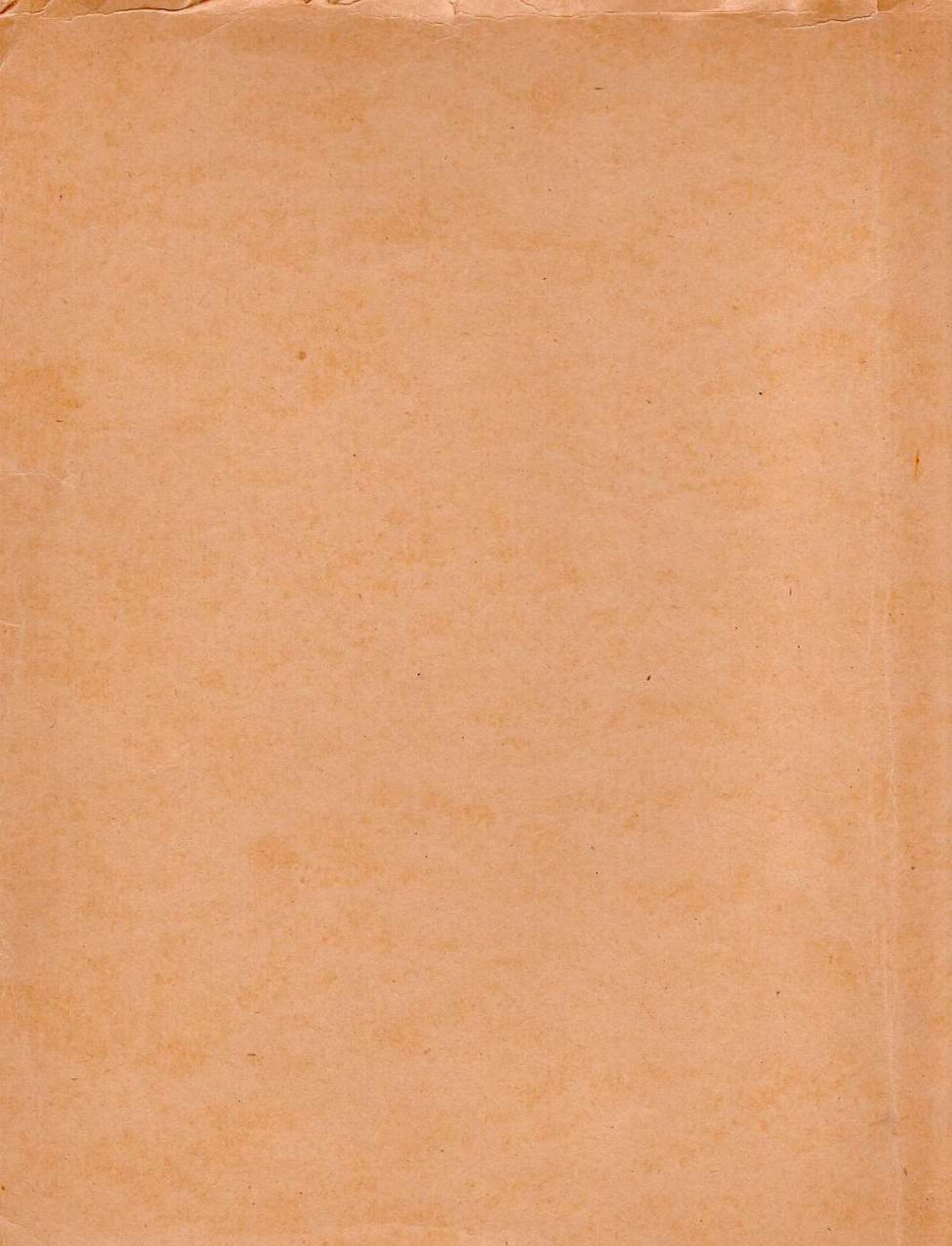


ANALYSE
Maths Sup



NOUVEAU COURS DE MATHÉMATIQUES
SUPERIEURES

Par M Leconte : Professeur agrégé au lycée Cerny à Rouen

TOME 2

ANALYSE

Deuxième Édition
BIBERT
Cambrai : 1964

I Topologie de \mathbb{R}

1 Ensemble borné de réels:

Soit un ensemble non vide E de réels. E est majorée par α , c'est à dire $\forall x \in E \quad x \leq \alpha$. On effectue une partition des rationnels en deux classes C_1 et C_2 de la façon suivante: C_1 comportant les rationnels qui ne sont pas majorants de E , C_2 comportant les rationnels qui sont majorants de E . C_1 et C_2 déterminent une borne, d'où un réel M qu'on note par convention $M = [C_1, C_2]$.

① M est un majorant de E : Sinon il existerait un élément de E supérieur à M : $x \in E \quad x > M$ donc il existerait $p \in Q \quad M < p < x$ et p appartiendrait à C_2 . Or $p < x \Rightarrow p \in C_1$, ce qui est contradictoire.

② M est le plus petit majorant de E : Sinon il existerait un élément M' , lui-même majorant tel que $M' < M$. Mais alors il existerait $p' \in Q \quad M' < p' < M$. $p' > M'$ serait majorant de E . d'où $p' \in C_2$. $p' < M \Rightarrow p' \in C_1$. ce qui est contradictoire.

Donc $\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists x \in E \quad x > M - \epsilon$

M s'appelle la borne supérieure de E . On définit de la même manière la borne inférieure d'un ensemble E minoré.

Si E admet une borne supérieure et inférieure on dit alors que E est borné

2 Points d'accumulations:

E un ensemble de réel admet $a \in \mathbb{R}$ (appartenant ou non à E) comme point d'accumulation si tout intervalle ouvert de centre a contient un point de E autre que a .

Soit $f \in E \subset \mathbb{R}^+$ $\exists x_1 \in E$ $x_1 \neq a$ $x_1 \in]a-\varepsilon, a+\varepsilon[$

Soit $\varepsilon_1 = |a-x_1|$, l'intervalle $]a-\varepsilon_1, a+\varepsilon_1[$ contient un point x_2 $x_2 \in E$ $x_2 \neq a$, soit alors $\varepsilon_2 = |a-x_2| \dots$ et ainsi de suite indéfiniment. E contient donc une infinité d'éléments.

"Un ensemble fini, ou point de vue du nombre de ses éléments, n'admet pas de point d'accumulation".

3 Théorème de Bolzano-Weierstraß:

Soit E un ensemble de réel contenant une infinité d'éléments. Il admet au moins un point d'accumulation. En effet, repartissons les rationnels en 2 classes C_1 et C_2 C_1 comprenant les rationnels inférieurs à un nombre infini d'éléments distincts de E , C_2 comprenant les rationnels inférieurs à un nombre fini éventuellement nul d'éléments distincts de E . Montrons que nous avons une coupure.

- C_1 et C_2 ne sont pas vides: C_1 contenant les rationnels inférieurs à un minorant de E , C_2 contenant les

rationnels supérieurs à un majorant de E .

- Les axiomes 2 et 5 sont triviaux.

Nous définissons un réel a .

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \mid \exists p \in \mathbb{Q} \quad a - \varepsilon < p < a$$

$$| \exists p' \in \mathbb{Q} \quad a < p' < a + \varepsilon$$

p est un rationnel < a donc p appartient à la classe de gauche C_1 de a pour $p \in C_1$. Il existe un nombre infini d'éléments de E supérieur à p et pas suite à $a - \varepsilon$. De même $p' \in C_2$: il n'existe qu'un nombre fini d'éléments de E supérieur à p' et pas suite à $a + \varepsilon$. L'intervalle $[a - \varepsilon, a + \varepsilon]$ contient une infinité d'éléments distincts de E donc un qui est différent de a . a est un point d'accumulation.

4 Définitions:

L'ensemble des points d'accumulation de E s'appelle le deûve de E . On le note E' . E est fermé si il contient son déûve. Ainsi l'intervalle $[a, b]$,

$[a, b] = \{x \mid x \in \mathbb{Q} \quad a \leq x \leq b\}$ est un ensemble fermé.

On l'appelle un segment. Un point a est dit adhérent à E si tout intervalle ouvert de centre a contient un point de E (pas nécessairement autre que a).

L'ensemble des points adhérents à E est l'adhérence \bar{E} de E .

Si $E = \bar{E}$ E est fermé, inversement si E est fermé $E = \bar{E}$ donc $E \cup E' = E \cup \bar{E} = E$ ou $E \cup E' = \bar{E} \Rightarrow E = \bar{E}$

On appelle point isolé de E , tout point de E n'appartenant pas à E' .

5 Ensembles adjacents:

Deux ensembles non vides E_1 et E_2 sont adjacents si

$$\textcircled{1} \quad \exists x_1 \in E_1 \quad \exists x_2 \in E_2 \quad x_1 < x_2$$

$$\textcircled{2} \quad \forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \quad \exists x_1 \in E_1 \quad \exists x_2 \in E_2 \quad |x_2 - x_1| < \varepsilon$$

E_1 est majorée par un élément quelconque $\xi_2 \in E_2$, comme tout ensemble de réel majoré admet une borne supérieure, soit μ_1 la borne supérieure de E_1 . Soit de la même façon μ_2 la borne inférieure de E_2 . Prouvons que $\mu_2 \geq \mu_1$. Si cette condition n'était pas réalisée, on aurait $\mu_2 < \frac{\mu_2 + \mu_1}{2} < \mu_1$. Il existerait donc α_1 et α_2 tels que $\alpha_1 \in E_1$, $\frac{\mu_2 + \mu_1}{2} < \alpha_1 < \mu_1$ et $\alpha_2 \in E_2$.

$$\mu_2 < \alpha_2 < \frac{\mu_2 + \mu_1}{2} \quad \text{Soit } \alpha_2 < \alpha_1 \text{ ce qui est contradictoire (1)}$$

Prouvons que $\mu_2 = \mu_1$: Sinon on aurait $\mu_1 < \mu_2$. Il existerait $\beta_1 \in E_1$, $\beta_1 < \mu_1$; $\beta_2 \in E_2$, $\beta_2 > \mu_2$. Soit:

$$\beta_1 < \mu_1 < \mu_2 < \beta_2. \quad \text{D'après l'axiome (ii) on pouvait choisir } \beta_1 \text{ et } \beta_2 \text{ tel que } \beta_2 - \beta_1 < \mu_2 - \mu_1 \text{ ou } \beta_2 - \beta_1 > \mu_2 - \mu_1.$$

ce qui est contradictoire.

E_1 et E_2 ont donc une borne commune $\mu = \mu_1 = \mu_2$

6 Topologie de \mathbb{R}^n

Etant donné un ensemble E , on appelle distance sur E une application de E^2 dans $\mathbb{R}^+ \cup \{0\}$ satisfaisant aux trois axiomes suivants.

$$\textcircled{1} \quad \text{Axiome de séparation: } S(x, y) = 0 \iff x = y$$

$$\textcircled{2} \quad \text{Axiome de symétrie } S(x, y) = S(y, x)$$

$$\textcircled{3} \quad S(x, z) \leq S(x, y) + S(y, z)$$

Nunie de la distance δ , E devient l'espace métrique (E^δ)

A un ensemble donné E correspond auant un espace métrique que de son équation δ .

