TD d'électromagnétisme n° 3 Équations locales

1 — Jonction P-N

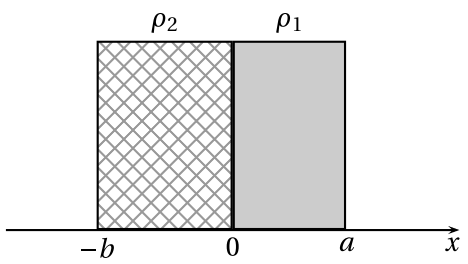
La jonction PN joue un rôle très important dans la technologie des semi-conducteurs.

1. Citer des composants électroniques où on la rencontre.

On étudie le comportement électrique de cette jonction PN sur le modèle suivant : elle se comporte comme deux couches planes illimitées selon Oy et Oz, portant des densités volumiques de charges électriques de signes opposés :

$$\rho(x) = \begin{cases} \rho_2 < 0 & \text{pour } -b \leqslant x < 0 \\ \rho_1 > 0 & \text{pour } 0 \leqslant x < a \end{cases}$$

L'ensemble est électriquement neutre.



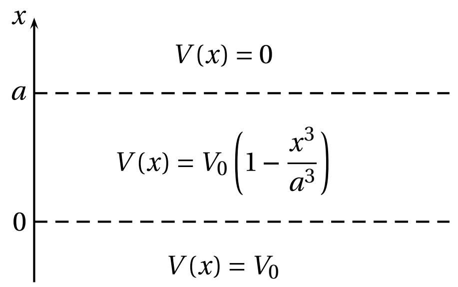
2. Déterminer le lien entre ρ_1, ρ_2, a et b.

3. Déterminer complètement le vecteur champ électrique en tout point intérieur (le champ électrique extérieur étant nul) et le représenter graphiquement.

4. Déterminer le potentiel électrique $V(x)$ en tout point de l'espace (avec $V(x=0)=0$) et le représenter graphiquement

2 — Distribution de charges

On donne le potentiel électrostatique unidimensionnel, défini sur trois domaines de l'espace :



1. Calculer le champ électrique.

2. Quelles sont les distributions volumique et surfacique de charge ?

3. A-t-on neutralité électrique ?

3 — Électrolyte

On considère le demi-espace $z \geqslant 0$, constitué d'un électrolyte de cations et d'anions de charges respectives $+\mathrm{e}$ et $-\mathrm{e}$. Le demi-espace $z<0$ est constitué d'un métal.

Le potentiel $V(z)$ ne dépend que de z et vaut $V_0>0$ en $z=0$.

On considère l'ensemble du système à l'équilibre à une température T.

Les densités volumiques de cations et d'anions sont données par

$$N_+(z) = n_0 \exp\left(-\frac{V(z)\mathrm{e}}{k_\mathrm{B}T}\right) \quad \text{et} \quad N_-(z) = n_0 \exp\left(\frac{V(z)\mathrm{e}}{k_\mathrm{B}T}\right).$$

1. Donner une interprétation physique des facteurs de Boltzmann.

2. Exprimer la densité volumique de charge ρ et trouver une équation différentielle sur $V(z)$.

3. Dans le cas où $\mathrm{e}V(z) \ll k_\mathrm{B}T$, déterminer $V(z)$ avec $V(\infty)=0$, et le champ $\vec{E}$ dans l'électrolyte.

4 — Écrantage de Debye

On considère un milieu globalement électriquement neutre, dans un état ionisé (un plasma par exemple), constitué de particules de charges $+q$ et $-q$, de densités moyennes identiques égales à n_0.

On considère une charge q de ce milieu au point O. La présence de la charge q en O modifie localement la répartition des charges positives et négatives, celles-ci ayant alors les densités $n^+(r)$ et $n^-(r)$ respectivement, à la distance r de O.

