

E.N.T.P.E
Département Mathématiques, Informatique et Physique

Cours de Mécanique des Milieux Continus (1^{ère} année)
Devoir numéro 1
Durée 2 heures

Mercredi 5 Octobre 2011

Documents autorisés : *Aucun document n'est autorisé, à l'exception du formulaire au format A4 (annexe B du cours).*

Les calculatrices et autres dispositifs électroniques ne sont pas autorisés.

Premier petit problème : Étude d'une transformation plane

Dans tout le problème on limitera l'étude de la transformation au plan $X_3 = 0$.

On donne, dans l'espace physique \mathbb{R}^3 rapporté au repère orthonormé direct $R = (O, \vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3)$, le champ eulérien des vitesses

$$\begin{cases} v_1 = \alpha t x_1 \\ v_2 = -\alpha t x_2 \\ v_3 = 0 \end{cases} \quad (1)$$

où $t \geq 0$ désigne la variable temps et où α est une constante strictement positive donnée, de dimension T^{-2} . L'instant $t = 0$ étant choisi comme instant de référence, on désignera par (X_1, X_2, X_3) les coordonnées à cet instant d'une particule donnée P et par (x_1, x_2, x_3) les coordonnées de cette même particule à l'instant t .

- / 1. Donner l'équation cartésienne des lignes de courant puis les représenter.
- / 2. Montrer que la transformation s'effectue à volume constant.
- / 3. Montrer que l'écoulement est irrotationnel.
- / 4. Donner l'expression eulérienne du champ des accélérations.
- / 5. De la résolution du du système différentiel à conditions "initiales"

$$\frac{d\vec{x}}{dt} = \mathbf{v}(\vec{x}, t) \quad \forall t \geq 0, \quad \vec{x}(0) = \vec{X} \quad (2)$$

déduire que la transformation a pour expression

$$\begin{cases} x_1 = X_1 e^{\frac{1}{2}\alpha t^2} \\ x_2 = X_2 e^{-\frac{1}{2}\alpha t^2} \\ x_3 = X_3 \end{cases} \quad (3)$$

6. Donner l'équation cartésienne des trajectoires. Selon vous, pour quelle raison ces dernières sont-elles confondues avec les lignes de courant bien que l'écoulement ne soit pas stationnaire ?

7. Donner l'expression du tenseur de Cauchy à droite puis celle du tenseur de Green-Lagrange.
8. Soient $\vec{N} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\vec{e}_1 + \vec{e}_2)$ et $\vec{T} = \frac{1}{\sqrt{2}}(\vec{e}_1 - \vec{e}_2)$. Donner les expressions de la dilatation ε_{NN} dans la direction \vec{N} , de la dilatation ε_{TT} dans la direction \vec{T} puis de la distorsion γ_{NT} entre les directions \vec{N} et \vec{T} . Représenter les variations de cette dernière en fonction du temps. Vers quelle limite tend cette distorsion lorsque t tend vers $+\infty$?
9. Donner l'équation, de paramètre $t' \in [0, t]$, de la ligne d'émission à l'instant t du point de coordonnées $(x_1 = 1, x_2 = 1)$, puis en déduire son équation cartésienne et la représenter.

Second petit problème : Étude d'un écoulement stationnaire

On donne, dans l'espace physique \mathbb{R}^3 rapporté au repère orthonormé direct $R = (O, \vec{e}_1, \vec{e}_2, \vec{e}_3)$, le champ eulérien des vitesses

$$\begin{cases} v_1 = \alpha \frac{x_1^2 - x_2^2}{(x_1^2 + x_2^2)^2} \\ v_2 = \alpha \frac{2x_1 x_2}{(x_1^2 + x_2^2)^2} \\ v_3 = 0 \end{cases} \quad (4)$$

où α est une constante strictement positive donnée, de dimension $L^3 T^{-1}$.

