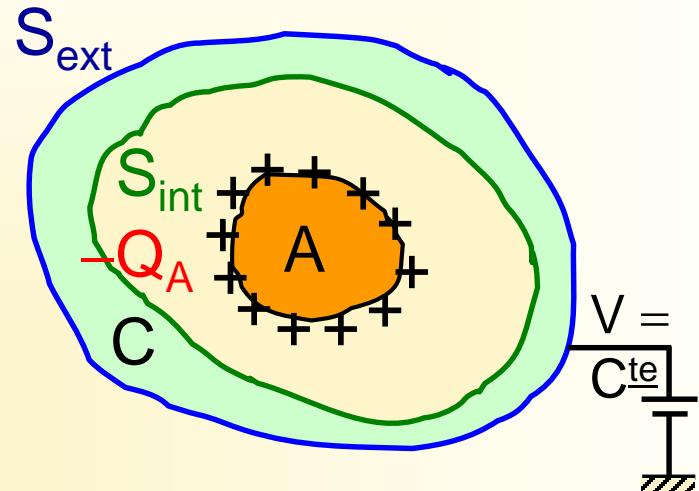
S_{ext} invariante



★ B chargé

V reste constant

$\Rightarrow S_{int}$ invariante



→ C joue le rôle d'un écran électrique (blindage)

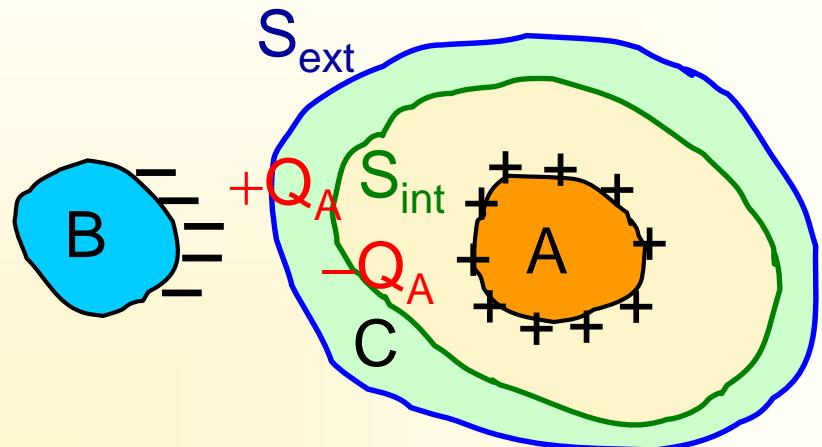
(en pratique, $V = 0$, le blindage est "à la masse")

b- Conducteur creux isolé ($Q_C = C^{te}$)

★ A chargé Q_A , $Q_B = 0$

⇒ S_{ext} : charge $+Q_A$

⇒ C n'est pas un écran



★ B chargé , $Q_A = 0$

⇒ pas d'influence sur S_{int} et A (conducteur creux)

⇒ C est un écran électrique pour l'intérieur du conducteur
(cage de Faraday)

→ Pour réaliser un écran électrique parfait il suffit de maintenir à potentiel constant un conducteur creux.

III- ETATS D'EQUILIBRE D'UN SYSTEME DE CONDUCTEURS: étude théorique.

1- Etat d'équilibre d'un système

Un **état d'équilibre** d'un système de conducteurs est défini par la connaissance du **potentiel** ou/et de la **charge** de chaque conducteur.

2- Unicité de l'état d'équilibre

→ Conducteur isolé : pour un conducteur isolé dans le vide, l'état d'équilibre est défini de façon unique si l'on connaît son potentiel V_0 :

- $V(M)$ est défini de façon unique.
- $\vec{E}(M)$ est défini de façon unique.
- la densité de charge σ est définie en tout point de la surface du conducteur.

→ Système de n conducteurs isolés et chargés : la connaissance des potentiels V_1, V_2, \dots, V_n définit de manière unique le potentiel $V(M)$ en tout point de l'espace.

- Q_1, Q_2, \dots, Q_n sont définies de façon unique.
- $\sigma_1, \sigma_2, \dots, \sigma_n$ sont définies.

