

CHAPITRE 6

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 au repos.

2- Propriétés d'un conducteur en équilibre

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

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

→ 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

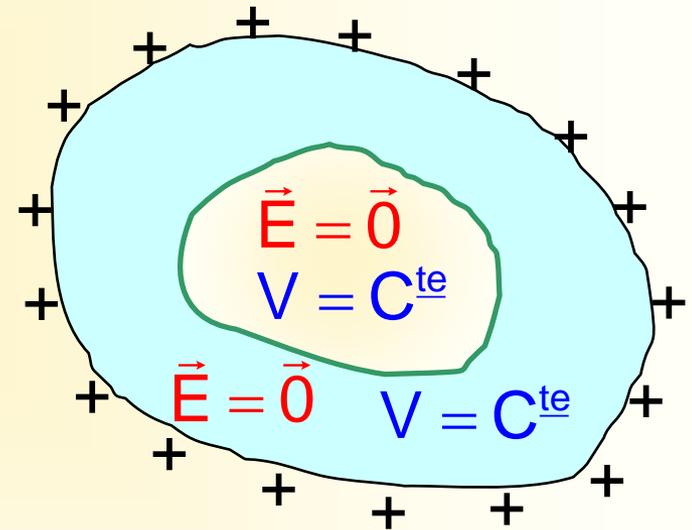
→ Si le **conducteur** en équilibre est chargé, cette charge ne peut être que surfactive.

→ 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

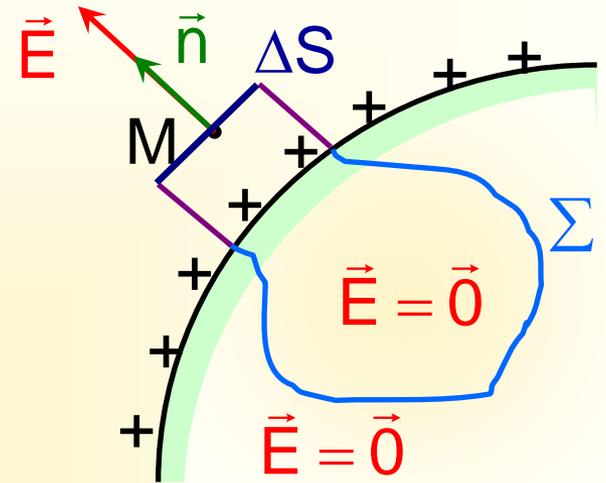


3- Champ au voisinage d'un conducteur

a- Théorème de Coulomb

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

- S surface fermée = Σ + tube + ΔS
- 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:

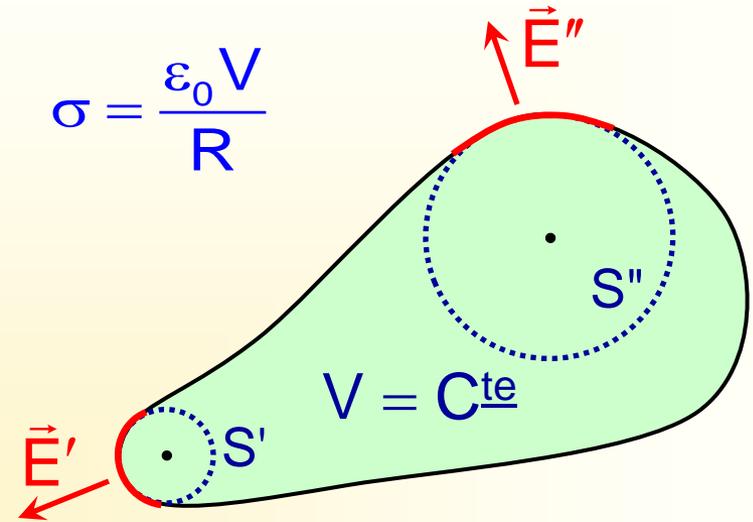
$$\sigma = \frac{\epsilon_0 V}{R}$$

→ 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, $E = \frac{\sigma}{\epsilon_0}$

$$R' < R'' \Rightarrow \sigma' > \sigma'' \Rightarrow E' > E''$$



➔ 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.