Deux métriques sur E sont dites équivalentes si :

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ \quad \left| \begin{array}{l} \delta(a, x) < \eta \Rightarrow \delta'(a, x) < \varepsilon \\ \delta'(a, x) < \eta \Rightarrow \delta(a, x) < \varepsilon \end{array} \right.$$

Exemple: Sur \mathbb{R}^n les deux métriques définies par $\delta(x, y) = \sup |x_i - y_i|$ et $\delta'(x, y) = [\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2]^{1/2}$ sont équivalentes.

En effet: $\sup |x_i - y_i| < \eta \Rightarrow [\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2]^{1/2} < \varepsilon$
 $\Rightarrow \sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2 < \varepsilon^2$

Il suffit que $n [\sup |x_i - y_i|]^2 < \varepsilon^2$ soit $\sup |x_i - y_i| < \frac{\varepsilon}{\sqrt{n}}$.
On choisira $\eta = \frac{\varepsilon}{\sqrt{n}}$.

Inversement $[\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2]^{1/2} < \eta \Rightarrow \sup |x_i - y_i| < \varepsilon$
 $\sum_{i=1}^n (x_i - y_i)^2 < \eta^2 \Rightarrow (x_i - y_i)^2 < \eta^2 \quad \forall i \in \{1, \dots, n\}$
 $\Rightarrow |x_i - y_i| < \eta \quad \forall i \in \{1, \dots, n\}$
 $\Rightarrow \sup |x_i - y_i| < \eta$.

On choisira $\eta = \varepsilon$

NB: La métrique $\delta'' = \sum_{i=1}^n |x_i - y_i|$ est encore une métrique équivalente aux deux premières.

La relation ainsi définie, entre métriques sur E , est une relation d'équivalence. Chaque classe s'appelle une topologie.

+ Notion topologique:

On appelle boule ouverte de centre a dans \mathbb{R}^n

(73) l'ensemble des x tels que la distance euclidienne soit inférieur à p . p étant le rayon de la boule $x \in \mathbb{R}^n$ $\left[\sum_i (a_i - x_i)^2 \right]^{\frac{1}{2}} < p$

On appelle cube ouvert de centre a dans \mathbb{R}^n l'ensemble des x tels que $x \in \mathbb{R}^n$ $\sup |a_i - x_i| < p$
 $2p$ est l'arête du cube.

L'équivalence des deux métriques considérées permet d'affirmer que toute boule ouverte de centre a est intérieur à un cube concentrique et inversement.

Ceci posé les notions de points d'accumulations, d'adhérence, de dérivé s'étendent à \mathbb{R}^n aussi que le théorème de Bolzano-Weierstraß. Il suffit de remplacer dans les démonstrations ces intervalles par des cubes et des boules ouvertes. Toutes les notions sont topologiques.

Topologie

Topologie \mathcal{T} sur \mathbb{R}^n : ensemble des ensembles $S \subseteq \mathbb{R}^n$ tel que $\forall x \in S$ il existe une boule ouverte $B(x, r)$ telle que $x \in B(x, r) \subseteq S$

topologie matricielle

" \exists une ϵ telle que $\forall x \in S$ $\exists r > 0$ tel que $\forall y \in B(x, r)$ $|x - y| < \epsilon$

LIMITES.

8 LIMITES FINIES:

Si fonction définie sur $[a-\delta, a+\delta]$ sauf peut-être en a on dit que $f(x)$ tend vers $\ell \in \mathbb{R}$ quand x tend vers a si :

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |f(x) - \ell| < \varepsilon$$

La limite ℓ est unique : sinon soit ℓ' une autre limite. En supposant $\ell' > \ell$ on peut écrire $\ell' - \ell = 2\lambda$. Il existerait alors η_1, η_2 tels que :

$$|x-a| < \eta_1 \Rightarrow \ell - \lambda < f(x) < \ell + \lambda \quad (1)$$

$$|x-a| < \eta_2 \Rightarrow \ell' - \lambda < f(x) < \ell' + \lambda \quad (2)$$

En posant $\eta = \inf(\eta_1, \eta_2)$:

$|x-a| < \eta \Rightarrow f(x) > \frac{\ell + \ell'}{2}$ et $f(x) < \frac{\ell + \ell'}{2}$ ce qui est contradictoire.

9 THEOREMES

① Si $f_1(x) \rightarrow \ell_1, f_2(x) \rightarrow \ell_2$ quand $x \rightarrow a$
 $f_1(x) + f_2(x) \rightarrow \ell = \ell_1 + \ell_2$

En effet : $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta_1 \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta_1 \Rightarrow |f_1(x) - \ell_1| < \frac{\varepsilon}{2}$

$\exists \eta_2 \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta_2 \Rightarrow |f_2(x) - \ell_2| < \frac{\varepsilon}{2}$

en posant $\eta = \inf(\eta_1, \eta_2)$

$$|x-a| < \eta \Rightarrow |f(x) - \ell| \leq |f_1(x) - \ell_1| + |f_2(x) - \ell_2| < \varepsilon$$

② Si $f_1(x) \rightarrow \ell$ quand $x \rightarrow a$, si $\varphi = \alpha f_1$ $\varphi \in \mathbb{R}$
 $\varphi(x) \rightarrow \alpha \ell$

En effet si $\lambda \neq 0$:

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |S(x) - \ell| < \frac{\varepsilon}{|\lambda|}$$

$$\text{d'où } |\ell(x) - \lambda\ell| = |x||S(x) - \ell| < \varepsilon.$$

Si $\lambda = 0$ le théorème est trivial.

⑩ Si $|S_1(x)| < M$, $S_2(x) \rightarrow 0$ quand $x \rightarrow a$

$$S_1(x) S_2(x) \rightarrow 0$$

En effet: $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |S_2(x)| < \frac{\varepsilon}{M}$

$$\text{Puisque } |S_1(x) S_2(x)| < \varepsilon$$

Afflication: Si $S_1(x) \rightarrow \ell_1$ et $S_2(x) \rightarrow 0$ quand $x \rightarrow a$.

$$S_1(x) S_2(x) \rightarrow \ell_1$$

car $\forall \delta \in \mathbb{R}^+ \exists \eta, \varepsilon \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |S_1(x) - \ell_1| < \delta$

d'où $|S_1(x)| < |\ell_1| + \delta = M$. Le théorème précédent s'applique

⑪ Si $S_1(x) \rightarrow \ell_1$, $S_2(x) \rightarrow \ell_2$ quand $x \rightarrow a$

$$S_1(x) S_2(x) \rightarrow \ell_1 \ell_2.$$

En effet $S_1(x) S_2(x) - \ell_1 \ell_2 = S_1(x) [S_2(x) - \ell_2] + \ell_2 [S_1(x) - \ell_1]$

$$\underbrace{\quad}_{\rightarrow 0} \quad \underbrace{\quad}_{\rightarrow 0} \quad \underbrace{\quad}_{\rightarrow 0}$$

⑫ Si $|S_1(x)| > m > 0$, si $S_2(x) \rightarrow 0$ quand $x \rightarrow a$

$$\frac{S_2(x)}{S_1(x)} \rightarrow 0.$$

En effet: $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |S_2(x)| < \varepsilon m$

$$\text{d'où } \left| \frac{S_2(x)}{S_1(x)} \right| < \varepsilon$$

Afflication: Si $S_1(x) \rightarrow \ell_1 \neq 0$ $S_2(x) \rightarrow 0$ quand $x \rightarrow a$

$$\frac{S_2(x)}{S_1(x)} \rightarrow 0$$

car $\exists \eta, \varepsilon \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |S_1(x) - \ell_1| < \frac{|\ell_1|}{2}$

$$\text{d'où } |S_2(x)| > \frac{|\ell_1|}{2}$$

VI Si $S_1(x) \rightarrow l_1 \neq 0$ Si $S_2(x) \rightarrow l_2$ qd $x \rightarrow a$

$$\frac{S_2(x)}{S_1(x)} \rightarrow \frac{l_2}{l_1}$$

En effet: $\frac{S_2(x)}{S_1(x)} - \frac{l_2}{l_1} = \frac{l_1 S_2(x) - l_2 S_1(x)}{l_1 S_1(x)} \rightarrow 0$

VII Si $S(x) \rightarrow e > 0$ $\sqrt[m]{S(x)} \rightarrow \sqrt[m]{e}$

Posons $u(x) = \sqrt[m]{S(x)}$, $\lambda = \sqrt[m]{e}$ $\frac{S(x)}{\lambda^m} \rightarrow 1$

Donc $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow 1-\varepsilon < \frac{S(x)}{\lambda^m} < 1+\varepsilon$

Choisissons $\varepsilon < 1$, alors $(1-\varepsilon)^n = (1-\varepsilon)(1-\varepsilon)^{n-1} < (1-\varepsilon)$

$$(1+\varepsilon)^n = (1+\varepsilon)(1+\varepsilon)^{n-1} > (1+\varepsilon)$$

$$(-\varepsilon)^n < \frac{S(x)}{\lambda^m} < (1+\varepsilon)^n$$

Donc $1-\varepsilon < \frac{u(x)}{\lambda} < 1+\varepsilon$

$\frac{u(x)}{\lambda} \rightarrow 1$ donc $u(x) \rightarrow \lambda$

VIII La limite éventuelle d'une fonction positive ou nulle est positive ou nulle.

Si non il existerait $\eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow |x-e| < |e|$

d'où $g(x) < 0$ ce qui est contradictoire. Il en résulte que si $S(x) \geq g(x)$ $S(x) \rightarrow e$ $g(x) \rightarrow e'$ alors $e \geq e'$.

