# II- Propriétés de symétrie

#### A- Existence d'invariance de la distribution de courant

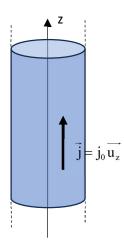
Par le principe de Curie, si la distribution D de courants admet une invariance par une translation ou une rotation ( $\vec{j}$  ou ses coordonnées sont indépendants de z ou de  $\theta$ ),  $\vec{B}$  admet également cette invariance.

#### B- Existence de plans de symétrie ou d'antisymétrie de D.

Si D admet un plan de symétrie  $\pi$  ( $\vec{j}$  symétrique par rapport à  $\pi$ ) alors  $\vec{B}$  est **antisymétrique** par rapport à  $\pi$ . Si  $M \in \pi$ ;  $\vec{B}(M) \perp \pi$ 

Si D admet un plan d'antisymétrie  $\pi^*$  ( $\vec{j}$  antisymétrique par rapport à  $\pi^*$ ) alors  $\vec{B}$  est **symétrique** par rapport à  $\pi^*$ . Si  $M \in \pi^*$ ;  $\vec{B}(M) \in \pi$ 

Exemple : Cylindre parcouru par un courant i uniformément réparti  $\vec{j} = j_0 \overrightarrow{u_z}$ 



### C- Notions de vrais vecteurs et de pseudo vecteurs

Il peut être surprenant que  $\vec{E}$  possède les symétries de ses sources et que  $\vec{B}$  possède les symétries opposées.

 $\overrightarrow{E}$  et  $\overrightarrow{B}$  sont définis par leur effet :  $\overrightarrow{F_e}=q\overrightarrow{E}$  et  $\overrightarrow{F_m}=q\overrightarrow{v}\wedge\overrightarrow{B}$ 

# IV- Conservation du flux de Bet de J

Définition : un vecteur  $\overrightarrow{G}$  est à flux conservatif ssi son flux à travers toute surface fermée est nul

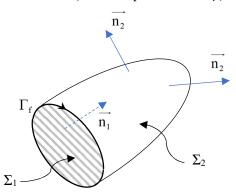
### A- $\vec{B}$ et $\vec{j}$ sont à flux conservatif

Propositions:

- B est à flux conservatif. C'est une propriété fondamentale du magnétisme qui sert aujourd'hui de postulat.
  Cette propriété est lié à l'absence de monopole magnétique (c'est aussi cette propriété qui explique que toutes les lignes de champ magnétique bouclent sur elles-mêmes)
- 2- En régime stationnaire et dans l'ARQS  $\vec{j}$  est aussi à flux conservatif.

#### B- Conséquences d'un flux conservatif

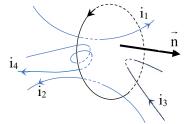
1- Soit  $\overrightarrow{G}$  est à flux conservatif Soit un contour fermé  $\Gamma_f$  et  $\Sigma$  sur une surface s'appuyant sur  $\Gamma_f$ , le flux de  $\overrightarrow{G}$  à travers  $\Sigma$  ne dépend pas du choix de  $\Sigma$  (mais uniquement de  $\Gamma_f$ )



Intérêt (pour  $\vec{j}$  en statique) : permet de définir la notion de courant enlacé par un contour : Soit  $\Gamma_f$  un contour fermé orienté

$$I_{\text{enlacé par }\Gamma_{f}} = \mathop{\iint}\limits_{\substack{P \in \Sigma \\ \Sigma s' \text{appuyant} \\ \text{sur }\Gamma_{f}}} \overline{j(P)}.dS_{P}.\overline{n(P)}$$

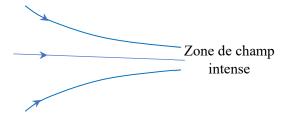
Ici 
$$I_{\text{enlacé par }\Gamma_f} = i_1 - i_2 - 2i_4$$



2-  $\overrightarrow{G}$  est à flux conservatif ssi pour toutes sections  $\Sigma_1$ ,  $\Sigma_2$  d'un même tube de champ,  $\Phi(\overrightarrow{G}, \Sigma_1) = \Phi(\overrightarrow{G}, \Sigma_2)$ 

Intérêt (pour j en statique) : le courant est le même en tout point d'un fil électrique et est indépendant du choix de la section utilisée pour le calcul Prolongement : justification de la loi des nœuds.

3- Si  $\overrightarrow{G}$  est à flux conservatif alors  $\|\overrightarrow{G}\|$  augmente lorsqu'on se déplace le long d'une ligne de champ dans le sens de resserrement des lignes de champ.



Remarque : cette propriété s'applique à  $\vec{B}$  et à  $\vec{j}$  en statique mais aussi à  $\vec{E}$  dans une région vide de charge  $\left(\Phi_{\text{sortan t}}\left(\vec{E},\Sigma_f\right) = \frac{Q_{\text{int}}}{\epsilon_0} = 0\right)$