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: $Q = \iint_S \sigma \cdot dS$

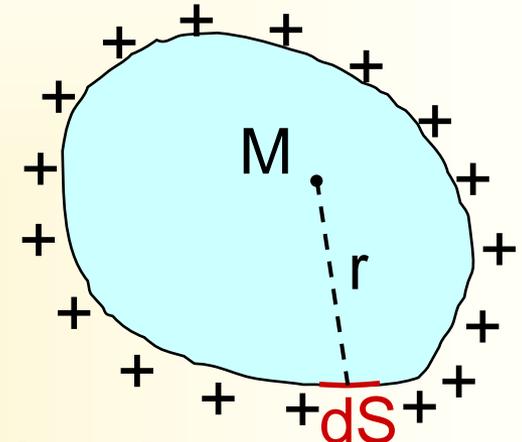
Si $\sigma \rightarrow k\sigma$ alors:
$$\begin{cases} V'(M) = k \cdot V(M) \\ Q' = k \cdot Q \end{cases} \Rightarrow \frac{Q}{V} = \frac{Q'}{V'} = C^{te}$$

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 $A_1, A_2, \dots, A_i, \dots, A_n$:

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

Application

Champ électrostatique crée par une boule métallique

Considérons une boule en métal de rayon R ayant une charge globale Q .

A l'équilibre, comment se répartissent les charges dans le conducteur ?

En déduire l'expression de la densité surfacique de charge σ (en C/m^2).

Que vaut le champ électrostatique dans le conducteur ?

En appliquant le théorème de Coulomb, vérifier qu'à la surface du conducteur : $E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^2}$

En utilisant le théorème de Gauss, montrer que l'intensité du champ électrostatique crée à la distance r ($r \geq R$) du centre du conducteur est : $E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$

Corrigé

A l'équilibre, les charges se répartissent uniformément sur la surface.

$$\sigma = \frac{Q}{S} = \frac{Q}{4\pi R^2} \text{ en C/m}^2.$$

S est la surface d'une sphère.

Dans un conducteur à l'équilibre, le champ électrostatique est nul.

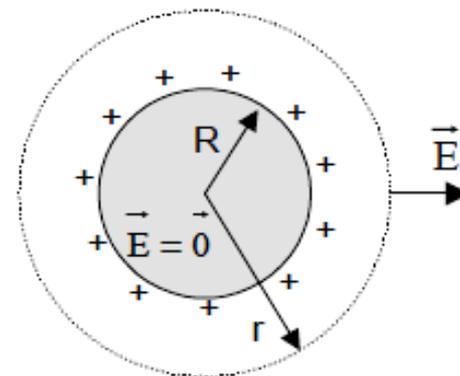
A la surface (théorème de Coulomb) :
$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^2}$$

Considérons une surface fermée sphérique de rayon r .

Le flux du champ électrostatique à travers cette surface est : $\Phi = ES = E 4\pi r^2$

L'application du théorème de Gauss donne :
$$E 4\pi r^2 = \frac{Q}{\epsilon_0}$$

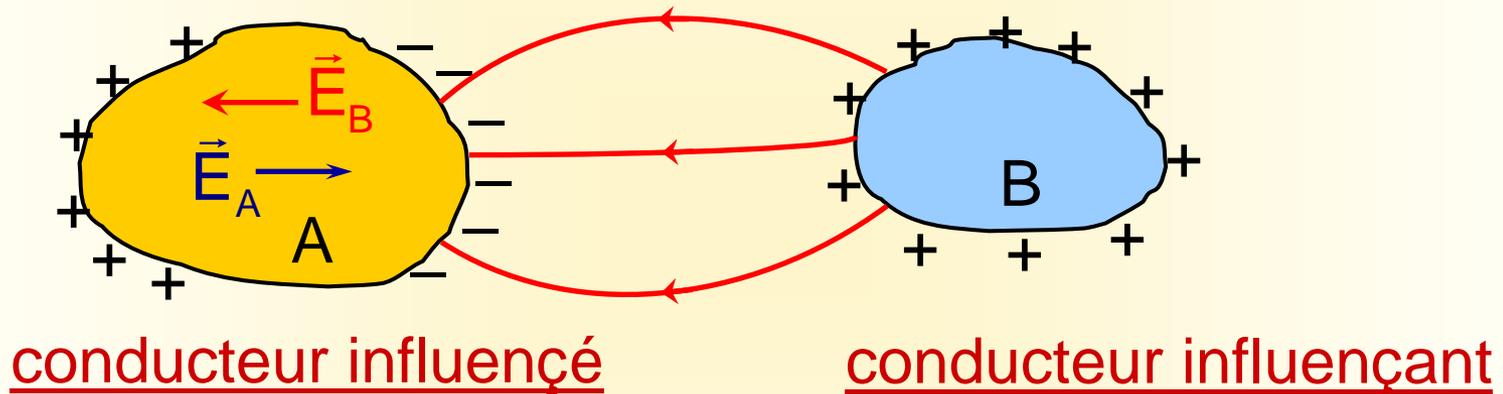
L'intensité du champ électrostatique à la distance $r \geq R$ est donc :
$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$