1. Montrer que dans le repère local $(\vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)$ associé au système de coordonnées cylindriques (r, θ, z) où les axes Ox_3 et Oz coïncident le champ des vitesses \mathbf{v} a pour composantes

$$\begin{cases} v_r = \alpha \frac{\cos \theta}{r^2} \\ v_\theta = \alpha \frac{\sin \theta}{r^2} \\ v_z = 0 \end{cases} \quad (5)$$

2. Montrer que l'écoulement est irrotationnel puis donner l'expression du potentiel des vitesses φ .
3. Montrer que l'écoulement est incompressible.
4. Comme l'écoulement est plan et incompressible, il existe une fonction vectorielle ψ , indépendante de z et telle que $\mathbf{v} = \text{rot}_x \psi$. Montrer qu'il existe alors une fonction scalaire ψ , appelée fonction de courant et telle que l'on ait $v_r = \frac{1}{r} \partial_\theta \psi$ et $v_\theta = -\partial_r \psi$. Donner ensuite l'expression de cette fonction.
5. Montrer que les lignes de courant ne sont autres que les courbes isovaleurs de ψ . Représenter ensuite, sur une même figure, quelques lignes de courant et quelques équipotentielles. Quelles relations y a-t-il entre ces deux réseaux de courbes ?
6. Le potentiel complexe associé à l'écoulement est défini par $\phi = \varphi + i\psi$. Montrer qu'il s'agit d'une fonction complexe de la variable complexe $re^{i\theta}$, de classe C^∞ sur \mathbb{C}^* , dont on donnera l'expression.
7. Donner l'expression du champ des accélérations γ en variables d'Euler. Quelles sont les courbes enveloppes de ce champ. Montrer que $\text{rot}_x \gamma = \mathbf{0}$ puis donner l'expression du potentiel des accélérations. Représenter enfin, sur une même figure, quelques courbes enveloppes et quelques courbes d'égal potentiel des accélérations.

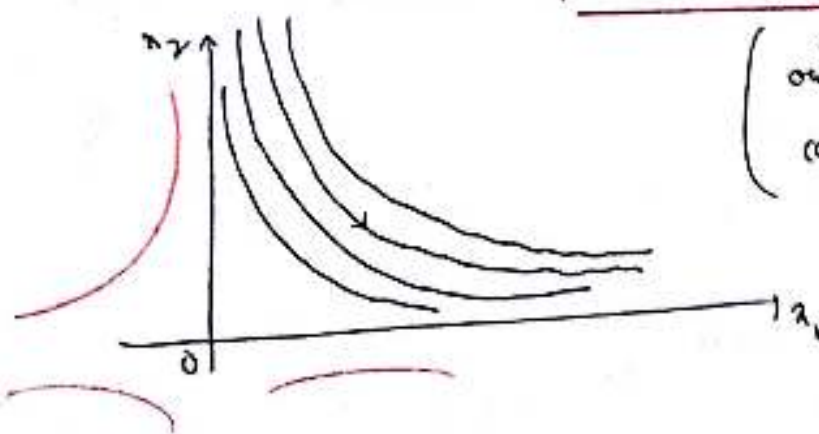
P.1: Etude d'une transformation plane

1) $\frac{dx_1}{v_1} = \frac{dx_2}{v_2} \Leftrightarrow \frac{dx_1}{\alpha + x_1} = \frac{dx_2}{-\alpha + x_2}$

$\Leftrightarrow \ln(x_1) = -\ln(x_2) + K \quad \text{où } K \in \mathbb{R}$

$\Leftrightarrow \boxed{x_1 = \frac{A}{x_2} \quad \text{où } A \in \mathbb{R}}$
ligne de courant

$\left(\begin{array}{l} \text{où } A = x_1 x_2 \\ \text{car à } t=0 \quad x_1(t=0) \cdot x_2(t=0) = x_1 x_2 = A \end{array} \right)$



2) On a $J = \frac{dv}{dV} = \det F \neq 1$ et pourquoi pas $\det F = 1$?

$F = \begin{pmatrix} e^{\frac{x_1}{\alpha}} & 0 \\ 0 & e^{-\frac{x_2}{\alpha}} \end{pmatrix}$

donc $\det F = 1$ (car $e^{\frac{x_1}{\alpha}} \cdot e^{-\frac{x_2}{\alpha}} = e^0 = 1$)
donc $dV = dV$, la transformation s'effectue c'est-à-dire constant.

(d'après Q5)

3) $\text{rot } \vec{v} = \left(\frac{\partial v_2}{\partial x_1} - \frac{\partial v_1}{\partial x_2} \right) \vec{e}_3 = 0$

et

L'écoulement est donc irrotationnel.