10 Limites infinies:

On dit que $S(x)$ tend vers $+\infty$ quand x tend vers a si: $\forall A \in \mathbb{R} \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow S(x) > A$

Théorème:

0 Si $S_1(x) \rightarrow +\infty$ $S_2(x) < M$ $S_1(x) + S_2(x) \rightarrow +\infty$

En effet: $\forall A \in \mathbb{R} \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow S_1(x) > A - M$

D'où: $S_1(x) + S_2(x) > A$

En particulier: si $S_1(x) \rightarrow +\infty$ $S_2(x) \rightarrow c$ $S_1(x) + S_2(x) \rightarrow +\infty$

① $S_1(x) \rightarrow +\infty$ $S_2(x) \rightarrow +\infty$ $S_1(x) + S_2(x) \rightarrow +\infty$

En effet: $\forall A \in \mathbb{R} \exists \eta_1 \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta_1 \Rightarrow S_1(x) > \frac{A}{2}$
 $\exists \eta_2 \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta_2 \Rightarrow S_2(x) > \frac{A}{2}$

en choisissant $\eta = \min(\eta_1, \eta_2)$ $\Rightarrow S_1(x) + S_2(x) > A$

② $S_1(x) \rightarrow +\infty$ $S_2(x) > M > 0$ $S_1(x) + S_2(x) \rightarrow +\infty$

En effet: $\forall A \in \mathbb{R} \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow S_1(x) > \frac{A}{M}$
d'où $S_1(x) + S_2(x) > A$

En particulier si $S_1(x) \rightarrow +\infty$ $S_2(x) \rightarrow c > 0$ $S_1(x)S_2(x) \rightarrow +\infty$

③ $S(x) \rightarrow +\infty$ $\sqrt[m]{S(x)} \rightarrow +\infty$

En effet: $\forall A \in \mathbb{R} \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta \Rightarrow S(x) > A^m$
d'où $\sqrt[m]{S(x)} > A$

NB: On dit que $S(x) \rightarrow -\infty$ quand $x \rightarrow a$ si
 $-S(x) \rightarrow +\infty$. on se ramène ainsi au cas précédent.

II Cas où x tend vers $+\infty$

① $S(x) \rightarrow c$ quand $x \rightarrow +\infty$ si:

$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists B \in \mathbb{R} \quad x > B \Rightarrow |S(x) - c| < \epsilon$

② $S(x) \rightarrow +\infty$ quand $x \rightarrow +\infty$ si:

$\forall A \in \mathbb{R} \exists B \in \mathbb{R} \quad x > B \Rightarrow S(x) > A$

NB: Tous les théorèmes établis sont encore valables.

Il suffit de remplacer dans les démonstrations.

$\exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x-a| < \eta$ par $\exists B \in \mathbb{R} \quad x > B$

et $\inf(\eta_1, \eta_2)$ par $\sup(B_1, B_2)$

12 Remarques:

① Lorsque $x \rightarrow a$ en restant supérieur à a on écrit $x = a + 0$

$x \rightarrow a$ en restant inférieur à a on écrit $x = a - 0$.

La limite éventuelle de $s(x)$ s'appelle alors limite à droite de $s(x)$ (resp: gauche).

② On appelle voisinage de a toute partie de \mathbb{R} contenant un intervalle ouvert de centre a , de $+\infty$ toute partie de \mathbb{R} contenant un intervalle ouvert $]A, +\infty[$, de $-\infty$ toute partie de \mathbb{R} contenant un intervalle ouvert $]-\infty, A[$

On peut dire en appelant $\bar{\mathbb{R}}$ l'ensemble obtenu en complétant \mathbb{R} par $+\infty$ et $-\infty$ que $s(x) \rightarrow c \in \bar{\mathbb{R}}$ si existe un voisinage $V(c)$ tel que $x \in V(c) \Rightarrow s(x) \in V(c)$ FVce.

13 Fonction monotone bornée:

Soit I un intervalle ouvert $]a, b[$ a et b étant finis ou infinis. Soit $s(x)$ une fonction non décroissante définie sur I et majorée par b . L'ensemble de ses valeurs est borné supérieurement. Soit c la borne supérieure finie: $\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists x_0 \in I \quad s(x_0) > c - \epsilon$. C'est à dire $\forall x \in]x_0, b[\quad s(x) \geq s(x_0) > c - \epsilon$

Soit $c - \epsilon < s(x) \leq c$. On peut donc choisir un voisinage de b $V(b) =]x_0, b[$ tel que:

$$x \in V(b) \Rightarrow c - \epsilon < s(x) \leq c$$

En d'autre terme: $s(x) \rightarrow c - 0$ quand $x \rightarrow b - 0$

NB: Théorème analogue pour une fonction non croissante minorée.

14 Suite:

Une suite $\{u_n\}$ est une fonction définie sur \mathbb{N} .
Elle est convergente si u_n tend vers une limite finie
quand n tend vers $+\infty$. C'est à dire que si:

$$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists n_0 \in \mathbb{N} \quad n > n_0 \rightarrow |u_n - \ell| < \epsilon$$

Dans tous les autres cas $\{u_n\}$ est dite divergente sur \mathbb{R} . Tous les théorèmes sur les limites finies ou infinies
aussi que le § 13 est valable pour les suites.

(Remplacer B par n_0 dans les démonstrations, soit
 $x > B$ par $n > n_0$)

15. Suites adjacentes.

Deux suites $\{u_n\}$ et $\{v_n\}$ sont dites adjacentes
si $\{u_n\}$ est non décroissante, $\{v_n\}$ non croissante et
si $v_n - u_n \rightarrow 0$ quand $n \rightarrow +\infty$
Comme $(v_{n+1} - u_{n+1}) - (v_n - u_n) = (v_{n+1} - v_n) - (u_{n+1} - u_n) \leq 0$
la suite $\{v_n - u_n\}$ est non croissante. Elle tend vers 0
par valeurs supérieures ; en d'autres termes: $v_n \geq u_n$
Ceci posé, en vertu de cette inégalité, $\{u_n\}$ est majoré
par l'un quelconque des v_n . D'après le § 13 elle
admet une limite finie ℓ . De même $\{v_n\}$ admet une
limite finie ℓ' . Enfin $v_n - u_n \rightarrow \ell' - \ell = 0$. Donc $\ell = \ell'$

16 Critère de Cauchy:

Soit une suite convergente $\{u_n\}$ et ℓ sa limite. Dire
que u_n tend vers ℓ quand n tend vers $+\infty$, c'est dire:

$$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists n_0 \in \mathbb{N} \quad p, q > n_0 \Rightarrow |u_p - \ell| < \frac{\epsilon}{2}$$

$$|u_q - \ell| < \frac{\epsilon}{2}$$

$$\text{Soit } \forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists n_0 \in \mathbb{N} \quad p, q > n_0 \Rightarrow |u_p - u_q| < \epsilon$$

Réciprocement: Si la suite $\{u_n\}$ vérifie cette condition elle est convergente. C'est la condition de Cauchy.

En effet: Soit $q = n_0 + 1$. $p > n_0 \Rightarrow u_{n_0+1} - \epsilon < u_p < u_{n_0+1} + \epsilon$
 La suite $\{u_n\}$ est donc bornée à partir du rang $n_0 + 1$. Si $\{u_n\}$ ne prend qu'un nombre fini de valeurs distinctes, l'une de ces valeurs, soit ℓ , est prise une infinité de fois, sinon on a un ensemble borné comprenant une infinité d'éléments, il existe au moins un point d'accumulation. Dans les deux cas ℓ est élément de $[u_{n_0+1} - \epsilon, u_{n_0+1} + \epsilon]$ et alors pour $n > n_0$ $|u_n - \ell| < 2\epsilon \forall \epsilon$. ℓ est donc point limite et c'est le seul.

17 Ensemble complet:

Un ensemble de réel E est complet si toute suite régulière de point de E converge vers un point de E . (\mathbb{R} est un ensemble complet, \mathbb{Q} ne l'est pas). A tout réel x on peut associer l'ensemble des suites régulières de rationnels convergeant vers x . Deux telles suites vérifient la relation d'équivalence \mathcal{R} définie par:

$$\forall \epsilon \in \mathbb{Q}^+ \exists n_0 \in \mathbb{N} \quad n > n_0 \Rightarrow |u_n - v_n| < \epsilon$$

A chaque réel x peut donc être associé la classe d'équivalence de ces suites

Remarque: On montre inversement que \mathbb{R} est isomorphe à $\frac{\mathbb{Q}}{\mathcal{R}}$, \mathbb{Q} désignant l'ensemble des suites régulières de rationnels.

c'est à dire que correspondance $R \rightarrow \frac{U}{Q}$ introduite est bijective et qu'il est possible de définir sur $\frac{U}{Q}$ une structure isomorphe à celle de R .

18 Suites et fonctions.

Si $f(x) \rightarrow L$ quand $x \rightarrow a \in R$ et si $\{x_n\}$ est une suite qui converge vers a , la suite $\{f(x_n)\}$ converge vers L , car $\forall \epsilon > 0 \exists \eta > 0 |x-a| < \eta \Rightarrow |f(x)-L| < \epsilon$
 $\exists n_0 \in \mathbb{N} \quad n > n_0 \Rightarrow |x_n - a| < \eta$
D'où $n > n_0 \Rightarrow |f(x_n) - L| < \epsilon$

Réiproquement:

Si $\{x_n\} \rightarrow a$, $\{f(x_n)\} \rightarrow L$ alors $f(x) \rightarrow L$ quand $x \rightarrow a$.
Sinon il existerait $\epsilon_0 > 0$ tel que dans tout intervalle $[a-\frac{1}{n}, a+\frac{1}{n}]$ on puisse trouver au moins un point x_n tel que $|f(x_n) - L| > \epsilon_0$. La suite $\{x_n\}$ convergerait alors vers a tandis que la suite $\{f(x_n)\}$ ne convergerait pas vers L .

19 Limite sur R^n

a étant un point de R^n , on appelle voisinage $v(a)$ de a toute partie de R^n contenant une boule ou cube ouvert de centre a . Si f est une application de R^n dans R^p ou \bar{R} on dit que $f(x)$ tend vers L quand x tend vers a si à tout voisinage $v(L)$ on peut associer $v(a)$ dans R^n tel que $x \in v(a) \Rightarrow f(x) \in v(L)$. On dit qu'une suite de points de R^n converge vers a si à tout $v(a)$ on peut associer $n_0 \in \mathbb{N}$ tel que $n > n_0 \Rightarrow x_n \in v(a)$.

NB: Pour les suites et fonctions sur \mathbb{C} on identifie \mathbb{C} à \mathbb{R}^2 . Tous les théorèmes sont encore valables, sauf ceux où intervient la relation d'ordre (8 § 13).

- Remplacer partout $|x-y|$ par $d(x,y)$ (d étant une des métriques naturelles sur \mathbb{R}^n)
 - L'étude d'une suite sur \mathbb{R}^n se ramène à celle des suites sur \mathbb{R} formées par les composantes de même rang.
-

Digitales no 3 was recorded to continue on next line,
thus, solution name has remained on next line.
(#1 & #2) intervals marked as follows for next
transcription. (#3) is only (#2-#3) duration measured.
#3 is continuation repetition with same
pitch after the interval of #2 and thus starts
earlier at transcription and ending at next time
mark.

Continuité

20 Definition: - Continuité en un point.

Soit f une fonction réelle de x définie sur un voisinage de x_0 dans \mathbb{R} . Elle est dite continue en x_0 (resp: à droite de x_0 , à gauche de x_0) si $f(x)$ tend vers x_0 quand x tend vers x_0 (resp $x_0+0 \rightarrow 0$).

- Chaque théorème sur les limites fournit un théorème sur la continuité en x_0 .