II- INFLUENCE ELECTROSTATIQUE

1- Expérience fondamentale. Définition de l'influence

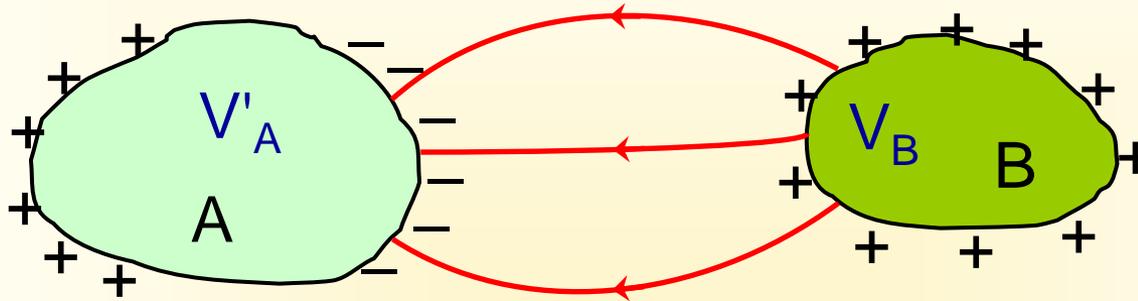
- conducteur A isolé, neutre, en équilibre.
- conducteur B isolé, chargé, en équilibre.



- 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



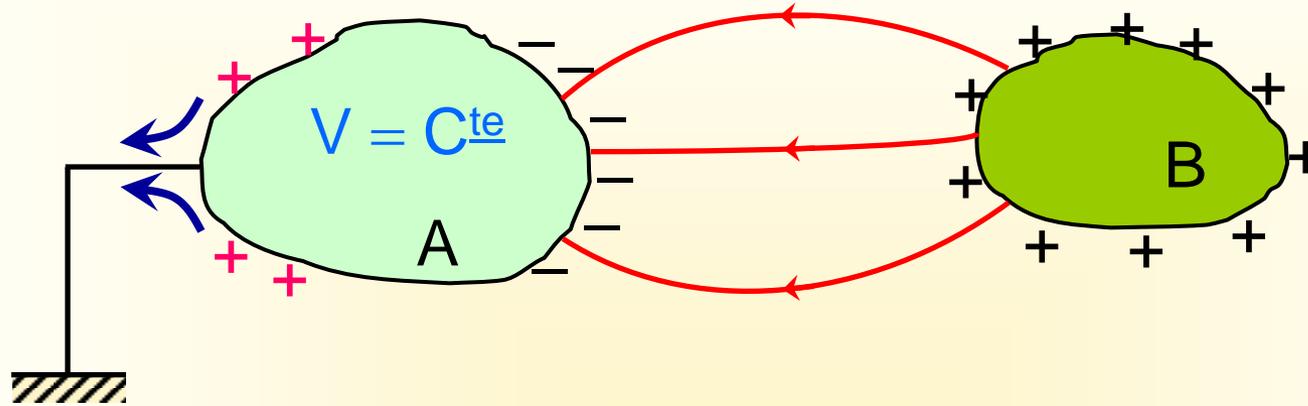
→ Initialement, A est neutre et isolé $\Rightarrow Q_A = V_A = \sigma_A = 0$

→ 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

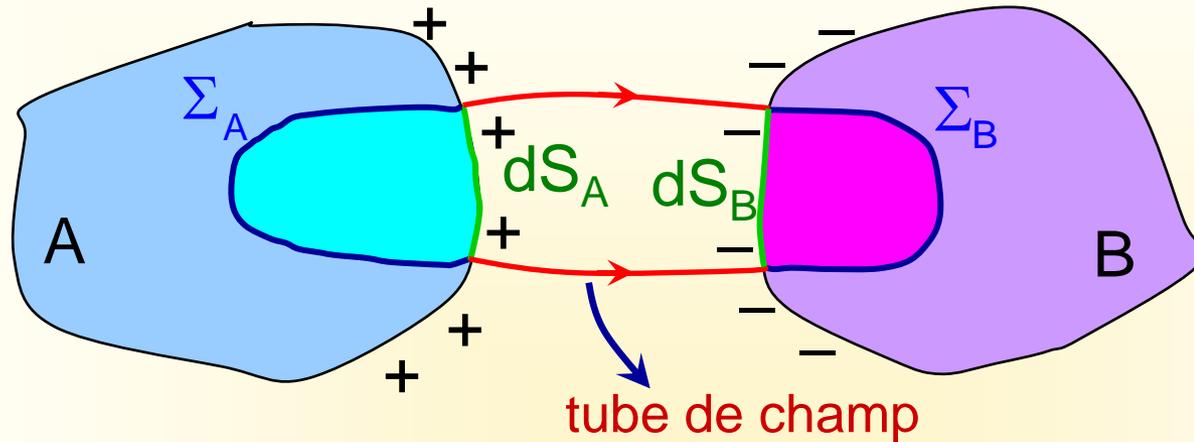


→ Les charges \oplus de A "s'écoulent" vers la terre.