4) $\vec{v} = \alpha x_1 \vec{e}_1 + \alpha x_2 \vec{e}_2$ $\text{grad} \left(\frac{1}{2} (\alpha^2 (x_1^2 + x_2^2)) \right) = \alpha^2 t^2 (\vec{e}_1 + \vec{e}_2)$

① $\vec{v} = \alpha x_1 \vec{e}_1 - \alpha x_2 \vec{e}_2 + \text{grad} \frac{v^2}{2} + \vec{v}_n \text{rot} \vec{v}$
 $= (\alpha x_1 + \alpha^2 t^2 x_1) \vec{e}_1 + (\alpha x_2 + \alpha^2 t^2 x_2) \vec{e}_2$

5) $\begin{cases} \frac{dx_1}{dt} = \alpha t x_1 \\ \frac{dx_2}{dt} = -\alpha t x_2 \\ \frac{dx_3}{dt} = 0 \\ \vec{x}(0) = \vec{x} \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} \exists (k_1, k_2, k_3) \in \mathbb{R}^3 \\ x_1 = k_1 e^{\frac{\alpha t^2}{2}} \\ x_2 = k_2 e^{-\frac{\alpha t^2}{2}} \\ x_3 = k_3 \\ \vec{x}(0) = \vec{x} \end{cases}$

② $\begin{cases} x_1 = X_1 e^{\frac{\alpha t^2}{2}} & (1) \\ x_2 = X_2 e^{-\frac{\alpha t^2}{2}} & (2) \\ x_3 = X_3 & (3) \end{cases}$

6) [éliminons t dans (2) en cherchant t dans (1)]

(1) $\rightarrow \ln \left(\frac{x_1}{X_1} \right) = \frac{\alpha t^2}{2} \Leftrightarrow t = \left[\frac{2}{\alpha} \ln \left(\frac{x_1}{X_1} \right) \right]^{1/2}$

(2) $\rightarrow x_2 = X_2 e^{-\ln \left(\frac{x_1}{X_1} \right)}$ $= \boxed{X_2 \cdot \frac{X_1}{x_1} = x_2}$ équation des trajectoires.

③ $(0, \pi]$

7) $C = e^{t^2} F F^T$

1)
$$C = \begin{bmatrix} e^{2t^2} & 0 & 0 \\ 0 & e^{-2t^2} & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{bmatrix}$$

also

$$U = \frac{1}{2} (C - I) = \begin{bmatrix} \frac{1}{2}(e^{2t^2} - 1) & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{2}(e^{-2t^2} - 1) & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

8)
$$\vec{N} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \vec{T} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

2) ~~$$\sin(\gamma_{NT}) = \frac{2}{\sqrt{2}} (1 \cdot 1 + 0) \begin{bmatrix} \frac{1}{2}(e^{2t^2} - 1) & 0 & 0 \\ 0 & \frac{1}{2}(e^{-2t^2} - 1) & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{bmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$~~

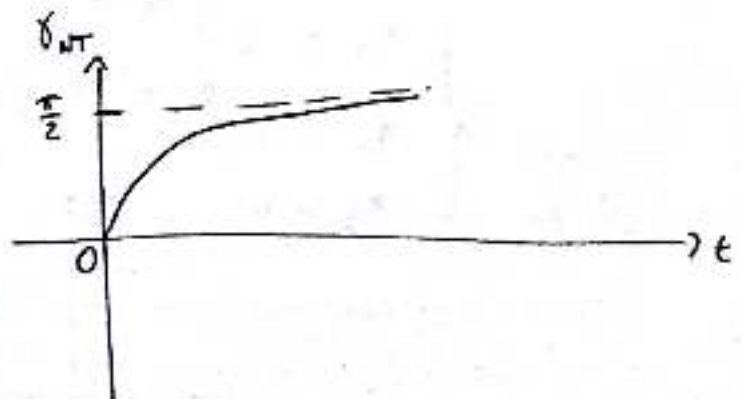
also

*
$$\sin(\gamma_{NT}) = \frac{\vec{N}^T U \vec{T}}{\sqrt{\vec{N}^T C \vec{N}} \sqrt{\vec{T}^T C \vec{T}}} = \frac{e^{2t^2} - e^{-2t^2}}{2} \frac{1}{\sqrt{\frac{e^{2t^2} + e^{-2t^2}}{2}} \sqrt{\frac{e^{2t^2} + e^{-2t^2}}{2}}}$$

$$\sin(\gamma_{NT}) = \frac{e^{2t^2} - e^{-2t^2}}{e^{2t^2} + e^{-2t^2}} \left(= \frac{\text{sh}(2t^2)}{\text{ch}(2t^2)} \right) \left(= \text{th}(2t^2) \right)$$