3- Principe de superposition des états d'équilibre

Soit un système de conducteurs et 2 états d'équilibre:

→ Etat 1: $\sigma = \sigma_{1i}$ et $V = V_{1i}$ sur le conducteur i

→ Etat 2: $\sigma = \sigma_{2i}$ et $V = V_{2i}$ sur le conducteur i

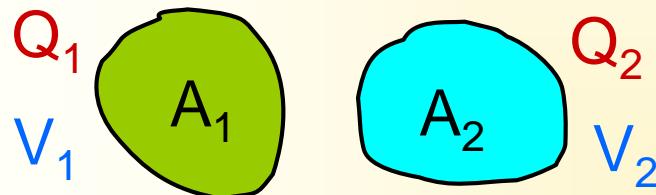
→ Le principe de superposition des états d'équilibre affirme que l'état défini par :

$\sigma = \sigma_{1i} + \sigma_{2i}$ et $V = V_{1i} + V_{2i}$ sur le conducteur i

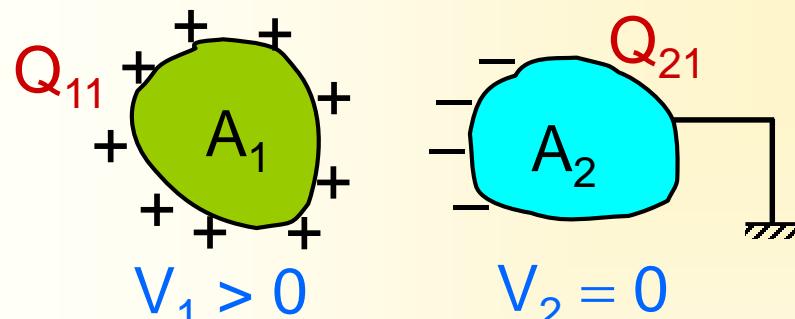
est aussi un état d'équilibre.

3- Capacités et coefficients d'influence d'un système de conducteurs

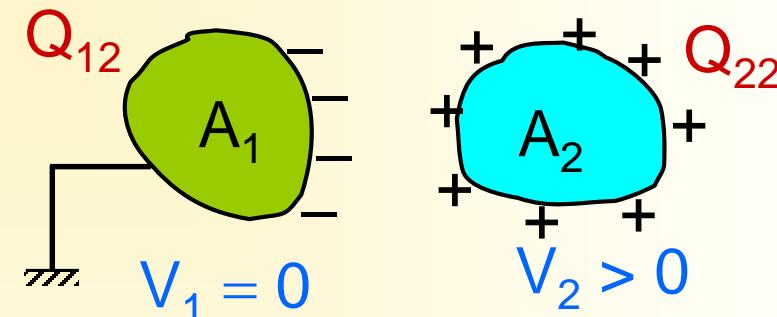
Soit un système de 2 conducteurs en équilibre:



≡ superposition de 2 états d'équilibre:



Etat 1



Etat 2

Donc:
$$\begin{cases} Q_1 = Q_{11} + Q_{12} = C_{11}V_1 + C_{12}V_2 \\ Q_2 = Q_{21} + Q_{22} = C_{21}V_1 + C_{22}V_2 \end{cases}$$

→ Définitions

- C_{11} = capacité du conducteur A_1 en présence de A_2 .
- C_{22} = capacité du conducteur A_2 en présence de A_1 .
- C_{12} = coefficient d'influence de A_2 sur A_1 .
- C_{21} = coefficient d'influence de A_1 sur A_2 .
- $Q_{11} = C_{11}V_1$ = charge propre du conducteur A_1 .
- $Q_{12} = C_{12}V_2$ = charge qui apparaît sur A_1 influencé par A_2
 - ⇒ Q_{12} de signe opposé à V_2
 - ⇒ C_{12} et C_{21} sont toujours < 0

4- Généralisation

Pour un système de n conducteurs en influence, on a:

$$\left\{ \begin{array}{l} Q_1 = C_{11}V_1 + C_{12}V_2 + \dots + C_{1n}V_n \\ Q_2 = C_{21}V_1 + C_{22}V_2 + \dots + C_{2n}V_n \\ \vdots \\ Q_n = C_{n1}V_1 + C_{n2}V_2 + \dots + C_{nn}V_n \end{array} \right.$$

c'est à dire:

$$Q_i = \sum_{j=1}^n C_{ij}V_j$$

avec: $\begin{cases} C_{ij} = C_{ji} < 0 \\ C_{ii} > 0 \end{cases}$

→ l'indice i correspond au conducteur influencé, et l'indice j au conducteur influençant.