Ces densités sont données par la loi de Boltzmann, à l'équilibre thermodynamique (statistique) du système à la température T :

$$n^+(r) = n_0 \exp\left(-\frac{qV}{\mathrm{k_B}T}\right) \quad \text{et} \quad n^-(r) = n_0 \exp\left(+\frac{qV}{\mathrm{k_B}T}\right),$$

puisque l'énergie potentielle d'une charge q en un point de potentiel V s'écrit $\mathcal{E}_\mathrm{p} = qV$. À grande distance de l'origine O, le milieu retrouve sa neutralité globale et les densités de charges positives et négatives tendent vers la même valeur n_0 ; en prenant $V=0$ pour $r \to \infty$, on a bien $n^+(r) = n^-(r) = n_0$.

1. Établir l'équation différentielle vérifiée par le potentiel $V(r)$.

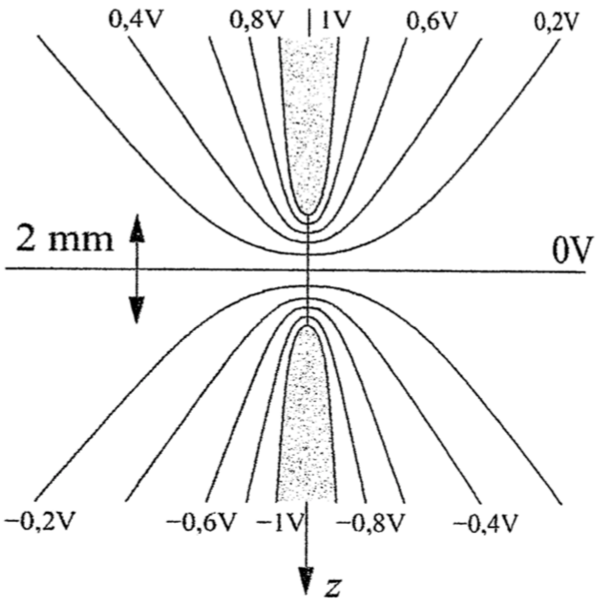
2. Linéariser celle-ci pour $qV \ll \mathrm{k_B}T$, puis la résoudre en faisant apparaître une distance caractéristique ℓ_D, dont on donnera l'expression.

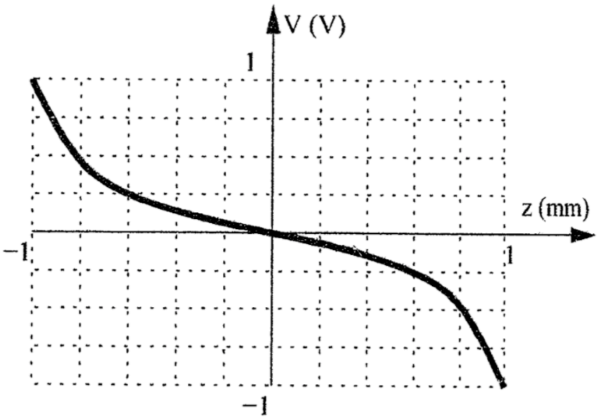
3. Montrer que ℓ_D, longueur de Debye du plasma, caractérise l'écrantage du potentiel coulombien de la charge $+q$ par les autres entités chargées du milieu ionisé.

Pour $G(M) = G(r)$, le laplacien en coordonnées sphériques est $\Delta G = \dfrac{1}{r}\dfrac{\mathrm{d}^2(rG)}{\mathrm{d}r^2}$.

5 — Champ disruptif de l'air

Un logiciel de simulation permet de tracer l'allure des lignes équipotentielles autour de deux électrodes portées aux potentiels respectifs -1 V et $+1$ V.
On obtient aussi le graphe des variations de potentiel V en fonction de z sur l'axe.





1. Où le champ électrique est-il maximal ?

2. Le champ disruptif de l'air est $E_{\text{dis}} = 3{,}6 \times 10^6\ \mathrm{V \cdot m^{-1}}$. Quelle tension doit-on appliquer aux bornes des électrodes pour atteindre ce champ au centre O du dispositif ?

