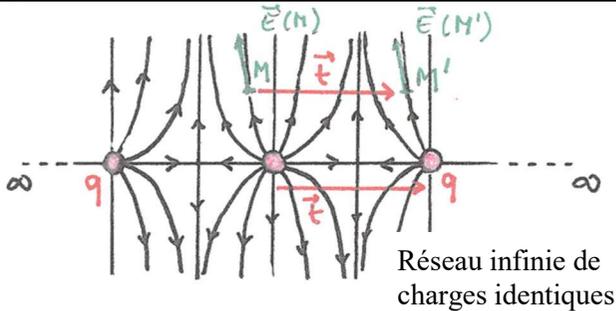
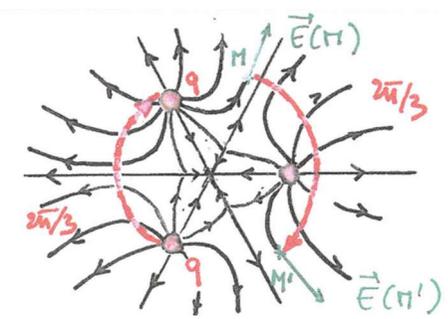
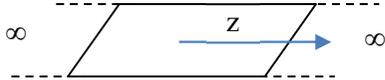
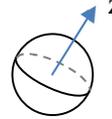
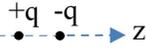
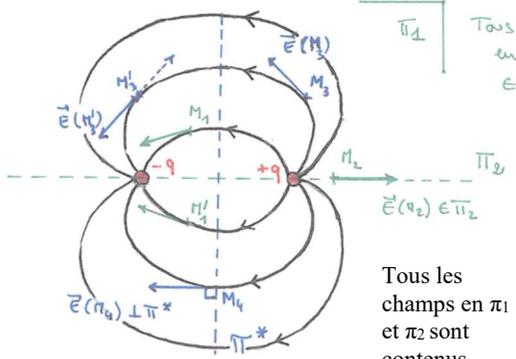


Causes	Conséquences	Exemples	Origine profonde du principe de Curie.
<p>D est invariante par une translation de vecteur $\vec{t} = t\vec{u}_z$</p> <p>ie : si $P' = \mathcal{T}_t(P)$ alors $\rho(P') = \rho(P)$</p>	<p>Alors \vec{E} est également invariant par translation de vecteur \vec{t}</p> <p>si $M' = \mathcal{T}_t(M)$ alors $\vec{E}(M') = \mathcal{T}_t(\vec{E}(M)) = \vec{E}(M)$</p> <p>Les 3 coordonnées cartésiennes de \vec{E}</p> $\begin{pmatrix} E_x(x, y, z) \\ E_y(x, y, z) \\ E_z(x, y, z) \end{pmatrix}$ <p>sont t-périodiques par rapport à la variable z.</p> <p>Même chose pour les 3 composantes $(E_r(r, \theta, z), E_\theta, E_z)$</p>	 <p>Réseau infinie de charges identiques</p> <p>D doit être infinie dans la direction Oz</p>	<p>Les lois physiques sont invariantes par translation dans l'espace.</p> <p>L'espace est homogène.</p>
<p>D est invariante par une rotation d'angle ψ autour d'un axe $\Delta = Oz$</p> <p>ie : si $P' = \mathcal{R}_{Oz, \psi}(P)$ alors $\rho(P') = \rho(P)$</p>	<p>Alors \vec{E} est également invariant par rotation d'angle ψ autour d'un axe Oz</p> <p>si $M' = \mathcal{R}_{Oz, \psi}(M)$ alors $\vec{E}(M') = \mathcal{R}_{Oz, \psi}(\vec{E}(M))$</p> <p>Les 3 coordonnées cylindriques de \vec{E}</p> $\begin{pmatrix} E_r(r, \theta, z) \\ E_\theta(r, \theta, z) \\ E_z(r, \theta, z) \end{pmatrix}$ <p>sont ψ-périodiques par rapport à la variable θ.</p> <p>En coordonnées polaires E_r, E_θ et E_φ sont ψ-périodiques par rapport à la variable φ</p>		<p>Les lois physiques sont invariantes par rotation autour d'un axe.</p> <p>L'espace est isotrope.</p>

<p>D est invariante par tout translation d'axe Oz ie : si $\rho(\vec{r})$ est indépendant de z (en coordonnées cartésiennes ou cylindriques)</p>	<p>Alors \vec{E} est également invariant sous toute translation d'axe Oz Les 3 coordonnées cartésiennes de \vec{E} $\begin{pmatrix} E_x(x, y, z) \\ E_y(x, y, z) \\ E_z(x, y, z) \end{pmatrix}$ ne dépendent pas de la variable z. Même chose en coordonnées cylindriques : $(E_r(r, \theta, z), E_\theta, E_z)$ ne dépendent pas de la variable z.</p>	<p>Bande infinie ou plan infini  Cylindre infini d'axe Oz </p>	<p>L'espace est homogène</p>
<p>D est invariante toute rotation autour de l'axe Oz ie : si $\rho(\vec{r})$ est indépendant de</p> <ul style="list-style-type: none"> θ (coordonnées cylindriques) φ (coordonnées sphériques) 	<p>Alors \vec{E} est également invariant sous toute rotation d'axe Oz Les 3 coordonnées cylindriques de \vec{E} $\begin{pmatrix} E_r(r, \theta, z) \\ E_\theta(r, \theta, z) \\ E_z(r, \theta, z) \end{pmatrix}$ ne dépendent pas de la variable θ. Même chose en coordonnées sphériques : $(E_r(r, \theta, \varphi), E_\theta, E_\varphi)$ ne dépendent pas de la variable φ.</p>	<p>  </p>	<p>L'espace est isotrope</p>
<p>D est symétrique par rapport à un plan π ie : si $P' = \text{Sym}_\pi(P)$ alors $\rho(P') = \rho(P)$</p>	<p>Alors \vec{E} est également symétrique par rapport à π ie : si $M' = \text{Sym}_\pi(M)$ alors $\vec{E}(M') = \text{Sym}_\pi(\vec{E}(M))$ CAS PARTICULIER IMPORTANT : $\forall M \in \pi, \vec{E}(M) \in \pi$</p>	<p></p>	<p>Les lois physiques (les lois de l'électromagnétisme en tout cas) sont invariantes par symétrie par rapport à un axe ET \vec{E} est un vrai vecteur.</p>
<p>D est antisymétrique par rapport à un plan π^* ie : si $P' = \text{Sym}_{\pi^*}(P)$ alors $\rho(P') = -\rho(P)$</p>	<p>Alors \vec{E} est également anti-symétrique par rapport à π^* ie : si $M' = \text{Sym}_{\pi^*}(M)$ alors $\vec{E}(M') = -\text{Sym}_{\pi^*}(\vec{E}(M))$ CAS PARTICULIER IMPORTANT : $\forall M \in \pi^*, \vec{E}(M) \perp \pi^*$</p>	<p>Tous les champs en π^* sont normaux à π^*</p>	