→ Les charges sont des fonctions linéaires et homogènes des potentiels.

IV- CONDENSATEURS

1- Définitions

→ Un condensateur est un ensemble de 2 conducteurs en influence totale.

→ A_1 = armature interne de charge Q_1

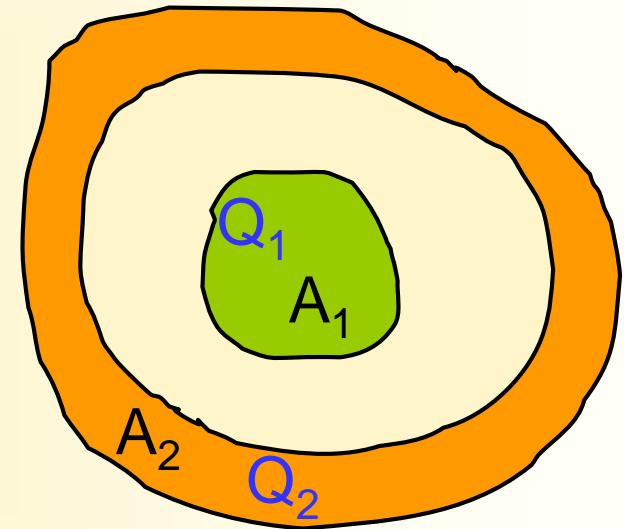
→ A_2 = armature externe de charge

$$Q_2 = -Q_1 + Q_{2\text{ext}}$$

→ $Q_1 = Q$ est la charge du condensateur

→ Relations générales:

$$\begin{cases} Q_1 = C_{11}V_1 + C_{12}V_2 \\ Q_2 = C_{21}V_1 + C_{22}V_2 \end{cases}$$



→ On peut réaliser un état d'équilibre où on a: $\begin{cases} V_1 \neq 0 \\ V_2 = 0 \end{cases}$

$$\Rightarrow \begin{cases} Q_1 = C_{11}V_1 \\ Q_2 = C_{21}V_1 \end{cases} \quad \text{or} \quad Q_1 = -Q_2 \quad (Q_{2\text{ext}} = 0 \text{ car } V_2 = 0)$$

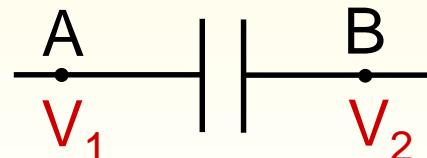
d'où $C_{11} = -C_{21} = -C_{12} = C$ Capacité du condensateur

$$Q_1 = C_{11}V_1 + C_{12}V_2 \quad \Rightarrow \quad Q = C(V_1 - V_2)$$

→ La charge d'un condensateur est proportionnelle à la différence de potentiel qui existe entre ses armatures.

→ La capacité C dépend de la géométrie (forme) des armatures.

→ Schéma d'un condensateur:



2- Calcul de capacités

a- Méthode générale

- ① → Calcul de \vec{E} entre les armatures (Th. de Gauss).
- ② → Calcul de la circulation de \vec{E} entre les armatures.

$$V_1 - V_2 = \int_{A_1}^{A_2} \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

- ③ → Calcul de C.