6 — Diode à vide

Les deux plaques A et B d'une diode à vide sont deux plans conducteurs parallèles (surface $s = 5\ \mathrm{cm}^2$, distance $\ell = 5$ mm). La cathode A est chauffée et peut émettre des électrons dans le vide. Une différence de potentiel $U = 100$ V est maintenue entre A et B (on prendra comme potentiel des électrodes $V_A = 0$ V et $V_B = U > 0$).
Les électrons sortis de A et accélérés par le champ électrique sont attirés vers l'anode B, d'où un courant $I > 0$ de B vers A. On pourra négliger ici l'énergie cinétique initiale d'un électron émis.
On suppose que le courant électronique n'est pas limité par le processus d'émission lui-même, mais par l'effet répulsif des électrons qui circulent dans le vide et qui constitue une charge d'espace négative de densité volumique ρ. On admettra que l'on est en régime stationnaire et que la limite supérieure du courant est atteinte quand le champ résultant $\vec{E}$ est nul à la surface de A.

1. Le problème est à une dimension : on note x la distance à A.
En régime permanent, relier $v(x)$ à $V(x)$, $V(x)$ à $\rho(x)$, et exprimer l'intensité I traversant la diode.

2. Montrer que $V(x)$ est solution d'une équation différentielle de la forme

$$\frac{\mathrm{d}^2 V}{\mathrm{d}x^2} = \frac{k}{\sqrt{V(x)}},$$

où k est une constante qui dépend de I (on donnera son expression).
Expliciter $V(x)$ en tenant compte des contions aux limites sur les plaques.
Indication : on pourra multiplier les deux membres de l'équation précédente par $\dfrac{\mathrm{d}V}{\mathrm{d}x}$.

3. En déduire la valeur de I. Donner l'allure de $\rho(x)$ et $v(x)$.

7 — Membrane cellulaire

On considère une cellule biologique entourée de sa membrane. Localement elle peut être modélisée par un plan placé en $x = 0$. Le potentiel créé est alors

$$V(x) = \begin{cases} V_0 & \text{pour } x < 0 \\ V_0 \exp\left(-\dfrac{x}{a}\right) & \text{pour } x > 0 \end{cases}$$

1. Donner l'expression du champ électrique $\vec{E}$.

2. Donner l'expression de la densité volumique de charge $\rho(x)$.

La densité surfacique de charge sur la membrane σ vérifie

$$\frac{\sigma}{\varepsilon_0} = E_x(0^+) - E_x(0^-).$$

3. Donner l'expression de σ et tracer $\rho(x)$.

4. Déterminer la charge dans un cylindre d'axe x et de rayon r.

8 — Colloïde

Un colloïde est une particule dont la taille est très grande à l'échelle atomique; il est assimilable à une sphère chargée uniformément en surface, de rayon r_0, de charge $+pe$ ($p \in \mathbf{N}^*$).

On plonge un tel colloïde dans un électrolyse où règnent des charges $\pm e$; on suppose que lorsqu'on s'en éloigne suffisamment, le champ électrostatique est dû uniquement aux ions de l'électrolyte et l'on admet que l'on pourra remplacer dans toutes les équations ε_0 par $\varepsilon = \varepsilon_0 \varepsilon_\mathrm{r}$, avec $\varepsilon_\mathrm{r} = 80$.

On donne les distributions volumiques des cations et des anions dans l'électrolyte :

$$n^+(r) = n_0 \exp\left(-\frac{E_\mathrm{p}^+(r)}{k_\mathrm{B} T}\right) \text{ et } n^-(r) = n_0 \exp\left(-\frac{E_\mathrm{p}^-(r)}{k_\mathrm{B} T}\right),$$

où $E_\mathrm{p}^\pm$ est l'énergie potentielle électrostatique de la charge $\pm e$ dans le potentiel $V(r)$.

1. Qu'évoquent les formes des densités volumiques d'ions ?

2. Donner l'expression du champ électrostatique et du potentiel électrostatique en $r = r_0^+$ (quand $r \to r_0$, avec $r > r_0$).

3. Exprimer la densité volumique de charges $\rho(r)$ en fonction de $V(r)$. On admettra que $k_\mathrm{B} T \gg E_\mathrm{p}$.

4. Établir l'équation différentielle vérifiée par le potentiel $V(r)$, et la résoudre.

On introduira une longueur caractéristique D que l'on exprimera en fonction de e, n_0, ε et $k_\mathrm{B} T$.