$$\gamma_{NT} = \arcsin(\text{th}(2t^2))$$

$$\lim_{t \rightarrow \infty} \gamma_{NT}(t) = \frac{\pi}{2}$$



$$X \Sigma^{-1} X^T = \sqrt{N} \Sigma^{-1} \sqrt{N}^{-1} - 1 = \sqrt{\frac{e^{2t} + e^{-2t}}{2}} - 1$$

$$X \Sigma^{-1} X^T = \sqrt{\Gamma \Sigma^{-1} \Gamma^T} - 1 = \sqrt{\frac{e^{2t} + e^{-2t}}{2}} - 1$$

g) $\bar{x}_M = \mathcal{F}_0(\bar{X})$
 $\bar{X} = \mathcal{F}_0^{-1}(\bar{x}_M)$

ici $\Pi = \begin{pmatrix} \pi_{1M} \\ \pi_{2M} \\ \pi_{3M} \end{pmatrix}$
 et $\sigma = t'$.

$\bar{x}' = \mathcal{F}_t(\bar{X}) = \mathcal{F}_t(\mathcal{F}_0^{-1}(\bar{x}_M))$

Recherche de \mathcal{F}_t^{-1} :

$$\begin{cases} \lambda_1 = X_1 e^{\frac{\sigma t^2}{2}} \\ \lambda_2 = X_2 e^{-\frac{\sigma t^2}{2}} \\ \lambda_3 = X_3 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} X_1 = \lambda_1 e^{-\frac{\sigma t^2}{2}} \\ X_2 = \lambda_2 e^{\frac{\sigma t^2}{2}} \\ X_3 = \lambda_3 \end{cases}$$

$$\bar{X} = \mathcal{F}_t^{-1} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \cdot e^{-\frac{\sigma t^2}{2}} \\ 1 \cdot e^{\frac{\sigma t^2}{2}} \\ 0 \end{pmatrix}$$

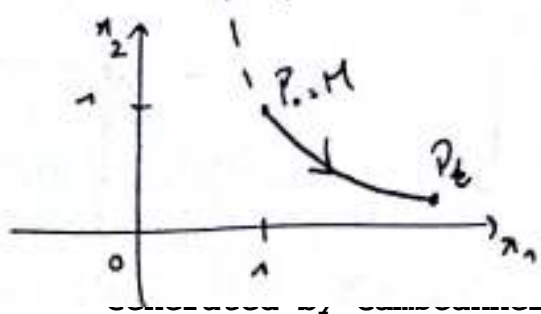
$$\bar{x} = \mathcal{F}_t(\bar{X}) = \begin{pmatrix} e^{\frac{\sigma t^2}{2}} - \frac{\sigma t^2}{2} \\ e^{-\frac{\sigma t^2}{2}} + \frac{\sigma t^2}{2} \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \pi_1 \\ \pi_2 \\ \pi_3 \end{pmatrix}$$

$$\begin{cases} \pi_1 = e^{\frac{\sigma}{2}(t^2 - t'^2)} \\ \pi_2 = e^{-\frac{\sigma}{2}(t^2 - t'^2)} \\ \pi_3 = 0 \end{cases} \rightarrow \pi_2 = e^{-\ln(\pi_1)}$$

Ligne d'émission de M à l'instant.

$\frac{1}{\pi_1} = \pi_2$

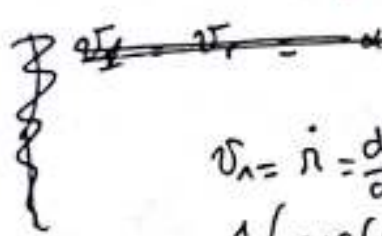
OK



P.2 : Etude d'un écoulement stationnaire

1) Ou pose $\begin{cases} x_1 = r \cos \theta \\ x_2 = r \sin \theta \\ x_3 = z \end{cases}$ $\cdot \begin{cases} (x_1^2 + x_2^2)^2 = r^4 \\ x_1^2 - x_2^2 = r^2 (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta) \end{cases}$