$$Q = \iint_S \sigma \cdot dS \quad \text{et} \quad C = \frac{Q}{V_1 - V_2}$$

b- Condensateur plan

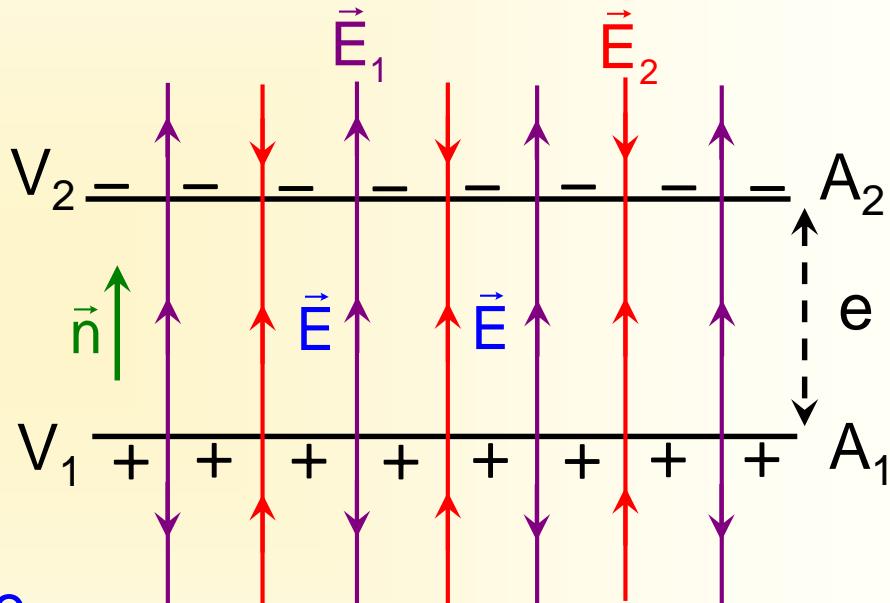
- Armatures A_1 et A_2 : plans de surface S séparés d'une distance e ($S \gg e$) et portés aux potentiels V_1 et V_2 .
- Densités de charges uniformes: $+\sigma$ sur A_1 et $-\sigma$ sur A_2 .

$$\left. \begin{aligned} \vec{E}_1 &= \pm \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \\ \vec{E}_2 &= \pm \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n}$$

①

$$② V_1 - V_2 = \int_{A_1}^{A_2} \vec{E} \cdot d\vec{l} = E \cdot e = \frac{\sigma \cdot e}{\epsilon_0}$$

$$③ Q = \sigma \cdot S \quad \Rightarrow \quad C = \frac{\epsilon_0 S}{e}$$



c- Condensateur sphérique

→ Armature A_1 : sphère de rayon R_1 .

→ Armature A_2 : sphère de rayon R_2 .

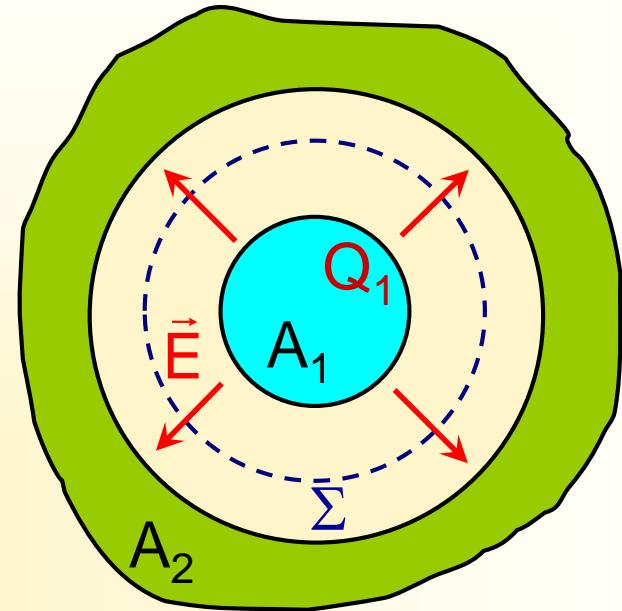
① Σ surface de Gauss de rayon $r \Rightarrow$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r^2} \vec{u}_r$$

② Circulation de \vec{E} entre A_1 et A_2 :

$$\int_{A_1}^{A_2} \vec{E} \cdot d\vec{r} = V_1 - V_2 = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0} \int_{R_1}^{R_2} \frac{dr}{r^2}$$

$$③ C = \frac{Q_1}{V_1 - V_2} = 4\pi\epsilon_0 \left(\frac{R_1 R_2}{R_2 - R_1} \right)$$



3- Propriétés des condensateurs

a- Accumulation d'électricité

Un condensateur est un "réservoir" d'électricité.