- Continuité sur un segment:

Une fonction f définie sur $[a, b]$ est dite continue sur $[a, b]$ si elle est continue en tous points de $]a, b[$, à droite de a et à gauche de b .

- Continuité uniforme:

Une fonction f définie sur $[a, b]$ est dite uniformément continue sur $[a, b]$ si :

$$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x' - x''| < \eta \Rightarrow |f(x') - f(x'')| < \epsilon$$

La continuité uniforme entraîne la continuité en tous points de $[a, b]$: (faire $x'' = x_0$) Mais la réciproque n'est pas exacte.

21 Exemples:

En tout point $x_0 \in \mathbb{R}$ $a_n x^n$ est continue comme produit.

donc $f(x) = \sum_{i=0}^n a_i x^i$ est continue comme somme.

- En tout point x_0 qui n'est pas pole, la fonction rationnelle $\frac{P(x)}{Q(x)}$ est définie comme quotient.

- Si $y = S(x)$ est continue en x_0 et si $g(y)$ est continue on $g_0 = g(S(x_0))$ alors la fonction composée $g[S(x)]$ est continue en x_0 .

En effet: $\forall \varepsilon' \in \mathbb{R}^+ \exists \eta_1 \in \mathbb{R}^+ |y - y_0| < \eta_1 \Rightarrow |g(y) - g(y_0)| < \varepsilon'$

Or $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta_2 \in \mathbb{R}^+ |x - x_0| < \eta_2 \Rightarrow |y - y_0| < \varepsilon^2$

en choisissant $\varepsilon' = \eta_1$

Méthode: La démonstration s'étend à la continuité uniforme en mettant x' et x'' à la place de x et x_0 et y' et y'' à la place de y et y_0 .

- La fonction $y = \sin x$ est uniformément continue sur \mathbb{R} car $|\sin x' - \sin x''| \leq \varepsilon$ s'écrit encore:

$\exists |\sin \frac{x' - x''}{2}| / |\cos \frac{x' + x''}{2}| \leq \varepsilon$. Pour assurer cette majoration il suffit d'assurer $|\sin \frac{x' - x''}{2}| \leq \varepsilon$.

Or $|\sin \frac{x' - x''}{2}| \leq |x' - x''|$. Il suffit en définitive d'assurer $|x' - x''| \leq \varepsilon$

- De même $\cos x$ est uniformément continue sur \mathbb{R} .

32 Théorèmes:

Soit f une fonction continue sur $[a, b]$.

① A tout $\varepsilon \in \mathbb{R}^+$ on peut associer une subdivision de $[a, b]$ en un nombre fini de sous-segments tel que pour tout couple de points x', x'' appartenant à un même sous-segment $|f(x') - f(x'')| < \varepsilon$.

Si non la décomposition serait impossible pour l'un au moins des deux segments: $[a, \frac{a+b}{2}]$ $[\frac{a+b}{2}, b]$

Soit $[a, b]$ un segment : elle serait impossible pour l'un au moins des segments $[a, \frac{a+b}{2}]$ ou $[\frac{a+b}{2}, b]$.

Soit $[a_2, b_2]$ ce segment : ... et ainsi de suite.

On obtient une suite de segments emboîtés $[a_n, b_n]$ tel que $b_n - a_n = \frac{b-a}{2^n}$. Quand $n \rightarrow +\infty$, $2^n \rightarrow \infty$, $b_n - a_n \rightarrow 0$. La suite $\{a_n\}$ est non décroissante, $\{b_n\}$ est non croissante. Ces deux suites sont adjacentes : elles ont une limite commune ξ . f étant continue en ξ :

$$\forall \varepsilon > 0 \exists \eta > 0 \quad |x - \xi| < \eta \Rightarrow |S(x) - S(\xi)| < \frac{\varepsilon}{2}$$

on peut choisir n_0 : $b_{n_0} - a_{n_0} < \eta$. Des deux:

$$\xi - \eta < a_{n_0} \leq \xi \leq b_{n_0} < \xi + \eta. \text{ et:}$$

$$\forall x' x'' \in [a_{n_0}, b_{n_0}] \quad |x' - \xi| < \eta \text{ et } |x'' - \xi| < \eta$$

$$\text{D'où } |S(x') - S(\xi)| < \frac{\varepsilon}{2} \text{ et } |S(x'') - S(\xi)| < \frac{\varepsilon}{2}$$

$$\text{soit } |S(x') - S(x'')| < \varepsilon. \text{ Il y a contradiction.}$$

(ii) Théorème de Heine: f est uniformément continue sur $[a, b]$.

En effet: $\forall \varepsilon > 0 \exists$ subdivision de $[a, b]$ en un nombre fini de sous-segments tel que $|S(x') - S(x'')| < \frac{\varepsilon}{2}$ pour tout couple $x' x''$ de points d'un même sous-segment.

Soit $x_0 = a, x_1, \dots, x_n = b$. Ces points de cette subdivision. Posons $\eta = \inf (x_i - x_{i-1})$. Si $|x' - x''| < \eta$ x' et x'' appartiennent à un même sous-segment ou à deux segments consécutifs. (cas ① et ②).

$$① \quad |S(x') - S(x'')| < \frac{\varepsilon}{2}$$

$$② \quad |S(x') - S(x_i)| < \frac{\varepsilon}{2} \quad |S(x_i) - S(x'')| < \frac{\varepsilon}{2} \Rightarrow |S(x') - S(x'')| < \varepsilon$$

⑩ f est borné sur $[a, b]$

En effet considérons la même subdivision:

$$x \in [a, x_1] \Rightarrow |S(x)| < |S(a)| + \frac{\varepsilon}{2}$$

$$x \in [x_1, x_2] \Rightarrow |S(x)| < |S(a)| + 2\frac{\varepsilon}{2}$$

$$x \in [x_{i-1}, x_i] \Rightarrow |S(x)| < |S(a)| + i\frac{\varepsilon}{2}$$

$$x \in [x_{n-1}, b] \Rightarrow |S(x)| < |S(a)| + n\frac{\varepsilon}{2}$$

$$\forall x \in [a, b] \quad |S(x)| < |S(a)| + n\frac{\varepsilon}{2}$$

ε ayant été fixé, $S(a)$ est donc borné. Nous appellerons bornés de la fonction sur $[a, b]$:

$$M = \sup(S(x)) \quad m = \inf(S(x))$$

⑪ f atteint effectivement ses bornes sur $[a, b]$.

Si non il n'existerait aucun $x \in [a, b]$ tels que $f(x) = M$

or M est la borne supérieure de $S(x)$ sur l'un au moins des segments $[a, \frac{a+b}{2}]$ ou $[\frac{a+b}{2}, b]$. Supposons que ce soit $[a, \frac{a+b}{2}]$.

... On construit ainsi une suite de segments emboîtés

$[a_n, b_n]$ tels que M soit la borne supérieure de $S(x)$ sur $[a_n, b_n]$. $\{a_n\}$ et $\{b_n\}$ sont adjacentes et ont une limite commune ξ , $S(\xi) < M$. Posons:

$\varepsilon_1 = M - S(\xi)$ et soit $0 < \varepsilon < \varepsilon_1$. Dans les conditions:

$S(\xi) < M - \varepsilon$. On peut trouver $n \in \mathbb{N}$ tel que

$x \in [a_n, b_n] \Rightarrow |S(x) - S(\xi)| < \varepsilon$ en vertu

du théorème de Heine. On a donc $S(x) < M - \varepsilon_2$

en posant $\varepsilon_2 = \varepsilon_1 - \varepsilon$. M ne serait pas la borne

supérieure de $S(x)$ sur $[a_n, b_n]$ ce qui est con-

tradictoire. (2^{me} démonstration pour la borne supérieure)

⑩ Si $s(a)s(b) < 0 \exists c \in]a, b[, s(c)=0$

Si non $s(x)$ ne s'annulerait en aucun point de $[a, b]$. Il existe un et un seul des deux segments $[a \frac{a+b}{2} b]$

$[\frac{a+b}{2} b]$ soit $[a, b_1]$ tel que $s(a_1) \cdot s(b_1) < 0 \dots$

On construit ainsi une suite de segments emboîtés $[a_n b_n]$ tel que $s(a_n) s(b_n) < 0$. Soit ξ la limite des suites adjacentes $\{a_n\}$ et $\{b_n\}$. $s(\xi) \neq 0$.

Soit $0 < \varepsilon < |s(\xi)|$. D'après Heine on peut associer à ε $n_0 \in \mathbb{N}$ tel que: $\forall c \in [a_{n_0}, b_{n_0}] \Rightarrow |s(c) - s(\xi)| < \varepsilon$.

Par conséquent $s(a_{n_0}), s(b_{n_0})$ seraient du même signe que $s(\xi)$ ce qui est contradictoire.

⑪ Théorème des valeurs intermédiaires.

Si $m < k < M \exists c \in]a, b[\quad s(c) = k$.

$\varphi(x) = s(x) - k$. D'après ⑩ il existe deux points de $[a, b]$ en lesquelles f prend les valeurs m et M . Soit α le plus petit et β l'autre. On a $\varphi(\alpha) \cdot \varphi(\beta) < 0$.

φ étant continu sur $[\alpha, \beta]$ donc $\exists c \in [\alpha, \beta] \quad \varphi(c) = 0$

Donc $s(c) = k$

23 Inversion d'une fonction continue et strictement monotone sur un segment.

Soit f une telle fonction que nous supposerons, continue et strictement croissante sur $[a, b]$.

$\forall y \in [s(a), s(b)] \exists x \in [a, b] \quad s(x) = y$

L'application de $[a, b]$ dans $[s(a), s(b)]$ définie par f est donc subjective ; $f(x)$ est unique car $x' > x \Rightarrow s(x') > s(x)$. L'application est donc injective.

par suite elle est bijective. On définit ainsi une application réciproque $\tilde{g} : [S(a), S(b)] \rightarrow [a, b]$.
et $y = \tilde{g}(x) \Leftrightarrow x = g(y)$.

* \tilde{g} est strictement croissante sur $[S(a), S(b)]$ car:

$$\text{si } x' < x'' \in [S(a), S(b)] \quad \frac{\tilde{g}(x') - \tilde{g}(x'')}{x' - x''} = \frac{y' - y''}{S(y') - S(y'')} > 0$$

* \tilde{g} est continue sur $[S(a), S(b)]$. En effet:

Si $S(x_0 - \varepsilon) < y < S(x_0 + \varepsilon)$ avec $S(x) = y$

alors $x_0 - \varepsilon < x < x_0 + \varepsilon$ (d'après la croissante de \tilde{g})

Soit alors $y_0 = S(x_0)$ et $\eta = \inf [S(x_0 + \varepsilon) - y_0, y_0 - S(x_0 - \varepsilon)]$

$$|y - y_0| < \eta \Rightarrow S(x_0 - \varepsilon) < y < S(x_0 + \varepsilon)$$

$$\Rightarrow x_0 - \varepsilon < x < x_0 + \varepsilon$$

$$\Rightarrow |x - x_0| < \varepsilon$$

24 Extension:

Si g est continue en tout point du semi-segment $[a, b]$ et croissante. Et si $g(x) \rightarrow \infty$ quand $x \rightarrow b^-$.
A tout $y \geq S(a)$ correspondent un point x et un seul
du segment $[a, b]$ tel que $S(x) = y$.