d'où



* $r^2 = x_1^2 + x_2^2$

$\frac{2x_1 dr}{dt} = 2x_1 \frac{dx_1}{dt} + 2x_2 \frac{dx_2}{dt}$

$$\begin{aligned} v_n = \dot{r} &= \frac{dr}{dt} = \frac{1}{r} (x_1 v_1 + x_2 v_2) = \frac{1}{r} \left(x_1 \alpha \frac{x_1^2 - x_2^2}{(x_1^2 + x_2^2)^{3/2}} + x_2 \frac{2x_1 x_2}{(x_1^2 + x_2^2)^{3/2}} \right) \\ &= \frac{1}{r} \left(r \cos \theta \left(\frac{\alpha r^2 (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta)}{r^3} \right) + r \sin \theta \left(\frac{\alpha r^2 \cdot 2 \cos \theta \sin \theta}{r^3} \right) \right) \\ &= \frac{\alpha \cos \theta}{r^2} (\cos^2 \theta - \sin^2 \theta + 2 \sin^2 \theta) = \boxed{\frac{\alpha \cos \theta}{r^2} = v_n} \end{aligned}$$

* suite of p.9

2) $\text{rot } \vec{v} = \begin{bmatrix} -\frac{\partial v_3}{\partial x_2} + \frac{1}{r} \frac{\partial v_2}{\partial \theta} \\ \frac{\partial v_1}{\partial x_2} - \frac{\partial v_2}{\partial x_1} \\ \frac{\partial v_3}{\partial x_1} - \frac{1}{r} v_3 - \frac{1}{r} \frac{\partial v_1}{\partial \theta} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ -2\alpha \frac{\sin \theta}{r^3} + \frac{1}{r} \cdot \frac{\alpha \sin \theta}{r^2} - \frac{1}{r} \left(-\frac{\alpha \sin \theta}{r^2} \right) \end{bmatrix}$

$\boxed{\text{rot } \vec{v} = \vec{0}}$

Donc $\exists \varphi \mid \vec{v} = \text{grad } \varphi = \begin{pmatrix} \frac{\partial \varphi}{\partial x_1} \\ \frac{1}{r} \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} \\ \frac{\partial \varphi}{\partial x_3} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha \frac{\cos \theta}{r^2} \\ \alpha \frac{\sin \theta}{r^2} \\ 0 \end{pmatrix}$

(\Rightarrow) $\varphi = -\alpha \frac{\cos \theta}{r} + k(\theta)$

(\Rightarrow) $\frac{1}{r} \left(\frac{\alpha \sin \theta}{r} + k'(\theta) \right) = \alpha \frac{\sin \theta}{r^2}$

(\Rightarrow) $k'(\theta) = 0 \Rightarrow k = \text{cte.}$

On trouve $\boxed{\varphi = -\frac{\alpha \cos \theta}{r} + C_1 \text{ où } C_1 \in \mathbb{R}}$

~~$(C_1 = 0 \text{ si l'on suppose } \varphi(r \rightarrow \infty) = 0)$~~

$$3) \quad \text{div } \vec{v}' = \frac{\partial v_r}{\partial r} + \frac{1}{r} \cdot \frac{\partial v_\theta}{\partial \theta} + \frac{\partial v_z}{\partial z} + \frac{1}{r} v_r$$

ou

$$(1) \quad = -2 \times \frac{\cos \theta}{r^3} + \frac{1}{r} \frac{\alpha \cos \theta}{r^2} + 0 + \frac{1}{r} \cdot \frac{\cos \theta}{r^2}$$

$\boxed{\text{div } \vec{v}' = 0}$ L'écoulement est donc incompressible.

$$4) \quad \begin{cases} v_r = \frac{1}{r} \cdot \frac{\partial \psi}{\partial \theta} & (1) \\ v_\theta = -\frac{\partial \psi}{\partial r} & (2) \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \alpha \frac{\sin \theta}{r^2} = -\frac{\partial \psi}{\partial r} & \Rightarrow \psi = + \frac{\alpha \sin \theta}{r} + k(\theta) \end{cases}$$

On remplace dans (1) :

$$\alpha \frac{\sin \theta}{r^2} = \frac{1}{r} \left(+ \frac{\alpha \cos \theta}{r} + k'(\theta) \right)$$

$$\Rightarrow k'(\theta) = 0 \Rightarrow k(\theta) = \text{cte}$$

ou

On trouve

$$\boxed{\psi = \frac{\alpha \sin \theta}{r} + C_2 \quad \text{ou } C_2 \in \mathbb{R}}$$

($C_2 = 0$ si on suppose $\psi(r \rightarrow +\infty) = 0$)

