

4. Le potentiel électrique :

Une particule chargée, placée dans un champ électrostatique possède une certaine énergie potentielle parce que le champ exerce sur elle une force et que le travail a du être fourni pour amener la charge en un point donné du champ.

Le travail est effectué par le champ électrique lorsqu'une charge se déplace d'un point à un autre. Le potentiel électrique en un point du champ est défini comme énergie potentielle d'une charge unité placée en ce point. Le potentiel électrique est donc une grandeur scalaire. Si l'on désigne le potentiel électrique en un point donné par V et l'énergie potentielle E_p .

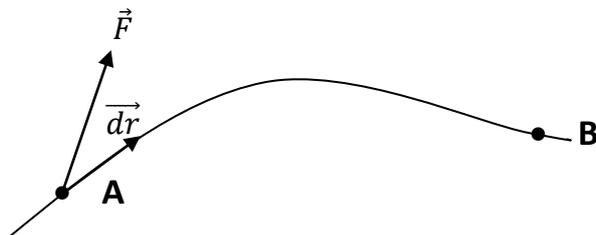
Alors on a :
$$\boxed{V = \frac{E_p}{q}} \quad \rightarrow \quad \boxed{E_p = V \cdot q} \quad (*)$$

Unités (MKSA) : Volt = Joule/Colomb (J/C)

4-1. Circulation du champ électrique d'une charge ponctuelle :

Supposons qu'une charge q se déplace de **A** vers **B** dans champ électrique, le travail élémentaire dW pour déplacer la charge q pour un déplacement élémentaire \vec{dr} est :

$$dW = \int \vec{F} \cdot \vec{dr} = \int q \cdot \vec{E} \cdot \vec{dr}, \quad \text{avec } \vec{F} = q \cdot \vec{E}$$



Alors, si on veut déplacer la charge q suivant un chemin quelconque $A \rightarrow B$, il faut fournir un travail W_{AB} :

$$W_{AB} = \int_A^B \vec{F} \cdot \vec{dr} = q \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr}$$

L'intégrale $\int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr}$ s'appelle circulation du champ électrique sur tout le long de la courbe de A jusqu'à B.

Alors, d'après la relation (*) on a :

$$E_{p_A} = V_A \cdot q \quad \text{et} \quad E_{p_B} = V_B \cdot q$$

d'où

$$E_{p_A} - E_{p_B} = V_A \cdot q - V_B \cdot q = q(V_A - V_B)$$

$$\mathbf{E}_{p_A} - \mathbf{E}_{p_B} = \mathbf{q}(V_A - V_B).$$

Mais, d'après la définition de l'énergie potentielle, le terme de *gauche* donne le travail fourni à la charge lorsqu'elle se déplace de **A** vers **B**.

En désignant le travail W_{AB} , on a :

$$W_{AB} = \mathbf{q}(V_A - V_B).$$

Et comme la force électrique agissant sur la charge est $\vec{F} = q \cdot \vec{E}$

$$W_{AB} = \int_A^B \vec{F} \cdot \vec{dr} = q \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr}$$

et $q \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr} = q(V_A - V_B) \rightarrow \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr} = (V_A - V_B) \quad (**).$

Remarque : Si A et B coïncident c'est-à-dire le chemin d'intégration est une courbe fermée, alors

$$\oint_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr} = 0.$$

4-2. Potentiel électrique :

En se référant à la relation (**):

$$\int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr} = (V_A - V_B) = -(V_B - V_A) = - \int_A^B dV$$

$$\rightarrow \int_A^B \vec{E} \cdot \vec{dr} = - \int_A^B dV \rightarrow \vec{E} \cdot \vec{dr} = -dV$$

La grandeur $V_B - V_A$ est appelé tension ou différence de potentiel entre les point B et A, on la note par V_{AB} , telle que :

$$V_{AB} = V_B - V_A$$

4-3. Passage du champ au potentiel et du potentiel au champ :

A chaque point de l'espace $M(x, y, z)$ sont associés deux fonctions, l'une vectorielle et l'autre scalaire, qui permettent de décrire l'espace électrique:

Le champ $\vec{E} = \vec{E}(x, y, z)$; le potentiel $V = V(x, y, z)$.

On sait que :

$$-dV = \vec{E} \cdot \vec{dr} = E_x dx + E_y dy + E_z dz$$

et dV est une différentielle totale $\rightarrow dV = \frac{\partial V}{\partial x} dx + \frac{\partial V}{\partial y} dy + \frac{\partial V}{\partial z} dz$

$$-dV = -\frac{\partial V}{\partial x} dx - \frac{\partial V}{\partial y} dy - \frac{\partial V}{\partial z} dz = E_x dx + E_y dy + E_z dz$$

Par identification :

$$\left. \begin{aligned} E_x &= -\frac{\partial V}{\partial x} \\ E_y &= -\frac{\partial V}{\partial y} \\ E_z &= -\frac{\partial V}{\partial z} \end{aligned} \right\} \longrightarrow \vec{E} = -\overrightarrow{\text{grad}V}$$

4. 4. Le potentiel électrique produit par une charge ponctuelle:

On a vu que le champ E produit par une charge q est radial,

$$\vec{E}(\mathbf{r}) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} \vec{u}$$

pour obtenir le potentiel électrique V dû à une charge, on utilise la relation :

$$dV = -\vec{E} \cdot \vec{dr} \rightarrow V = -\frac{q}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dr}{r^2} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r} + C^{te}$$

En supposant que $V = 0$ quand r tend vers l'infini on aura la $C^{te} = 0$ volt.