→ Conducteur A_1 sphérique isolé au potentiel V : $Q = 4\pi\epsilon_0 RV$

→ Si on entoure A_1 par un autre conducteur sphérique de rayon $R+e$ (avec $R \gg e$) au potentiel 0, Q devient:

$$Q' = 4\pi\epsilon_0 \frac{R^2}{e} V \quad \Rightarrow \quad \frac{Q'}{Q} = \frac{R}{e} \square 1$$

→ Pour une ddp donnée, on peut placer une charge beaucoup plus grande sur un condensateur que sur un conducteur isolé.

→ Un condensateur sera caractérisé par:

→ sa capacité.

→ la ddp ($V_1 - V_2$) maximum qu'il peut supporter.

b- Groupement de condensateurs

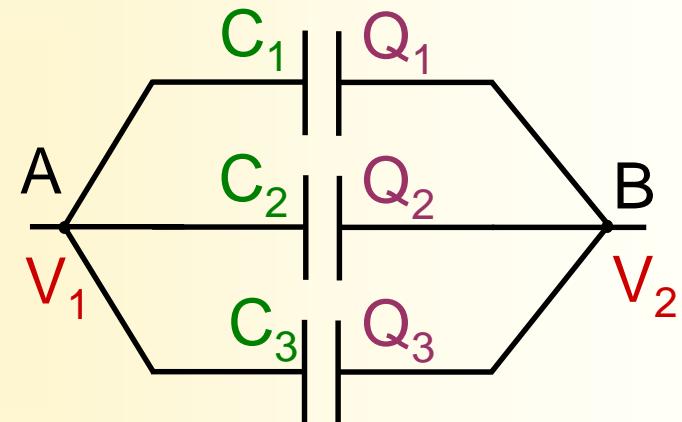
→ On groupe le condensateurs pour obtenir un condensateur équivalent:

- capacité plus grande (groupement parallèle).
- ddp plus grande (groupement série).

★ Groupement parallèle

- armatures internes: potentiel V_1 .
- armatures externes: potentiel V_2 .
- charge du groupement:

$$Q = Q_1 + Q_2 + Q_3 = (C_1 + C_2 + C_3)(V_1 - V_2) = C(V_1 - V_2)$$

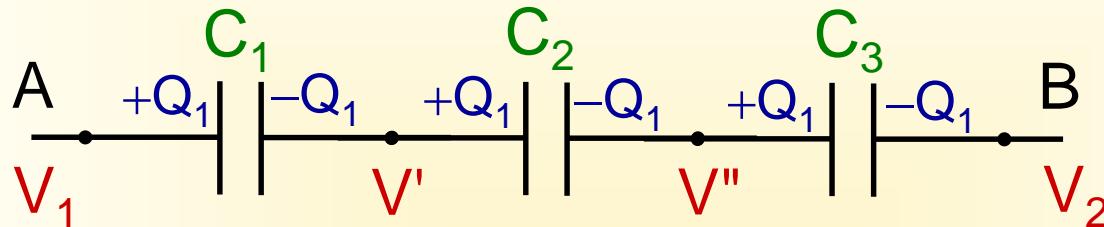


→ Pour n condensateurs groupés en parallèle, le condensateur équivalent a une capacité:

$$C = \sum_1^n C_i$$

★ Groupement série

→ l'armature interne d'un condensateur est reliée à l'armature externe du suivant, etc.....



→ tous les condensateurs portent la même charge Q_1 .

$$V_1 - V_2 = (V_1 - V') + (V' - V'') + (V'' - V_2)$$

d'où $V_1 - V_2 = Q_1 \left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \frac{1}{C_3} \right) = \frac{Q_1}{C}$

→ Pour n condensateurs groupés en série, le condensateur équivalent a une capacité:

$$\frac{1}{C} = \sum_1^n \frac{1}{C_i}$$

4- Condensateur avec diélectrique

- On place un isolant solide (mica, papier paraffiné, verre,...) ou liquide (huile minérale) ou de l'air entre les armatures.
- La capacité du condensateur est multipliée par un facteur ϵ_r .

$$C = \epsilon_r C_0$$

- ϵ_r est la permittivité de l'isolant.
 - air sec: $\epsilon_r = 1,00058 \approx 1$ (vide)
 - mica: $\epsilon_r \approx 8$
 - verres: $\epsilon_r \approx 4$ à 7
 - paraffine: $\epsilon_r \approx 2,1$
- Potentiel disruptif: si la ddp entre les armatures devient trop grande, le diélectrique devient conducteur et une étincelle se produit entre les armatures: le condensateur "claqué".