1) Première partie de la question :

$$\vec{\text{rot}} \psi = \begin{pmatrix} \frac{1}{r} \frac{\partial \psi_z}{\partial \theta} - \frac{\partial \psi_\theta}{\partial z} \\ \frac{\partial \psi_r}{\partial z} - \frac{\partial \psi_z}{\partial r} \\ \frac{\partial \psi_\theta}{\partial r} + \frac{1}{r} \psi_\theta - \frac{1}{r} \cdot \frac{\partial \psi_r}{\partial \theta} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha \frac{\cos \theta}{r^2} & (1) \\ \alpha \frac{\sin \theta}{r^2} & (2) \\ 0 & (3) \end{pmatrix}$$

Les lignes (1) et (2) nous montrent l'existence d'une fonction scalaire $\psi = \psi_e$ telle que $\frac{1}{r} \frac{\partial \psi}{\partial \theta} = v_r$ et $-\frac{\partial \psi}{\partial r} = v_\theta$.

$$5) \vec{v}_1 d\vec{l} = 0 \quad (\Rightarrow) \begin{pmatrix} v_1 \\ v_0 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} dr \\ r d\theta \\ dz \\ \dots \end{pmatrix} = 0 \quad (\leftarrow \cancel{v_1 dr + v_0 r d\theta + v_2 dz = 0})$$

$$\Rightarrow v_1 \cdot r d\theta - v_0 \cdot dr = 0$$

$$\Rightarrow \cancel{r} \frac{\cos\theta}{r^2} \cdot r d\theta = \cancel{r} \frac{\sin\theta}{r} dr$$

$$\Rightarrow \frac{\cos\theta}{\sin\theta} d\theta = \frac{dr}{r}$$

(15)

$$\Rightarrow \frac{d(\sin\theta)}{\sin\theta} = \frac{dr}{r}$$

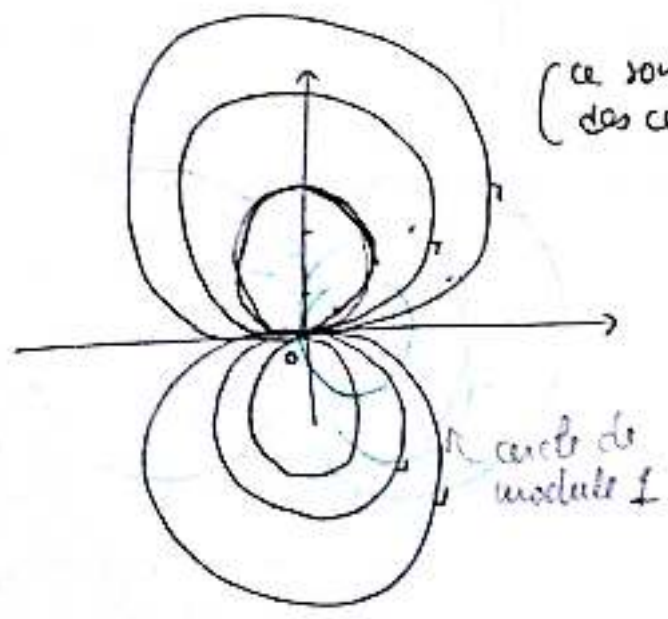
$$\Rightarrow \ln |\sin\theta| = \ln(r) + k$$

$$\Rightarrow |\sin\theta| = A_1 \cdot r$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{\sin\theta}{r} = A_2} \text{ ligne de courant}$$

ce qui revient à dire $\psi = \frac{A_1 \sin\theta}{r} + C_2 = \text{cte}$

$$\text{ie } \frac{\sin\theta}{r} = \frac{\text{cte} - C_2}{A_1} = A_2$$



(ce sont des cercles)

cercles de module 1

—: ligne de courant

—: lignes équipotentielles

} elles sont perpendiculaires entre elles.

De plus un des réseaux de courbes s'obtient par rotation de $\frac{\pi}{2}$ de l'autre réseau.