➔ 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 [$\Sigma_A + \Sigma_B + \text{tube}$] :

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

→ 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).

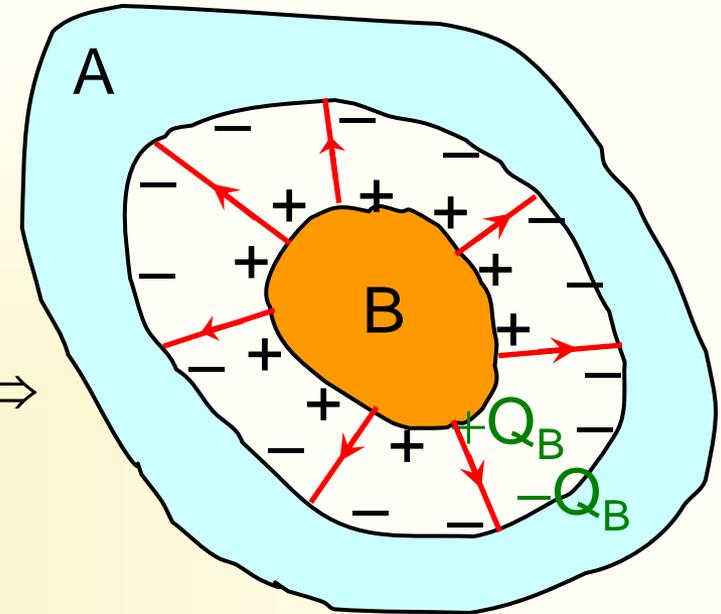
→ Th. des éléments correspondants ⇒
 $-Q_B$ sur la surface intérieure de A

→ Face extérieure de A: différents cas:

★ A relié au sol: $V_A = 0 \Rightarrow Q_{\text{ext}} = 0$

★ A isolé et initialement neutre: $Q_{\text{ext}} = -Q_{\text{int}} = +Q_B$

★ A isolé et initialement chargé $+Q_0$: $Q_{\text{ext}} = Q_0 + Q_B$



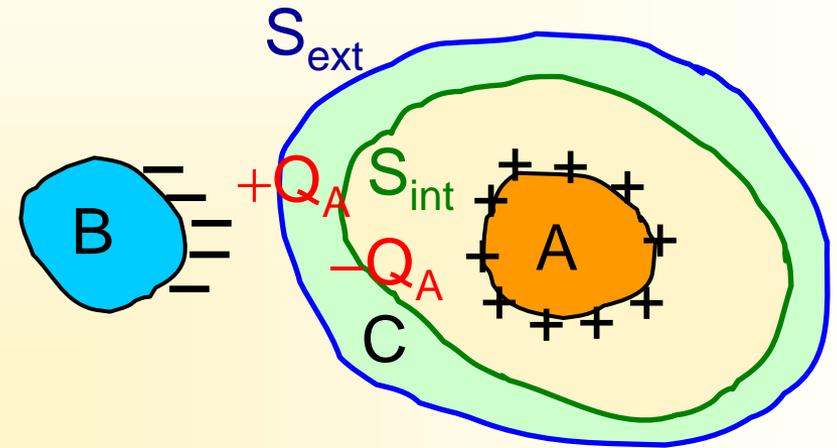
5- Ecrans électriques

a- 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)

b- Conducteur creux maintenu à potentiel constant

★ A chargé $Q_A, Q_B = 0$

⇒ S_{int} charge $-Q_A$

S_{ext} invariante

⇒ pas d'influence de A sur B

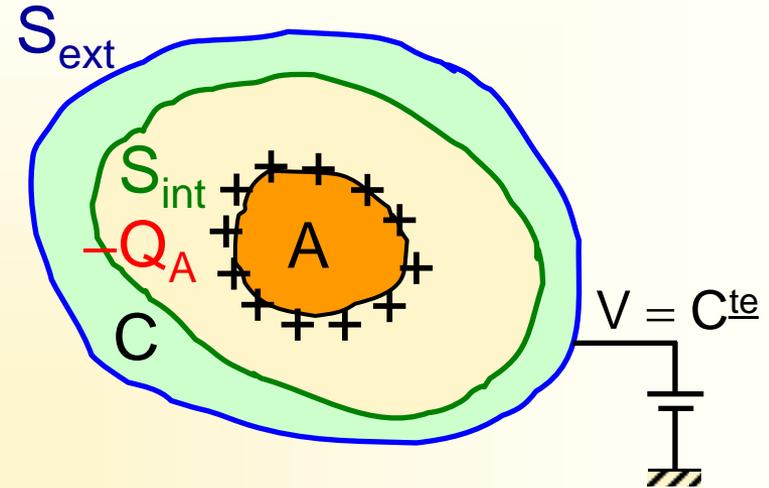
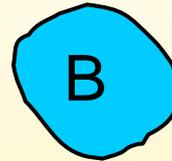
★ B chargé