5- Energie d'un condensateur

→ Condensateur = système de 2 conducteurs en influence.

$$\Rightarrow E_e = \frac{1}{2} Q_1 V_1 + \frac{1}{2} Q_2 V_2$$

→ En général, on a $Q_2 = -Q_1$

$$\Rightarrow E_e = \frac{1}{2} QV = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C}$$

avec $Q = Q_1$ et $V = V_1 - V_2$

→ Localisation de l'énergie électrostatique:

$$-\Delta E_e = W(\text{forces électrostatiques}) \Rightarrow \vec{F}_{\text{élec}} \neq \vec{0} \Rightarrow \vec{E} \neq \vec{0}$$

→ l'énergie électrostatique est localisée (ou stockée) dans les régions où le champ n'est pas nul.

→ Dans un condensateur, l'énergie est localisée entre les armatures.

→ Densité d'énergie électrostatique d'un condensateur:

→ Exemple: condensateur plan

$$\begin{cases} C = \epsilon_0 \frac{S}{e} \\ V_1 - V_2 = V = E \cdot e \end{cases} \Rightarrow E_e = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2 v$$

avec $v = S \cdot e = \text{volume du condensateur où est localisée } E_e$.

→ Plus généralement, on définit la densité d'énergie électrostatique par:

$$\boxed{\frac{dE_e}{dv} = \frac{1}{2} \epsilon_0 E^2}$$

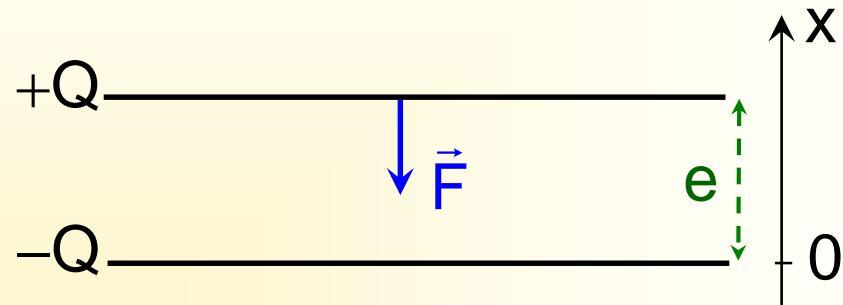
→ Forces agissant sur les armatures d'un condensateur:

→ A l'aide de la pression électrostatique:

$$\vec{F} = \frac{\sigma^2}{2\epsilon_0} S \vec{n} \quad (\text{attractive})$$

$$C = \frac{\epsilon_0 S}{e} \quad Q = \frac{\epsilon_0 S}{e} \cdot V$$

$$\sigma = \frac{Q}{S} \quad \text{d'où}$$



$$|\vec{F}| = \frac{\epsilon_0 S}{2e^2} V^2 = \frac{Q^2}{2\epsilon_0 S}$$

→ A l'aide de la variation d'énergie à charge constante:

Déplacement dx de l'armature $\Rightarrow dW_{op} = -\vec{F} \cdot \vec{dx}$

Système isolé donc $dW_{op} = dE_e$

alors:

$$|\vec{F}| = - \left[\frac{dE_e}{dx} \right]_{Q=C^{te}}$$

→ A l'aide de la variation d'énergie à potentiel constant:

- Au cours du déplacement, la charge Q varie donc la source fournit une énergie $dW_s = VdQ$
- la variation d'énergie électrostatique est alors:

$$dE_e = dW_{op} + dW_s = -|\vec{F}| \cdot dx + V \cdot dQ$$

or, pour un condensateur: $dE_e = d\left(\frac{1}{2}QV\right)_{V=C^{te}} = \frac{1}{2}V \cdot dQ$

d'où $|\vec{F}| \cdot dx = \frac{1}{2}V \cdot dQ = dE_e$

et

$$|\vec{F}| = \left[\frac{dE_e}{dx} \right]_{V=C^{te}}$$