En effet soit $y \geq S(a)$ choisissons $A > y$.

$$\exists \eta \in \mathbb{R}^+ \quad b - \eta < x < b \Rightarrow S(x) > A$$

Soit β tel que $b - \eta < \beta < b$: sur le segment $[a, \beta]$
 g est continue et strictement croissante: Il existe
un unique appartenant à $[a, \beta]$ tel que $S(x) = y$

Pour ailleurs sur l'intervalle $[\beta, b]$ il n'existe pas de
point x tels que $S(x) = y$. Finalement il existe
un x et un seul sur $[a, b]$ tel que $S(x) = y$.

On peut dire que \tilde{g} applique $[S(a), +\infty[$ sur $[a, b]$

Réultat analogue quand $\sin(x) \rightarrow -\infty$ qd $x \rightarrow a+$
 $\sin(x) \rightarrow +\infty$ qd $x \rightarrow b-$

25 Exemples:

① La fonction $x \mapsto \sin x$ est strictement croissante et continue sur le segment $[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}]$. Elle définit donc une fonction réciproque :

$$x \stackrel{?}{=} \text{Arc sin } x$$

soit :

$y = \text{Arc sin } x$	\Leftrightarrow	$x = \sin y$
$-1 \leq x \leq 1$		$-\frac{\pi}{2} \leq y \leq \frac{\pi}{2}$

② De même $x \mapsto \cos x$ est inversible sur $[0, \pi]$

$y = \text{Arc cos } x$	\Leftrightarrow	$x = \cos y$
$-1 \leq x \leq +1$		$0 \leq y \leq \pi$

③ De même $x \mapsto \lg x$ est inversible sur $]-\frac{\pi}{2}, +\frac{\pi}{2}[$

$y = \text{Arc lg } x$	\Leftrightarrow	$x = \lg y$
$-\infty < x < +\infty$		$-\frac{\pi}{2} < y < +\frac{\pi}{2}$

26 Continuité sur \mathbb{R}^n :

La définition de la continuité, simple ou uniforme s'étend à une application $\mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^p$. Les distances naturelles sur \mathbb{R}^n remplaçant la distance sur \mathbb{R} .

Le théorème de Heine s'étend à une application de \mathbb{R}^n dans \mathbb{R}^p , continue sur un champ fermé. Les théorèmes 3, 4 s'étendent, eux, à une application de \mathbb{R}^n dans \mathbb{R} .

NB: Pour s a et b sont deux points de la frontière.

Il suffit dans les démonstrations de remplacer, ces segments emboités par des cubes germés emboités.
Remarque: La continuité par rapport à chaque x_i n'entraîne pas la continuité.

[$\frac{1}{2} + \frac{1}{2}$] lorsque si une fonction de classe C^1 a une primitive continue sur un intervalle alors

$$\int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a) \quad \text{pour tout } a, b \in I$$

Il est donc suffisant de montrer que

$$\int_a^b f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n f(x_i^*) \Delta x_i \quad \text{pour tout } a, b \in I$$

[$\frac{1}{2} + \frac{1}{2}$] soit admettre que f est continue sur

$$\int_a^b f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n f(x_i^*) \Delta x_i \quad \text{pour tout } a, b \in I$$

Il est évident

que les intégrales sur les intervalles

entre deux points quelconques sont égales et que l'intervalle entre deux points quelconques est égal à l'intervalle entre les deux points correspondants.

Il suffit donc de montrer que si f est continue sur

l'intervalle $[a, b]$ alors $\int_a^b f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n f(x_i^*) \Delta x_i$.

Il suffit donc de montrer que si f est continue sur

l'intervalle $[a, b]$ alors $\int_a^b f(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} \sum_{i=1}^n f(x_i^*) \Delta x_i$.

Dérivées

27 Rappels:

On connaît la définition de la dérivée en x_0 (à droite de x_0 , à gauche de x_0). Si u et v sont dérivables dans les mêmes conditions, $u+v$, λu , uv le sont aussi :

$$\boxed{\begin{aligned}(u+v)' &= u'+v' \\ (\lambda u)' &= \lambda u' \\ (uv)' &= uv' + vu'\end{aligned}}$$

De même $y = \prod_i^n u_i \Rightarrow y' = u'_1 u_2 \dots u_n + u_1 u'_2 \dots u_n + \dots + u_1 u_2 \dots u_{n-1}'$
En particuliers $n > 0 \in \mathbb{N}$ $\boxed{(u^n)' = n u^{n-1} u'}$

En x_0 tel que $v(x_0) \neq 0$, u et v étant dérivable, $\frac{u}{v}$ est dérivable : $\boxed{\left(\frac{u}{v}\right)' = \frac{u'v - uv'}{v^2}}$

Pour n entier positif $n = -p$ $\boxed{(u^n)' = \left(\frac{1}{u^p}\right)' = n u^{n-1} u'}$

28 Fonctions composées.

Soit $u(x)$ dérivable en x_0 , $y(u)$ dérivable en $u_0 = u(x_0)$

on peut écrire $\frac{\Delta y}{\Delta u} = y'_0 + \epsilon(\Delta u)$ $\epsilon \rightarrow 0$ avec Δu

Introduisons $\epsilon_1(\Delta u) = \epsilon$ pour $\Delta u \neq 0$ et $\epsilon_1(\Delta u) = 0$ pour $\Delta u = 0$. Divisons alors par $\Delta x \neq 0$.

$$\frac{\Delta y}{\Delta x} = \frac{\Delta u}{\Delta x} \times y'_0 + \epsilon_1, \quad \text{même si } \Delta u = 0$$

Quand $\Delta x \rightarrow 0$ $\epsilon_1 \rightarrow 0$ $\frac{\Delta y}{\Delta x} \rightarrow y'_0 \times u'_0$

$$\boxed{y'_{(x)} = y'_{(u)} \times u'_{(x)}}$$

29 Fonction réciproque:

y étant strictement monotone au voisinage de x_0 et dérivable : $\Delta y \neq 0$. $\frac{\Delta x}{\Delta y} = \frac{1}{\frac{\Delta y}{\Delta x}}$

quand $\Delta y \rightarrow 0$ $\Delta x \rightarrow 0$: $\frac{\Delta y}{\Delta x} \rightarrow y'_0$

Par conséquent $\frac{\Delta x}{\Delta y} = \frac{1}{y'_0}$.

$$x'_0(y) = \frac{1}{y'_0(x)}$$

Application:

Dans le domaine où $\sqrt[m]{x}$ est définie $y = \sqrt[m]{x}$

équivaut à $x = y^m$. Or $\frac{dy}{dx} = my^{m-1}$

$$\text{Donc } y'_x = \frac{1}{x'_y} = \frac{1}{my^{m-1}} = \frac{1}{mx^{\frac{m-1}{m}}} = \frac{1}{m} x^{\left(\frac{1}{m}-1\right)}$$

$$y = x^{\frac{p}{q}} \quad y = (x^{\frac{1}{q}})^p \Rightarrow y' = p \left(x^{\frac{1}{q}}\right)^{p-1} \cdot \frac{1}{q} x^{\frac{1}{q}-1}$$

$$\Rightarrow y' = \frac{p}{q} x^{\frac{p-1}{q} + \frac{1}{q}-1} = \frac{p}{q} x^{\frac{p}{q}-1}$$

$$\text{Donc } (x^m)' = mx^{m-1} \text{ et } (u^m)' = mu^{m-1} u'$$

30 Fonction circulaire directe et réciproque:

$$y = \sin x : \quad \Delta y = \sin(x + \Delta x) - \sin x \\ = 2 \sin \frac{\Delta x}{2} \cos(x + \frac{\Delta x}{2})$$

$$\frac{\Delta y}{\Delta x} = \left(\frac{\sin \frac{\Delta x}{2}}{\frac{\Delta x}{2}} \right) \cos(x + \frac{\Delta x}{2})$$

quand $\Delta x \rightarrow 0$ $\frac{\Delta y}{\Delta x} \rightarrow \cos x$

$$(\sin x)' = \cos x$$

$$y = \cos x : \quad (\cos x)' = [\sin(\frac{\pi}{2} - x)]' = -\cos(\frac{\pi}{2} - x) = -\sin x$$

$$(\cos x)' = -\sin x$$

$$y = \tan x \quad (\tan x)' = \left(\frac{\sin x}{\cos x} \right)' = \frac{\cos^2 x + \sin^2 x}{\cos^2 x} = \frac{1}{\cos^2 x} = 1 + \tan^2 x$$

$$(\tan x)' = \frac{1}{\cos^2 x}$$

$$y = \omega \lg x \quad (\omega \lg x)' = \left(\frac{\sin x}{\cos x} \right)' = \frac{-\sin^2 x - \cos^2 x}{\sin^2 x} = -\frac{1}{\sin^2 x}$$

$$\boxed{(\omega \lg x)' = -\frac{1}{\sin^2 x}}$$

Consequences:

$$y = \text{Arc} \sin x \quad \begin{cases} -\frac{\pi}{2} \leq y \leq \frac{\pi}{2} \\ x = \sin y \end{cases} \quad y'_x = \frac{1}{x'y} = \frac{1}{\cos y} \quad \text{avec } |\cos y| = \sqrt{1-x^2}$$

$$\boxed{y' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}}$$

$$y = \text{Arc} \cos x: \quad \begin{cases} x = \cos y \\ 0 \leq x \leq \pi \end{cases} \quad y'_x = \frac{1}{x'y} = -\frac{1}{\sin y} \quad \text{avec } |\sin y| = \sqrt{1-x^2}$$

$$\boxed{y' = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}}$$

Théorème: $(\text{Arc} \cos x + \text{Arc} \sin x)' = 0$

d'où $\text{Arc} \cos x + \text{Arc} \sin x = k$

$$x = 0 \Rightarrow k = \frac{\pi}{2}$$

$$\boxed{\text{Arc} \cos x + \text{Arc} \sin x = \frac{\pi}{2}}$$

$$y = \text{Arc} \tg x \quad \begin{cases} x = \tg y \\ -\frac{\pi}{2} < y < \frac{\pi}{2} \end{cases} \quad y'_x = \frac{1}{x'y} = \frac{1}{1+\tg^2 y} = \frac{1}{1+x^2}$$

$$\boxed{y' = \frac{1}{1+x^2}}$$

$$y = \text{Arc} \cotg x \Rightarrow \boxed{y' = -\frac{1}{1+x^2}}$$

31 Dérivée successive de y:

$$g^n = [y^{(n-1)}]' \text{ par définition.}$$

$$\text{Si } y = uv \text{ on a } y' = u'v + uv'$$

$$y'' = u''v + 2u'v' + uv''$$

En raisonnant par récurrence:

$$(uv)^{(n)} = u^{(n)}v + n u^{(n-1)}v' + \dots + C_n^P u^{(n-p)}v^P + \dots + uv^{(n-p)}$$

$$= \sum_{p=0}^n C_n^P u^{(n-p)} v^{(p)}$$

on va supposer vrai pour $n-1$: $(uv)^{(n)} = [uv^{(n-1)}]'$

$$(uv)^{(n)} = \sum_{p=0}^{n-1} (C_{n-1}^P u^{(n-p)} v^{(p)} + C_{n-1}^P u^{(n-p-1)} v^{(p+1)})$$

Les termes en $u^{(n-p)} v^{(p)}$ proviennent des termes $C_{n-1}^P u^{(n-p)} v^{(p)}$ et $C_{n-1}^{P-1} u^{(n-p)} v^{(p-1)}$.