V reste constant

⇒ S_{int} invariante ⇒ pas d'influence de B sur A

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

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



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

Application sur les phénomènes d'influence

Exercice 2 : Une sphère conductrice S_1 de rayon $R_1 = 10 \text{ cm}$ est portée à un potentiel $V = 1000 \text{ V}$ par rapport au sol, par l'intermédiaire d'un générateur (Figure 1).

1. Calculer la charge Q_1 de S_1
2. On isole S_1 du générateur, puis on l'entoure d'une sphère conductrice creuse S_2 , de rayon intérieur $R_2 = 11 \text{ cm}$ et extérieur $R_3 = 12 \text{ cm}$, initialement neutre et isolée (Figure 2).
 - a. Calculer les charges Q_2 et Q_3 portées par les deux faces de la sphère S_2 .
 - b. Déterminer la différence de potentiels $V_1 - V_2$ entre les deux sphères S_1 et S_2 .
3. On relie la sphère S_2 au sol par l'intermédiaire d'un fil conducteur (Figure 3).
 - a. Calculer les nouvelles charges Q'_2 et Q'_3 portées par les deux faces de la sphère S_2 .
 - b. Déterminer la nouvelle différence de potentiels $V'_1 - V'_2$ entre les deux sphères S_1 et S_2 . Conclure.

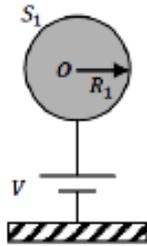


Figure 1

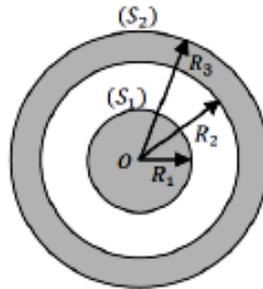


Figure 2

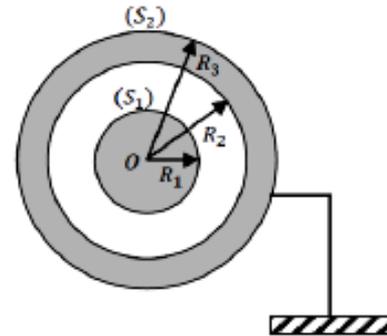


Figure 3

IV- CONDENSATEURS

1- Définitions

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

→ A_1 = armature interne de charge Q_1

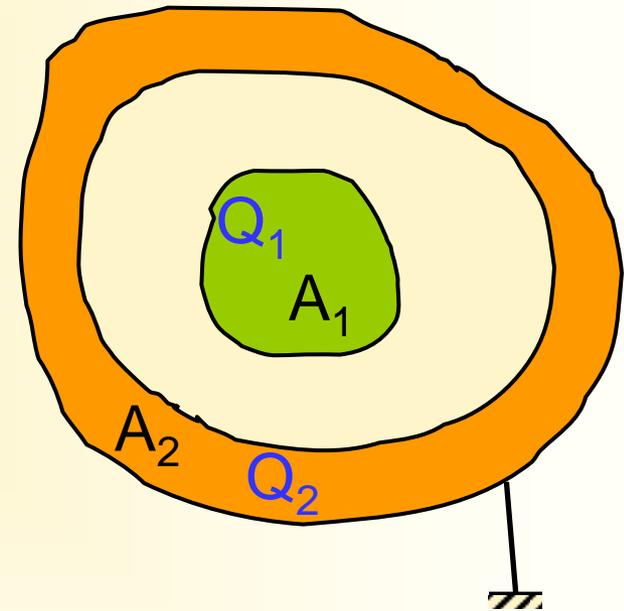
→ A_2 = armature externe de charge

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

★ Si A_2 relié au sol: $V_2 = 0 \Rightarrow Q_{2\text{ext}} = 0$

$$Q_2 = -Q_1$$

→ On appelle $Q_1 = Q$ est la charge du condensateur

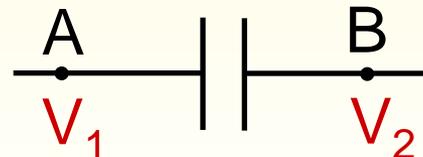


Capacité du condensateur C

$$Q = Q_1 = -Q_2 \quad (Q_{2\text{ext}} = 0 \text{ car } V_2 = 0)$$

$$C = \frac{Q}{V_1 - V_2} \quad \Rightarrow \quad \boxed{Q = C(V_1 - V_2)}$$

- 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.