5. Tracer l'allure de $V(r)$ en commentant le choix des constantes d'intégration. Pourquoi parle-t-on d'effet d'écran ?

6. Pour de l'eau pure à pH = 7, calculer D.

On rappelle l'expression du laplacien en coordonnées sphériques :

$$\Delta G = \frac{1}{r}\frac{\partial^2(rG)}{\partial r^2} + \frac{1}{r^2 \sin\theta}\frac{\partial}{\partial\theta}\left(\sin\theta \frac{\partial G}{\partial\theta}\right) + \frac{1}{r^2\sin^2\theta}\frac{\partial^2 G}{\partial\varphi^2}.$$

9 — Matière noire

On étudie une galaxie spirale, modélisée par un noyau sphérique de rayon R, de masse volumique ρ_0 uniforme (on suppose les étoiles uniformément réparties dans le noyau) et de masse M_g.

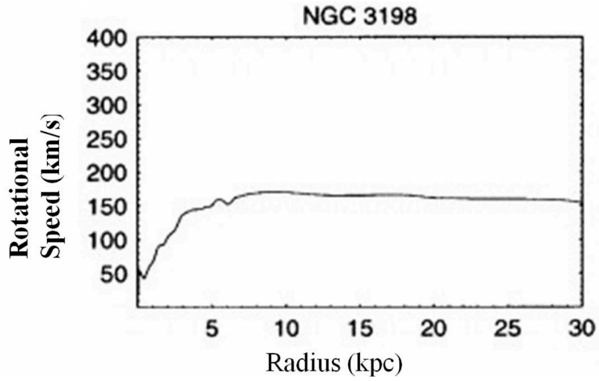
On considère une étoile de masse m, en mouvement circulaire uniforme autour du centre de la galaxie.

1. Rappeler le théorème de Gauss pour la gravitation. Déterminer le champ de gravitation $\vec{\mathcal{G}}(M)$ pour tout point M à l'intérieur ou à l'extérieur du noyau de la galaxie.

2. En déduire l'expression de la vitesse $v(r)$ de l'étoile pour $r < R$ et $r \geqslant R$. Tracer le graphe $v(r)$ correspondant.

On rappelle que pour mouvement circulaire uniforme, l'accélération est donnée par $\vec{a} = -\frac{v^2}{r}\vec{e}_r$.

On représente les données expérimentales mesurées pour la galaxie NGC 3198. Le kiloparsec (kpc) est une unité de longueur utilisée en astronomie.



Sont-elles compatibles avec la modélisation de la galaxie adopté ?

L'existence de matière noire a été proposée pour expliquer les observations. Cette matière, non visible, est distribuée dans un halo sphérique entourant la galaxie. On fait les hypothèses suivantes :

— il n'y a pas de matière noire dans le noyau de rayon R ($R \approx 5$ kpc pour la galaxie NGC-3198) ;

— la matière noire est symétriquement répartie dans un halo sphérique compris entre R et nR, avec une masse volumique $\rho_\mathrm{d}(r)$ en coordonnées sphériques, et où $n > 1$ est un facteur numérique caractéristique de la galaxie;

— à l'extérieur du noyau, la vitesse de l'étoile étudiée est constante : $v(r) = v_0$, où, par continuité à la limite du noyau, $v_0 = v(R)$ déterminée précédemment.

3. Déterminer l'expression du champ gravitationnel dans la zone $R < r < nR$ donnant le champ de vitesse $v(r) = v_0$.

Par analogie avec l'électrostatique, écrire l'équivalent de la relation de Maxwell-Gauss pour la gravitation. En déduire l'expression $\rho_\mathrm{d}(r)$ de la densité volumique de matière noire compatible avec le profil de vitesse adopté, en fonction de ρ_0, R et r pour $R < r < nR$.

Représenter $\rho(r)$ pour $0 < r < nR$.

Pour un champ $\vec{A} = A(r)\vec{e}_r$ en coordonnées sphériques, on donne $\operatorname{div}\vec{A} = \frac{1}{r^2}\frac{\mathrm{d}\left(r^2 A(r)\right)}{\mathrm{d}r}$.

4. En déduire en fonction de n la proportion de matière noire par rapport à la masse totale de la galaxie :

$$\gamma = \frac{M_\text{noire}}{M_\mathrm{g} + M_\text{noire}}.$$

Dans la pratique, on détermine $n = 10$. Conclure.