Le coefficient de $u^{(n-p)} v^P$ est $C_{n-1}^P + C_{n-1}^{P-1} = C_n^P$

32 Théorème de Rolles:

Si f est définie et continue sur le segment $[a, b]$, dérivable sur $]a, b[$ et si $f(a) = f(b)$: $\exists c \in]a, b[$ $f'(c) = 0$

- C'est évident si f est constante sur le segment $[a, b]$

- Si on l'une des bornes est différentes de $f(a)$. Supposons que ce soit m . D'après le théorème 4 du § 22:

$\exists c \in [a, b]$ $f(c) = m$. Or si c est différent de a et b puisque $m \neq f(a)$ ou $f(b)$. Soit $\exists c \in]a, b[$ $f(c) = m$

D'après les hypothèses $f'(c)$ existe: $f'(c)$ est donc à ce sois dérivée à droite et à gauche. Comme dérivée à droite elle est la limite quand $h \rightarrow 0$ de:

$$\frac{f(c+h) - f(c)}{h} \geq 0 \text{ pour } h > 0$$

Sa limite $f'(c)$ est positive ou nulle ($h \rightarrow +0$)

Considérant maintenant $f'(c)$ comme dérivée à gauche on remarque que $\frac{f(c+h) - f(c)}{h} \leq 0$ pour $h < 0$

Sa limite $f'(c)$ est négative ou nulle ($h \rightarrow -0$)

Donc $f'(c) = 0$

34 Formule de Taylor:

Si $f, f', \dots, f^{(n)}$ sont définies sur $[a, b]$, et $f^{(n+1)}$ sur $]a, b[$. On définit K de la façon suivante:

$$g(b) = g(a) + (b-a)f'(a) + \dots + \frac{(b-a)^n}{n!}f^{(n)}(a) + K \frac{(b-a)^{n+1}}{(n+1)!}$$

Cette équation du premier degré en K admet effectivement une solution unique. Introduisons la fonction:

$$\varphi(x) = g(b) - g(x) - (b-x)f'(x) - \dots - \frac{(b-x)^n}{n!}f^{(n)}(x) - K \frac{(b-x)^{n+1}}{(n+1)!}$$

Cette fonction est définie sur $[a, b]$, continue sur $[a, b]$.

La valeur aux bornes est $\varphi(b) = 0$ et $\varphi(a) = 0$. De plus elle est dérivable sur $]a, b[$. On applique alors le théorème de Rolle:

$$\exists c \in]a, b[\quad \varphi'(c) = 0$$

$$\varphi'(x) = -\cancel{f'(x)} + \cancel{f'(x)} - (b-x)\cancel{f''(x)} + (b-x)\cancel{f''(x)} - \frac{(b-x)^2}{2}\cancel{f'''(x)} \dots$$

Terme général:

$$\left[-\frac{(b-x)^p}{p!} \cancel{f^{(p)}(x)} \right]' = \frac{(b-x)^{p-1}}{p-1!} \cancel{f^{(p)}(x)} - \frac{(b-x)^p}{p!} \cancel{f^{(p+1)}(x)}$$

$$\left[-\frac{(b-x)^{p+1}}{(p+1)!} \cancel{f^{(p+1)}(x)} \right]' = \frac{(b-x)^p}{p!} \cancel{f^{(p+1)}(x)} - \frac{(b-x)^{p+1}}{(p+1)!} \cancel{f^{(p+2)}(x)}$$

Nous avons finalement les seuls termes restants:

$$\frac{K(b-c)^n}{n!} = \frac{(b-c)^n}{n!} \cancel{f^{(n+1)}(c)}$$

$$\text{d'où } K = \cancel{f^{(n+1)}(c)}.$$

D'où la formule:

$$g(b) = g(a) + (b-a)f'(a) + \dots + \frac{(b-a)^n}{n!}f^{(n)}(a) + \frac{(b-a)^{n+1}}{(n+1)!} \cancel{f^{(n+1)}(c)}$$

Applications:

- ① Si $f, f', \dots, f^{(n)}, f^{(n+1)}$ existent au voisinage de 0 ($f^{(n+1)}$ pouvant ne pas exister pour 0) et si $f, \dots, f^{(n)}$ sont continues en 0 on obtient la formule de Mac-Laurin.

$$g(x) = g(0) + x g'(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} g^{(n)}(0) + \frac{x^{n+1}}{(n+1)!} g^{(n+1)}(\theta x)$$

$$(0 < \theta < 1)$$

⑪ Calcul d'erreurs:

L'erreur commise en remplaçant $g(a)$ par $g(\bar{a}) + \dots + \frac{\bar{h}^n}{n!} g^{(n)}(\bar{a})$ où $\bar{h} = a - \bar{a}$ est en valeur absolue majorée par $\Delta = \frac{|\bar{h}|^{n+1}}{(n+1)!} \bar{h}$ où \bar{h} est un majorant de $|g^{(n+1)}(x)|$

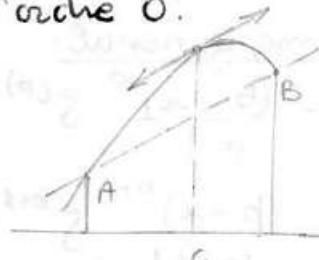
34 Formules d'accroissement finis:

Si f est définie et continue sur $[a, b]$ (ou $[b, a]$) dérivable sur $]a, b[$ (ou $]b, a[$):

$$\exists c \in]a, b[\text{ (ou }]b, a[) \text{ tel que } f(b) - f(a) = b - a f'(c)$$

C'est la formule de Taylor à l'ordre 0.

Interprétation géométrique:



Généralisation:

Si $f(t)$ et $g(t)$ satisfont sur $[a, b]$ (ou $[b, a]$) aux conditions précédentes et si $f(a) \neq f(b)$

$$\exists c \in]ab[\text{ ou }]ba[\text{ tel que } \frac{f(b) - f(a)}{g(b) - g(a)} = \frac{f'(c)}{g'(c)}$$

Il suffit d'appliquer le théorème de Rolle à la fonction $\varphi(t) = f(b) - f(t) - A [g(b) - g(t)]$

$$A = \frac{f(b) - f(a)}{g(b) - g(a)}$$

Si $g'(c) = 0$ on fait la convention $g'(c) = 0$

35 Variations de fonctions:

① Si f est définie sur I , et admet en tout point de I une dérivée nulle, f est constante sur I , car x_0 étant un point de I :

$$\forall x \in I \quad f(x) - f(x_0) = (x - x_0) f'(ξ)$$

$ξ$ étant compris entre x et x_0 : comme $f'(ξ) = 0$
 $f(x) = f(x_0)$

② Si $f'(x) > 0$ en tout point de I , f est strictement croissante sur I , car $f(x_2) - f(x_1) = (x_2 - x_1) f'(ξ)$ montre que $\frac{f(x_2) - f(x_1)}{x_2 - x_1} > 0$

③ Si $f'(x) < 0$ en tout point de I , f est strictement décroissante sur I (Démonstration analogue)

36 Dérivées:

Etant donné une fonction dérivable f , par définition $df = f'(x) h$ où h est arbitraire. df est donc une fonction de deux variables indépendantes. Si f se réduit à la fonction x : $dx = h$
 D'où la notation définitive

$df = f'(x) dx$ $f'(x) = \frac{df}{dx}$
--

Extension: On note de façon symbolique $\frac{d^n f}{dx^n} = f^{(n)}(x)$

Invariance d'écriture de la différentielle lorsque on change de variable indépendante.

$$\text{Si } y = f(x)$$

$$x = e(t)$$

f dérivable

e dérivable

$$dy = y'_x dt \quad \text{et} \quad y'_x = y'_x x'_t$$

$$dy = (y'_x x'_t) dt = y'_x (x'_t dt) = y'_x dx$$

où dx est maintenant la différentielle de la fonction $x(t)$

on a de façon évidente:

$$\boxed{\begin{aligned} d(u+v) &= du + dv \\ d(uv) &= u dv + v du \\ d\left(\frac{u}{v}\right) &= \frac{v du - u dv}{v^2} \end{aligned}}$$

$$(2)'^2 (x' - x) = (x)^2 - (x)^2 \quad \text{suppression}$$

$$0 < \frac{(x)^2 - (x)^2}{x - x} \quad \text{suppression}$$

équation différentielle: $\frac{dx}{dt} = x$, I est linéaire et $x > (x)^2$ si $x \neq 0$
 (au moins pour $t \neq 0$) I une solution

équation différentielle: $\frac{dx}{dt} = x$, I est linéaire et $x > (x)^2$ si $x \neq 0$
 (au moins pour $t \neq 0$) I une solution

$$\boxed{\begin{aligned} x &= (x)^2 t + C \\ x &= (x)^2 t \end{aligned}}$$

$$(x)^n t = \frac{x^n t}{x^n} \quad \text{suppression négative de } x^n \text{ et } 0$$

si $x \neq 0$ et $n \neq 0$ alors $x^n t = 0$

$$\begin{array}{ll} \text{équation 2} & (x)^n = 0 \quad \text{si} \\ \text{équation 3} & (x)^n = x \end{array}$$

Infinitudes

37 Équivalence au voisinage de $a \in \mathbb{R}$

Deux fonctions y et z de x définies au voisinage de $a \in \mathbb{R}^*$ sont dites équivalentes au voisinage de a si $\frac{y}{z} \rightarrow 1$ quand $x \rightarrow a$. Il s'agit bien d'une relation d'équivalence.