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

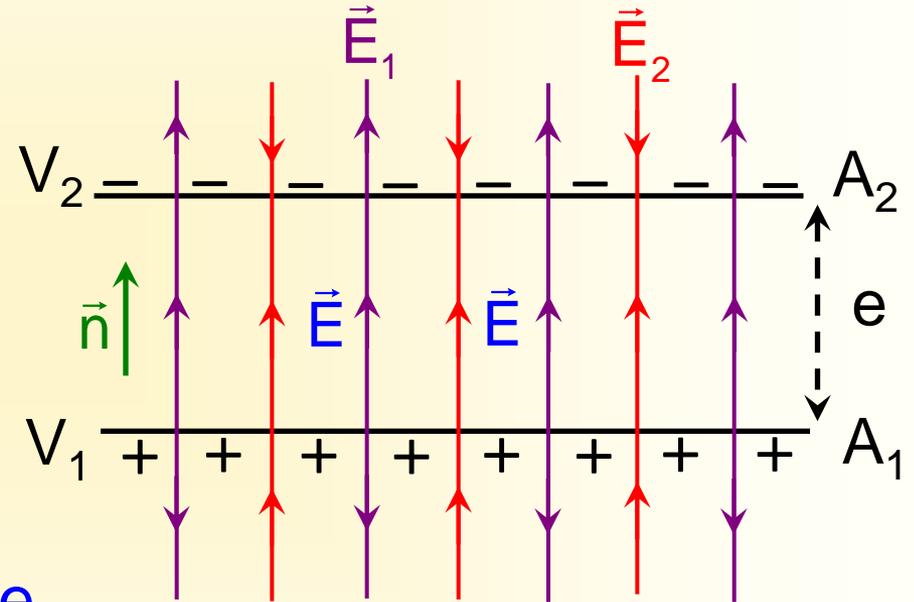
③ → Calcul de C.

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

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 .

$$\textcircled{1} \quad \left. \begin{aligned} \vec{E}_1 &= \pm \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \\ \vec{E}_2 &= \pm \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \vec{n} \end{aligned} \right\} \Rightarrow \vec{E} = \frac{\sigma}{\epsilon_0} \vec{n}$$



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

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

c- Condensateur sphérique

→ Armature A_1 : sphère de rayon R_1 .

→ Armature A_2 : sphère de rayon R_2 .

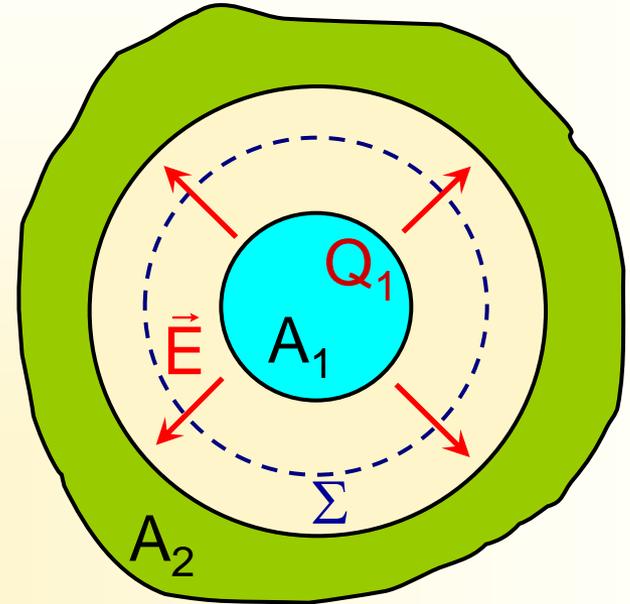
① Σ surface de Gauss de rayon $r \Rightarrow$

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

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

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

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



3- Propriétés des condensateurs

a- Accumulation d'électricité

Un condensateur est un "réservoir" d'électricité.

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

→ 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 les condensateurs pour obtenir un condensateur équivalent:

→ capacité plus grande (groupement parallèle).