$$\phi = \varphi + i\psi$$

$$= -\frac{\alpha \cos\theta}{r} + i \frac{\alpha \sin\theta}{r}$$

(en supposant $C_1 = C_2 = 0$)
ou peut le conclure

$$= -\frac{\alpha}{r} (\cos\theta + i \sin(-\theta))$$

$$= -\frac{\alpha}{r} (\cos(-\theta) + i \sin(-\theta))$$

$$= -\frac{\alpha}{r} e^{-i\theta}$$

$$\boxed{\phi = -\frac{\alpha}{r} e^{i\theta}}$$

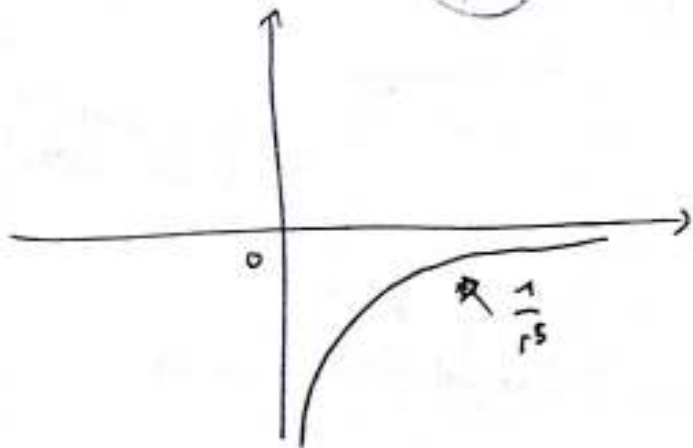
$$\vec{Y} = \frac{\partial \vec{v}}{\partial t} + g \text{grad} \frac{v^2}{2} + \vec{v}_1 \text{rot} \vec{v}$$

$$= 0 + g \text{grad} \left(\frac{1}{2} \frac{\alpha^2}{r^4} \right) + \begin{pmatrix} \frac{\alpha \cos\theta}{r} \\ \frac{\alpha \sin\theta}{r} \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$= \frac{1}{2} \alpha^2 \cdot (-4) \frac{1}{r^5} \vec{e}_r$$

(0, 75)

$$\boxed{\vec{Y} = -\frac{2\alpha^2}{r^5} \vec{e}_r}$$



$$\text{rot} \vec{Y} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{\partial Y_1}{\partial z} \\ -\frac{1}{r} \frac{\partial Y_2}{\partial \theta} \end{pmatrix} = \vec{0}$$

donc $\exists \phi_r / \vec{Y} = \text{grad} \phi_r$

22.1 1) suite

$$v_{\theta} = r\dot{\theta} = r \frac{d\theta}{dt} \quad \text{or} \quad z_2 = r\omega_1\dot{\theta}$$

$$\frac{dx_1}{dt} = \frac{dr}{dt} \cos\theta - \left(r \frac{d\theta}{dt} \right) \sin\theta$$

$$= \frac{dr}{dt} \cdot \frac{\cos\theta}{\sin\theta} - \frac{dx_1}{dt} \cdot \frac{1}{\sin\theta}$$

$$= \frac{\alpha \cos\theta}{r^2} \frac{\omega_1 \dot{\theta}}{\sin\theta} - \alpha \cdot \frac{2 \sin\theta \cos\theta}{r^2 \sin\theta}$$

$$= \frac{\alpha}{r^2} \cos\theta \left(1 - \frac{\cos\theta}{\sin\theta} \right)$$

$$= \frac{\alpha}{r^2} \cos\theta \left(\frac{\sin\theta - \cos\theta}{\sin\theta} \right)$$

$$= \frac{\alpha}{r^2 \sin\theta} (\cos^2\theta - 2 \sin\theta \cos\theta) = \dots \neq \frac{\alpha \sin\theta}{r^2}$$

$$\ddot{\vec{r}} = v_1 \vec{e}_1 + v_2 \vec{e}_2$$

$$= v_1 \omega_1 \dot{\theta} \vec{e}_1 + v_2 \sin\theta \dot{\theta} \vec{e}_2 - v_2 \sin\theta \dot{\theta} \vec{e}_1 + v_2 \omega_1 \dot{\theta} \vec{e}_2$$

$$\Rightarrow \begin{cases} v_1 = \frac{\alpha \cos\theta}{r^2} \\ v_2 = \frac{\alpha \sin\theta}{r^2} \\ v_3 = 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} v_1 = v_1 \omega_1 \dot{\theta} - v_2 \sin\theta \dot{\theta} \\ v_2 = v_1 \sin\theta + v_2 \omega_1 \dot{\theta} \end{cases}$$

$$\text{avec } v_1 = \frac{\alpha r^2 (c^2 - 1^2)}{r^4} = \frac{\alpha \cos\theta}{r^2}$$

$$v_2 = \frac{\alpha r^2 (2 \sin\theta \dot{\theta})}{r^4} = \frac{\alpha \sin\theta}{r^2}$$