On obtient :

$$V(r) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r}$$

Le potentiel électrique est négatif ou positif suivant le signe de la charge qui le produit. Si on a plusieurs charges $q_1, q_2, q_3, \dots, q_n$, le potentiel en un point M est la somme scalaire de leurs potentiels individuels.

$$V(M) = V_1 + V_2 + V_3 + \dots + V_n.$$

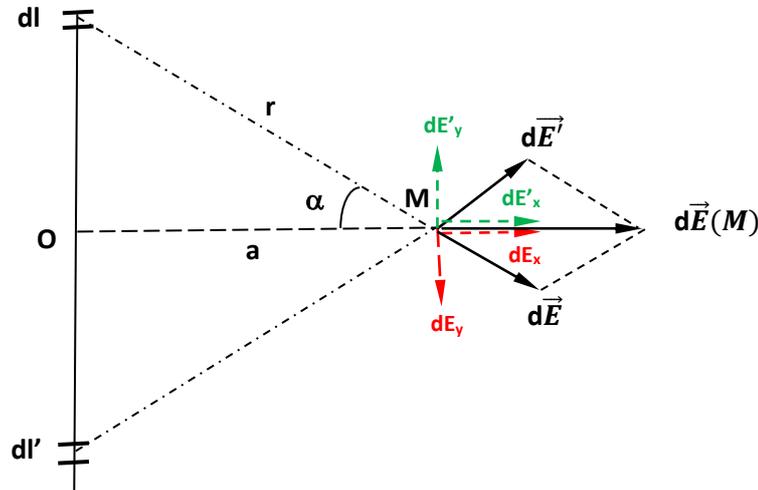
$$V(M) = \frac{q_1}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_1} + \frac{q_2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_2} + \frac{q_3}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_3} + \dots + \frac{q_n}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{r_n} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r_i}$$

$$V(M) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \sum_{i=1}^n \frac{q_i}{r_i}$$

4.5. Exemple de calcul de champ et de potentiel électrique :

➤ Champ et potentiel électriques créés par un fil infiniment long

Soit une charge q uniformément répartie, avec une densité linéique $\lambda > 0$, sur un fil infiniment long. Calculer le champ \mathbf{E} et le potentiel V en point M situé à une distance r .



Soient $d\mathbf{l}$ un élément du fil et $d\mathbf{l}'$ sa symétrie par rapport à O , les champs élémentaires $d\mathbf{E}(dE_x, dE_y)$ et $d\mathbf{E}'(dE'_x, dE'_y)$. Les projections suivant l'axe Oy , dE_y et dE'_y s'annulent entre elles (voir figure). Alors nous prenons uniquement les composantes parallèles à OM (perpendiculaire au fil), le champ est dirigé suivant OM .

En raison de la symétrie sur ox le champ total créé par le fil est :

$$d\mathbf{E}(M) = dE_x + dE'_x = dE \cos \alpha + dE' \cos \alpha,$$

$$\text{avec } d\mathbf{E} = d\mathbf{E}' = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$\rightarrow d\mathbf{E}(M) = 2 dE \cos \alpha \rightarrow E(M) = \int 2 dE \cos \alpha = \int 2 \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cos \alpha$$

$$\text{Avec } \lambda = dq/dl \rightarrow dq = \lambda \cdot dl$$

$$\int 2 \frac{\lambda \cdot dl}{4\pi\epsilon_0 r^2} \cos \alpha, \text{ nous avons aussi, } \tan \alpha = \frac{l}{a} \rightarrow l = a \cdot \tan \alpha$$

$$\text{Alors } dl = a \cdot \frac{1}{\cos^2 \alpha} d\alpha \text{ et } \cos \alpha = \frac{a}{r} \rightarrow r = \frac{a}{\cos \alpha}$$

Faisant cette substitution, en intégrant de $\alpha = 0$ à $\alpha = \pi/2$

$$E(M) = \int 2 \frac{\lambda \cdot dl}{4\pi\epsilon_0 r^2} = 2 \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{a \cos^2 \alpha}{\cos^2 \alpha \cdot a^2} \cos \alpha \cdot d\alpha = 2 \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \int_0^{\pi/2} \cos \alpha \cdot d\alpha$$
$$\rightarrow E(M) = 2 \cdot \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cdot (\sin \frac{\pi}{2} - \sin 0)$$

D'où
$$E(M) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a}$$

Le champ électrique varie comme a^{-1} sous forme vectorielle

$$\vec{E}(M) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a} \cdot \vec{u}_a$$

Pour trouver le potentiel électrique on utilise la relation :

$$E = -\frac{\partial V}{\partial a}, \text{ Ce qui nous donne } \frac{dV}{da} = -E = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a}$$

$$\rightarrow V = \int \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 a} da = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \int \frac{da}{a} \rightarrow V = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln a + C^{te}$$

$$V = 0 \text{ pour } a = 1 \rightarrow C^{te} = 0$$

donc
$$V(M) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln a$$