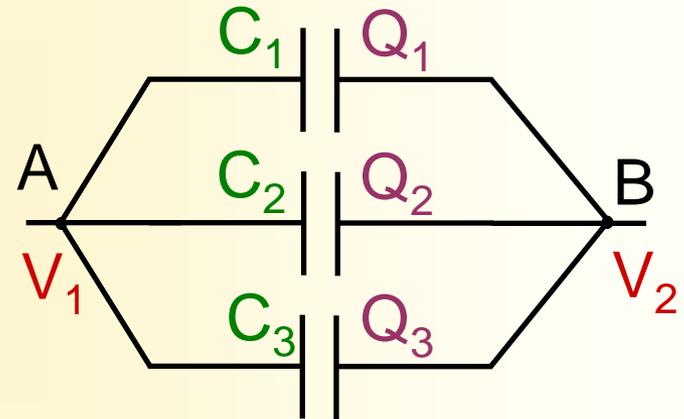
→ ddp plus grande (groupement série).

★ Groupement parallèle

→ armatures internes: potentiel V_1 .

→ armatures externes: potentiel V_2 .

→ charge du groupement:



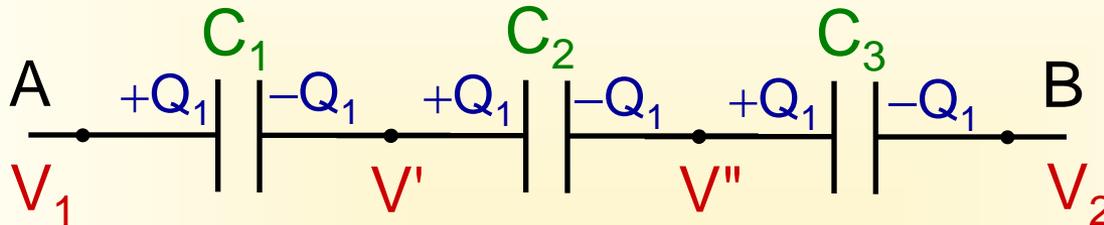
$$Q = Q_1 + Q_2 + Q_3 = (C_1 + C_2 + C_3)(V_1 - V_2) = C(V_1 - V_2)$$

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

$$C = \sum_{i=1}^n C_i$$

★ 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 .

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

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

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

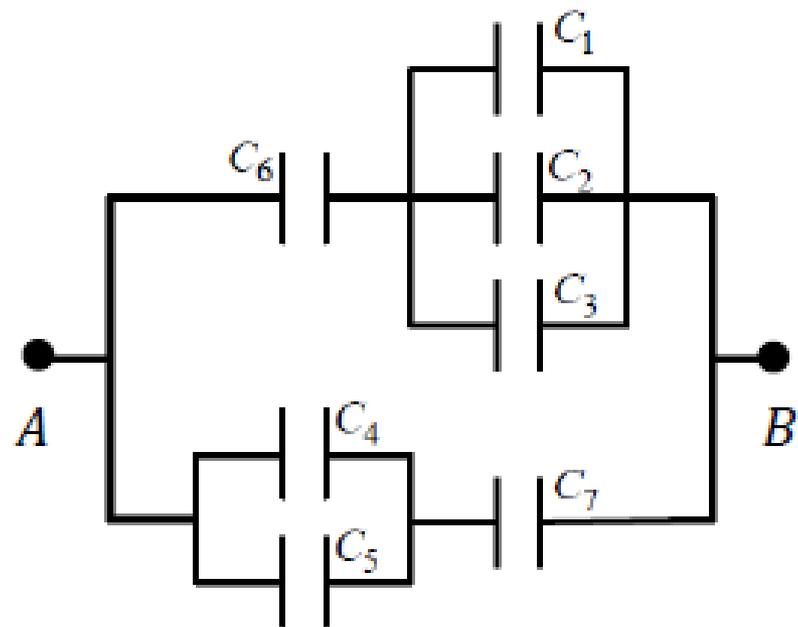
$$\boxed{\frac{1}{C} = \sum_1^n \frac{1}{C_i}}$$

Application

Soit le groupement de condensateurs de la figure 4.

- 1- Calculer la capacité équivalente entre A et B .
- 2- Une tension $U_{AB} = 120\text{ V}$ est appliquée entre les points A et B . Calculer les tensions aux bornes de chaque condensateur ainsi que les charges qu'ils portent.

On donne :



$$C_1 = 1\ \mu\text{F} \ ; \ C_2 = 2\ \mu\text{F} \ ; \ C_3 = 3\ \mu\text{F} \ ; \ C_4 = 4\ \mu\text{F} \ ; \ C_5 = 5\ \mu\text{F}$$

$$C_6 = 12\ \mu\text{F} \ ; \ C_7 = 18\ \mu\text{F}$$

1- La capacité équivalente entre A et B :