Consequences: * $y \rightarrow \ell \Rightarrow z \rightarrow \ell \quad \ell \in \mathbb{R}$

$$, \text{ si } y \sim y_1 \text{ et } z \sim z_1 \quad | \quad \frac{y}{z} \sim \frac{y_1}{z_1}$$

$$\frac{y}{z} \sim \frac{y_1}{z_1}$$

(Par contre on ne peut rien dire pour $y+z$ et x_1+z_1)

38 Infiniment petits:

y est dit infinitiment petit quand $x \rightarrow a$, si $y \rightarrow 0$
 y et z étant des infinitésimaux simultanés, on dit que y est d'ordre supérieur à z si $\frac{y}{z} \rightarrow 0$.

(Ce n'est pas une relation d'ordre)

Si $\frac{y}{z} \rightarrow \ell$ ($\ell \neq 0, \neq \infty$) y et z sont de même ordre.
 C'est une relation d'équivalence.

Deux infinitésimaux équivalents sont de même ordre.

39 Ordre et partie principale:

s'il existe $p \in \mathbb{Q}^+$ et $A \in \mathbb{R}^+$ tel que $\frac{y}{x^p} \rightarrow A$
 quand $x \rightarrow a$, y et z étant des infinitésimales petits
 on dit que y est d'ordre p par rapport à z et
 que sa partie principale en z est $A z^p$.
 les notions sont stables vis à vis de l'équivalence.
 définie au § 37.

Le produit de deux infinitésimales petits simultanés
 admettant des parties principales par rapport à
 à un infinité petit donné, a pour partie
 principale le produit des parties principales.

si dans une somme d'infinitésimales petits simultanés
 en nombre fini, l'un deux est d'ordre inférieur
 aux autres, il est équivalent à la somme.

En effet: Si $S = y_1 + y_2 + \dots + y_n$ avec
 $\lim \frac{y_2}{y_1} = \dots = \lim \frac{y_n}{y_1} = 0$, $\frac{S}{y_1} = 1 + \sum_{i=2}^n \frac{y_i}{y_1} \rightarrow 1$
 quand $x \rightarrow a$.

- si dans cette somme tous les termes sont de même
 ordre p en x , et si la somme σ de leurs
 parties principales est différente de 0, alors S
 est d'ordre p en x et sa partie principale est σ .
 En effet puisque $\frac{y_i}{x^p} \rightarrow A_i$, $\frac{S}{x^p} \rightarrow \sum A_i$
- Si dans cette somme tous les termes sont de
 même ordre p en x et si $\sigma(a) = 0$, S est d'ordre
 supérieur à p car $\frac{S}{x^p} \rightarrow 0$.

40 Infinitésimales grands:

y est dit infinité grand quand $x \rightarrow a \in \overline{\mathbb{R}}$
 si $y \rightarrow \infty$, c'est à dire si $|y| \rightarrow +\infty$

(y de signe constant ou non).

y et z étant des infinités grands simultanés, y est dit d'ordre supérieur à z si $\frac{y}{z} \rightarrow \infty$ c'est à dire si $|\frac{y}{z}| \rightarrow +\infty$.

y et z sont de même ordre si $\frac{y}{z} \rightarrow l$ ($l \neq 0, +\infty$)

Les notions d'ordre, de partie principale, les résultats sur les produits et sommes s'étendent au infinités grands, avec cette réserve que pour le dernier S peut rester fini.

41 Développements limités:

$f(x)$ admet un DL d'ordre $n \in \mathbb{N}^*$ au voisinage de 0 s'il existe un polynôme F de degré supérieur ou égal à n tel que $f(x) - F(x)$ soit infinité petit d'ordre supérieur à n en x . $F(x)$ est la partie régulière du développement.

Unicité: Supposons qu'on connaisse deux DL d'ordre n au voisinage de 0:

$$f(x) = F_1(x) + \varepsilon_1(x^n) \quad \varepsilon_1 \rightarrow 0 \text{ quand } x \rightarrow 0$$

$$f(x) = F_2(x) + \varepsilon_2(x^n) \quad \varepsilon_2 \rightarrow 0 \quad " \quad x \rightarrow 0$$

D'où $F_1(x) - F_2(x) = (\varepsilon_2 - \varepsilon_1)x^n$

D'où $F_1(0) = F_2(0)$ sinon les deux membres auraient des limites différentes quand $x \rightarrow 0$. Ceci posé si $F_1 \neq F_2$ $F_1(x) - F_2(x)$ serait une fonction polynomiale de la forme: $a_p x^p + \dots + a_m x^m$ avec $m \leq p$. Ce serait un infinité petit d'ordre $p \leq m$, ce qui est contradictoire puisque le second membre est d'ordre supérieur à m . Donc $F_1 = F_2$ et $\varepsilon_1 = \varepsilon_2$.

42 Opérations

① Si $S_1(x) = F_1(x) + \varepsilon_1 x^n$

$$S_2(x) = F_2(x) + \varepsilon_2 x^n$$

$$S_1(x) + S_2(x) = \underbrace{F_1(x) + F_2(x)}_{d^{\circ} \leq n} + \underbrace{(\varepsilon_1 + \varepsilon_2)x^n}_{\rightarrow 0}$$

D'après l'unicité le second membre représente le DL d'ordre n de $S_1(x) + S_2(x)$.

② De même $S_1(x) S_2(x) = F_1(x) F_2(x) + x^n [\varepsilon_2 F_1(x) + \varepsilon_1 F_2(x) + \varepsilon_1 \varepsilon_2]$

soit $\mathcal{C}(x)$ la fonction polynôme obtenue en ne conservant que les monômes de $d^{\circ} \leq n$ de $F_1 F_2$. On peut écrire $F_1(x) F_2(x) = \mathcal{C}(x) + \varepsilon x^n$ ($\varepsilon \rightarrow 0$)

$$\text{D'où } S_1(x) S_2(x) = \mathcal{C}(x) + \varepsilon' x^n \quad (\varepsilon' \rightarrow 0)$$

③ Si $F_2(x) \neq 0$. Divisons F_1 par F_2 à l'ordre n suivant les puissances croissantes. On peut écrire $F_1 = F_2 Q + x^{n+1} P$

$$\text{D'où } F_1(x) = F_2(x) Q(x) + x^n \underbrace{[x P(x)]}_{\mathcal{E}}$$

$$\text{et } S_1(x) = [S_2(x) - \varepsilon_2 x^n] Q(x) + \varepsilon x^n + \varepsilon_1 x^n$$

$$S_1(x) = S_2(x) Q(x) + \varepsilon' x^n$$

$$\text{et enfin: } \frac{S_1(x)}{S_2(x)} = Q(x) + \frac{\varepsilon'}{S_2(x)} x^n$$

Quand $x \rightarrow 0$ $\varepsilon' \rightarrow 0$ $S_1(x) \rightarrow \bar{F}_2(x) \neq 0$

$$\frac{S_1(x)}{S_2(x)} = Q(x) + \varepsilon'' x^n$$

43 Fonctions composées:

$u(x) = a_1 x + \dots + a_n x^n + \varepsilon x^n$ est un DL d'ordre n au voisinage de 0, donc $u_0 = 0$

$$g(u) = b_0 + b_1 u + \dots + b_n u^n + \epsilon_1 u^n.$$

Les fonctions u, u^2, \dots, u^n admettent des DL d'ordre n comme produit: $u^p = F_p(x) + \alpha_p x^n$

La fonction composée s'écrit alors

$$g[u(x)] = b_0 + \underbrace{\sum_{p=1}^n b_p F_p(x)}_{d \leq n} + x^n \left[\underbrace{\sum_{p=1}^n \alpha_p b_p + \epsilon_1 \left(\frac{u}{x}\right)^n}_{\textcircled{1}} \right]$$

quand $x \rightarrow 0$ $\frac{u}{x} \rightarrow a_1$ $\left(\frac{u}{x}\right)^n \rightarrow a_1^n$

Donc $\textcircled{1} \rightarrow 0$ avec x . La somme est donc bien le DL d'ordre n de la fonction.

Remarque: Pour simplification d'écriture on écrit, comme Landau, $O(x^n)$ au lieu de ϵx^n

44 Intégration d'un développement limité:

Si f est déivable au voisinage de 0, sans peut être en 0, si f' admet un DL d'ordre n de partie régulière $P(x)$, f admet un DL d'ordre $n+1$. Sa partie régulière étant $F(x)$, la primitive de $P(x)$ qui au point 0 prend pour valeur la limite ℓ de $S(x)$ quand $x \rightarrow 0$. (Si f est définie et continue en 0 $\ell = f(0)$).

Par hypothèse en effet: $S'(x) = P(x) + \epsilon x^n$

Posons $\epsilon x^n = \varphi(x)$. f' est intégrable (f étant précisément une de ses primitives): $P(x)$ l'est également comme polynôme. $\varphi(x) = f'(x) - P(x)$ c'est aussi comme différence de fonctions intégrables au voisinage de 0. Soit $\Phi(x)$ la primitive de $\varphi(x)$ qui tend vers 0 quand $x \rightarrow 0$.

Elle existe: c'est $S(x) - F(x)$
 Φ étant déivable sur $]0, \infty[$ ou $]-\infty, 0[$ (selon que x est positif ou négatif) on pourra lui appliquer la Formule des accroissements finis directement si $S(x)$ est continue et définie en 0. Sinon on considérera la fonction $S_1(x)$:

$$\begin{cases} S_1(x) = S(x) & x \neq 0 \\ S_1(0) = C \end{cases}$$

(prolongement par continuité de $S(x)$)

On posera $\Phi_1(x) = S_1(x) - F(x)$.

On écrira donc en toute généralité:

$$\Phi_1(x) - \Phi_1(0) = \Phi_1(x) = x \Phi'(x) = x \psi(x)$$

$$\text{or } \psi(x) = x^n \cdot \varepsilon(x) = \theta^n x^n \varepsilon(\theta x) \quad 0 < \theta < 1$$

$$\text{Dès lors } \Phi_1(x) = x^{n+1} \frac{\theta^n \varepsilon(\theta x)}{\varepsilon_1(x)} \quad \varepsilon_1 \rightarrow 0$$

Remarque: L'existence d'un DL d'ordre n pour f n'implique pas celle d'un DL d'ordre $n-1$ pour f' car ε' ne tend pas nécessairement vers 0 avec x , mais on voit que si celui-ci existe sa partie réguliére est la dérivée de F !

4b Formule de Taylor-Young.

