Plan de l'annexe « Rappels mathématiques »

- 1. Formes différentielles
- 2. Outils mathématiques
- 3. Systèmes de coordonnées
- 4. Résolution de l'équation de Bessel
- 5. Quelques notions sur l'analyse de Fourier

Quelques formules vectorielles utiles

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \psi) = \vec{0}$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{a}) = 0$$

$$\vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{a}) = \vec{\nabla} (\vec{\nabla} \cdot \vec{a}) - \Delta \vec{a}$$

$$\vec{a} \times (\vec{b} \times \vec{c}) = (\vec{a} \cdot \vec{c}) \vec{b} - (\vec{a} \cdot \vec{b}) \vec{c}$$

A savoir

$$\vec{a} \cdot (\vec{b} \times \vec{c}) = \vec{b} \cdot (\vec{c} \times \vec{a}) = \vec{c} \cdot (\vec{a} \times \vec{b})$$

$$\vec{\nabla} \cdot (\psi \, \vec{a}) = \vec{a} \cdot \vec{\nabla} \psi + \psi \, \vec{\nabla} \cdot \vec{a}$$

$$\vec{\nabla} \times (\psi \, \vec{a}) = \vec{\nabla} \psi \times \vec{a} + \psi \, \vec{\nabla} \times \vec{a}$$

Pour mémoire

Passage d'une formulation locale à une formulation intégrale (et vice-versa)

■ Circulation conservative (contour fermé C):

$$\oint_{(C)} \vec{h} \cdot d\vec{r} = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \vec{\nabla} \times \vec{h} = \vec{0} \quad \Leftrightarrow \quad \vec{h} = \vec{\nabla}(f)$$

■ Flux conservatif (surface S fermée):

$$\iint_{(S)} \vec{g} \cdot d\vec{S} = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{g} = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \vec{g} = \vec{\nabla} \times \vec{a}$$

Formulation Formulation Formulation intégrale différentielle en différentielle en champ

potentiel

Quelques théorèmes utiles

■ Le volume (V) est entouré par la surface fermée (S) de normale sortante \vec{n}

$$\iiint_{(V)} \vec{\nabla} \cdot \vec{A} \, dV = \oiint_{(S)} \vec{A} \cdot \vec{n} \, dS \qquad \qquad \text{Th\'eor\`eme de la divergence ou th\'eor\`eme} \\ \text{d'Ostrogradski}$$

Le contour (C) délimite la surface ouverte (S). La normale \bar{n} à (S) définit le sens positif du parcours sur (C) via la règle du tirebouchon

$$\iint_{(S)} (\vec{\nabla} \times \vec{A}) \cdot \vec{n} \, dS = \oint_{(C)} \vec{A} \cdot d\vec{l} \quad \longleftarrow \quad \text{Théorème de Stokes}$$

Problème d'unicité: cas d'un champ scalaire

- Soit un champ scalaire f vérifiant, en tout point d'un volume (V) limité par une surface (S) fermée, $\Delta f = \phi(\vec{r})$, où ϕ est définie en tout point, sans singularité
- \blacksquare La solution f est alors unique si:
 - \Box f est connue en chaque point de (5) : conditions de Dirichlet
 - $\vec{n} \cdot \vec{\nabla}(f)$ est connue en chaque point de (S) : conditions de Neumann
 - \Box f est connue sur une partie de (S), et \vec{n} . $\vec{\nabla}(f)$ sur la partie complémentaire
- Ceci reste vrai si (V) est l'espace entier, à condition que f s'annule en dehors d'une portion finie de l'espace et que $\varphi(r)$ tende vers 0 à l'infini au moins comme 1/r

Problème d'unicité: cas d'un champ vectoriel

- Soit un champ vectoriel A tel que, en tout point d'un volume (V) limité par une surface (S) fermée, $\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = D$ et $\vec{\nabla} \times \vec{A} = \vec{R}$ soient définis sans singularité
- La solution A est alors unique si on connaît $\vec{n} \cdot \vec{A}$ en chaque point de (S) (conséquence du théorème d'Helmholtz)

$$\vec{A} = -\vec{\nabla}v + \vec{\nabla} \times \vec{a} \quad \text{avec} \quad v(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi} \iiint \frac{D(\vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} dV \quad \text{et} \quad \vec{a}(\vec{r}) = \frac{1}{4\pi} \iiint \frac{\vec{R}(\vec{r}')}{\|\vec{r} - \vec{r}'\|} dV$$

■ Ceci reste vrai si (V) est l'espace entier, à condition que D=0 et R=0 en dehors d'une portion finie de l'espace et que A(r) tende vers 0 à l'infini au moins comme $1/r^2$

Dérivation sous le symbole d'intégration

- On considère une fonction I(x): $I(x) = \int_a^b f(x,t) dt$
- Si a et b dépendent de x:

$$\frac{dI(x)}{dx} = \frac{d}{dx} \left[\int_a^b f(x,t) \, dt \right] = \int_a^b \frac{\partial f(x,t)}{\partial x} \, dt + f(x,b) \frac{db}{dx} - f(x,a) \frac{da}{dx}$$

■ Si a et b ne dépendent pas de x:

$$\frac{dI(x)}{dx} = \frac{d}{dx} \left[\int_{a}^{b} f(x,t) dt \right] = \int_{a}^{b} \frac{\partial f(x,t)}{\partial x} dt$$

□ *I* est continûment dérivable si *f* admet une dérivée partielle continue

Systèmes de coordonnées

- Connaître les expressions des laplaciens, divergence, .. en coordonnées cartésiennes uniquement
 - □ Dans les autres systèmes de coordonnées, se référer au polycopié de TD/cours
- Le laplacien vectoriel intervient en électromagnétisme. Ces coordonnées ne sont égales au laplacien des coordonnées du vecteur que pour les coordonnées cartésiennes et la coordonnée z du système cylindrique. Dans le cas général, on doit utiliser :

$$\Delta \vec{A} = \vec{\nabla} (\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A})$$

Reprendre l'expression du polycopié de TD!