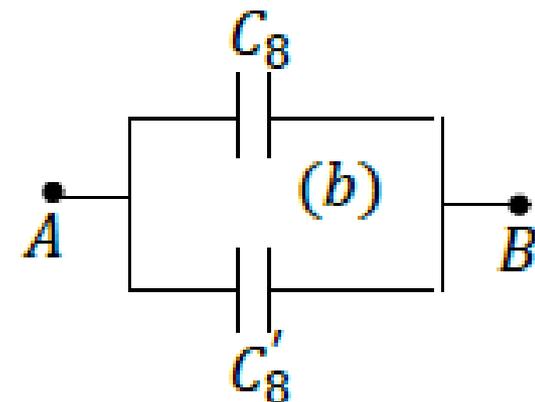
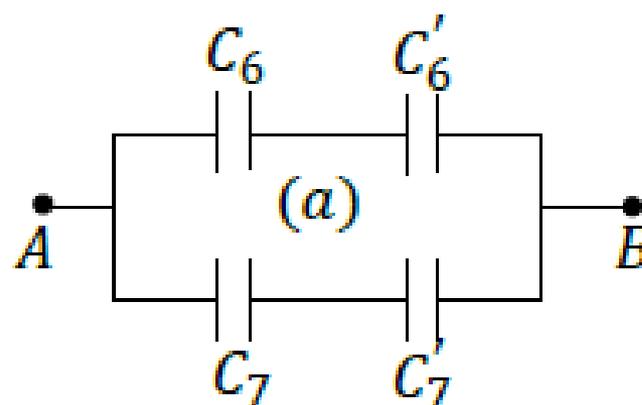
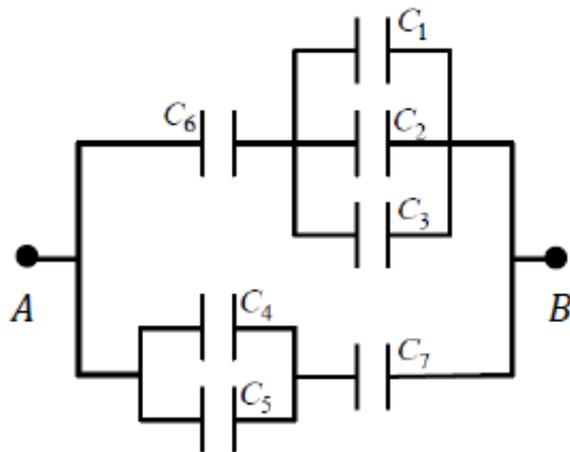
Les condensateurs (C_1, C_2, C_3) sont en parallèle $\Rightarrow C'_6 = C_1 + C_2 + C_3 = 6 \mu F$

Les condensateurs (C_4, C_5) sont en parallèle $\Rightarrow C'_7 = C_4 + C_5 = 9 \mu F$

Les condensateurs (C_6, C'_6) sont en série $\Rightarrow C_8 = \frac{C_6 C'_6}{C_6 + C'_6} = 4 \mu F$

Les condensateurs (C_7, C'_7) sont en série $\Rightarrow C'_8 = \frac{C_7 C'_7}{C_7 + C'_7} = 6 \mu F$

Les condensateurs (C_8, C'_8) sont en parallèle $\Rightarrow C_{eq} = C_{AB} = C_8, C'_8 = 10 \mu F$



2- Les tensions aux bornes de chaque condensateur ainsi que les charges qu'ils portent :

A partir de la figure (a), on a :

$$\begin{cases} Q_6 = Q'_6 \Rightarrow 6U'_6 = 12U_6 \Rightarrow U'_6 = 2U_6 \\ U'_6 + U_6 = 120 \end{cases} \Rightarrow U_6 = 40 \text{ V}$$

A partir de la figure (b), on a :

$$\begin{cases} Q_7 = Q'_7 \Rightarrow 9U'_7 = 18U_7 \Rightarrow U'_7 = 2U_7 \\ U'_7 + U_7 = 120 \end{cases} \Rightarrow U_7 = 40 \text{ V}$$

On en déduit que :

$$U_1 = U_2 = U_3 = U_{AB} - U_6 = 80 \text{ V} ; U_4 = U_5 = U_{AB} - U_7 = 80 \text{ V}$$

Concernant les charges, on a :

$$Q_1 = C_1 U_1 = 80 \mu\text{C}; \quad Q_2 = C_2 U_2 = 160 \mu\text{C}; \quad Q_3 = C_3 U_3 = 240 \mu\text{C}; \quad Q_4 = 320 C_4 U_4 = \mu\text{C}$$

$$Q_5 = C_5 U_5 = 400 \mu\text{C}; \quad Q_6 = C_6 U_6 = 480 \mu\text{C}; \quad Q_7 = C_7 U_7 = 720 \mu\text{C}$$

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 "claque".

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 $-Q_2 = Q_1 = Q$ charge du condensateur

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

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.