Supposons l'existence de $S^{(n)}(0)$.

$$\frac{S^{(n-1)}(x) - S^{(n-1)}(0)}{x} = S^{(n)}(0) + \varepsilon \quad \varepsilon \rightarrow 0$$

D'après le § 44 on tire de:

$$S^{(n-1)}(x) = S^{(n-1)}(0) + x S^{(n)}(0) + \varepsilon x$$

$$S^{(n-2)}(x) = S^{(n-2)}(0) + x S^{(n-1)}(0) + \frac{x^2}{2} S^{(n)}(0) + o(x^2)$$

et ainsi de suite. Finalement:

$$f(x) = f(0) + x f'(0) + \frac{x^2}{2!} f''(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} f^{(n)}(0) + o(x^n)$$

Extension: Supposons l'existence de $f^{(n)}(a)$ et posons $x-a = x$ et $f(a+x) = e(x)$

$$e(x) = e(0) + x e'(0) + \frac{x^2}{2!} e''(0) + \dots + \frac{x^n}{n!} e^{(n)}(0) + o(x^n)$$

$$f(x) = f(a) + (x-a) f'(a) + \frac{(x-a)^2}{2!} f''(a) + \dots + \frac{(x-a)^n}{n!} f^{(n)}(a) + o(x-a)$$

46 Développements usuels

$$\sin x = x - \frac{x^3}{3!} + \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} + o(x^{2n+2}) \quad (\text{Young})$$

$$\cos x = 1 - \frac{x^2}{2!} + \dots + (-1)^n \frac{x^{2n}}{2n!} + o(x^{2n+1}) \quad (\text{Derivation})$$

$$\tan x = x + \frac{x^3}{3} + \frac{2}{15} x^5 + \frac{17}{315} x^7 + o(x^8) \quad (\text{Division})$$

$$(1+x)^m = 1 + mx + \frac{m(m-1)}{2} x^2 + \dots + \frac{m(m-1)\dots(m-p+1)}{p!} x^p + o(x^p)$$

Applications: $\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = (1-x^2)^{-\frac{1}{2}}$ $m = -\frac{1}{2}$ $x = -x^2$

$$\frac{1}{\sqrt{1-x^2}} = 1 + \frac{x^2}{2} + \dots + \frac{1 \cdot 3 \dots (4p-1)}{2 \cdot 4 \dots 2p} x^{4p} + o(x^{4p+1})$$

$$\text{Arc } \sin x = x + \frac{1}{2} \frac{x^3}{3} + \dots + \frac{1 \cdot 3 \dots (4p-1)}{2 \cdot 4 \dots 2p} \frac{x^{4p+1}}{4p+1} + o(x^{4p+1})$$

$$\text{Arc } \cos x = \frac{\pi}{2} - \text{Arc } \sin x$$

$$\frac{1}{1+x^2} = 1 - x^2 + \dots + (-1)^n x^{2n} + o(x^{2n+1})$$

$$\text{Arc } \tan x = x - \frac{x^3}{3} + \dots + (-1)^n \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + o(x^{2n+2})$$

$$(\omega)x_0 + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + (\omega)x_0 = (x) ?$$

Is $(\omega)^{10}x$ also something simple enough to cancel?

$$(x) ? = (x + \omega)x \quad x = \bar{x} - \omega \text{ something}$$

$$(\omega)x_0 + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + (\omega)x_0 = (x)x$$

$$\cancel{(\omega)x_0} + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + (\omega)^2 e^{\frac{itx}{T_m}} + (\omega)x_0 = (x)x$$

Shows cancellation of x .

$$(\text{cancel}) \quad (\omega^{10}x)x_0 + \frac{\omega^{10}x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^{10}x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = x \cdot x$$

$$(\text{cancel}) \quad (\omega^{10}x)x_0 + \frac{\omega^{10}x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^{10}x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = x \cdot x$$

$$(\text{cancel}) \quad (\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = x \cdot x$$

$$(\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = x \cdot x$$

$$x_{k+1} = x - \frac{1}{2} - \omega m \dots - \frac{1}{2} - (\omega k - 1) = \frac{1}{2\omega k + 1} \quad \text{cancel}$$

$$(\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} \frac{(1-\omega)}{\frac{\omega}{T_m} - \frac{1}{2\omega}} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = \frac{1}{2\omega k + 1}$$

$$(\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} \frac{(1-\omega)}{\frac{\omega}{T_m} - \frac{1}{2\omega}} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = \text{cancel out}$$

$$= \text{cancel out} - \frac{1}{2} - \text{cancel out}$$

$$(\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = \frac{1}{2\omega k + 1}$$

$$(\omega^2x)x_0 + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} + \dots + \frac{\omega^2x_0}{T_m} e^{\frac{itx}{T_m}} = \text{cancel out}$$

Dérivées Partielles

$$1 > \partial > 0 \quad (\partial \partial + \partial \partial + \partial \partial) \cdot 2 \cdot \partial = A \quad \text{à environs}$$

$$1 > \partial > 0 \quad (\partial \partial + \partial \partial + \partial \partial) \cdot 2 \cdot \partial = B$$

$$[B + (A-B)] \cdot \partial^2 + [B + (A-B)] \cdot \partial^2 = A-B$$

en 2.3. ∂^2 : au moins deux méthodes pour démontrer

47 Définition:

Soit f une fonction de n variables x_i définies sur un certain champ Δ de \mathbb{R}^n : La dérivée partielle de f par rapport à x_i est par définition la dérivée de la fonction x_i seule obtenue en considérant les autres variables comme fixes: $f'(x_i) = \frac{\partial f}{\partial x_i}$.

L'existence des n dérivées partielles en un point M de Δ implique évidemment la continuité par rapport à chaque variable mais non la continuité.

Par exemple: $\begin{cases} g(x,y) = \frac{xy}{x^2+y^2} & \text{pour } |x| + |y| \neq 0 \\ g(0,0) = 0 \end{cases}$

Cette fonction qui admet des dérivées partielles n'est pas continue pour une variation simultanée des deux variables.

48 Théorème:

Si on M_0 et au voisinage, les n dérivées partielles existent et sont continues, f est continue en M_0 . Considérons par exemple une fonction de deux variables $g(x,y)$

$$\Delta g = g(x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y) - g(x_0, y_0)$$

$$\Delta f = \underbrace{f(x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y)}_{\Delta_1} - f(x_0, y_0) + \underbrace{f(x_0, y_0 + \Delta y)}_{\Delta_2} - f(x_0, y_0)$$

Comme $\Delta_1 = \Delta x \, f'_x(x_0 + \theta_1 \Delta x, y_0 + \Delta y)$ $0 < \theta_1 < 1$
 $\Delta_2 = \Delta y \, f'_y(x_0, y_0 + \theta_2 \Delta y)$ $0 < \theta_2 < 1$

$$\Delta f = \Delta x [f'_x(x_0, y_0) + \varepsilon_1] + \Delta y [f'_y(x_0, y_0) + \varepsilon_2]$$

Quand $M \rightarrow M_0$ d'une façon quelconque : $\Delta x, \Delta y, \varepsilon_1, \varepsilon_2 \rightarrow 0$

Donc $\Delta f \rightarrow 0$.

(Démonstration analogue pour n variables)

49 Fonction composée:

Si les x_i sont des fonctions dérivables d'un paramètre t et si les dérivées partielles $f'(x_i)$ sont continues au point M_0 , correspondant à la valeur t_0 du paramètre, la fonction composée :

$F(t) = f[x_1(t), \dots, x_n(t)]$ est dérivable en t_0

car $\Delta F = \sum_{i=1}^n \{\Delta x_i [f'_{x_i}(M_0) + \varepsilon_i]\}$

$$\frac{\Delta F}{\Delta t} = \sum_{i=1}^n \left\{ \frac{\Delta x_i}{\Delta t} [f'_{x_i}(M_0) + \varepsilon_i] \right\}$$

quand $\Delta t \rightarrow 0 \quad \frac{\Delta F}{\Delta t} \rightarrow \sum_{i=1}^n [f'_{x_i}(M_0) x'_i(t_0)]$

Plus généralement si les x_i admettent des dérivées partielles par rapport à p nouvelles variables b_j , le raisonnement va pour chacune des fonctions obtenues en faisant varier un seul des b_j :

Soit $\boxed{\frac{\partial F}{\partial b_j} = \sum_i \frac{\partial F}{\partial x_i} \cdot \frac{\partial x_i}{\partial b_j}}$

50 Accroissements finis:

les dérivées partielles f'_{x_i} sont continues au voi-

voisinage de $A(a_1, \dots, a_n)$, soit $B(b_1, \dots, b_n)$ un point du voisinage et $F(t) = g(a_1 + t_1, \dots, a_n + t_n)$ avec $t_i = b_i - a_i$. Cette fonction est dérivable sur $]0, 1[$ par rapport à t d'après le § 49.

$$F(1) - F(0) = g(B) - g(A) = F'(0) \quad 0 < \theta < 1$$

$$\text{or } F'(t) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_i}(a_1, \dots, a_n) t_i$$

$$\text{d'où } F'(0) = \sum_{i=1}^n \frac{\partial f}{\partial x_i}(a_1 + \theta t_1, \dots, a_n + \theta t_n)$$

$$\text{et } g(B) - g(A) = \sum_{i=1}^n t_i f'_{x_i}(P) \quad P \in]A, B[$$

Application: Si dans le champ considéré les dérivées partielles sont bornées en valeur absolue l'erreur commise en remplaçant $g(A)$ par $g(B)$ est inférieure en valeur absolue à $\sum_{i=1}^n k_i |t_i|$ avec $|f'_{x_i}| \leq k_i$

SI Fonctions différentiables:

f est dite differentiable en M si Δf peut se mettre sous la forme $\Delta f = \sum_{i=1}^n d_i \Delta x_i + \varepsilon S$ les d_i étant des constantes par rapport aux Δx_i et S étant une des normes naturelles de \mathbb{R}^n , ε tendant vers 0 avec S . En prenant pour méthode $S = \sup |\Delta x_i|$ on voit que si $\Delta x_i = 0 \quad \forall i \neq i$ $S = |\Delta x_i|$ et $\frac{\Delta f}{\Delta x_i} = d_i \pm \varepsilon$

quand $\Delta x_i \rightarrow 0 \quad \frac{\Delta f}{\Delta x_i} \rightarrow d_i$

Il en résulte que f admet des dérivées partielles en M et que $f'_{x_i} = d_i$

Si f admet en M des dérivées partielles continues

elle est différentiable, car pour la même méthode:

$$|\sum_i \varepsilon_i \Delta x_i| \leq \sum_i |\varepsilon_i| |\Delta x_i| \leq S \underbrace{\sum_i |\varepsilon_i|}_{} \rightarrow 0 \text{ quand } \Delta x_i \rightarrow 0$$

$$\Delta f = \sum_i f'_{x_i} \Delta x_i + \varepsilon^S$$

NB: les fonctions différentiables constituent donc une classe intermédiaire entre les fonctions admettant des dérivées partielles, et les fonctions à dérivées partielles continues.

52 Intégration des dérivations:

Par définition $f''(x; x_j) = \frac{\partial}{\partial x_j} (\frac{\partial f}{\partial x_i})$

Si $f'_{x_i x_j}$ et $f''_{x_j x_i}$ sont continues en Ω elles sont égales en ce point: (Il suffit de le montrer pour une fonction de deux variables puisque les autres restent constantes)

$$\text{Soit } \Delta = f(x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y) - f(x_0 + \Delta x, y_0) - f(x_0, y_0 + \Delta y) + f(x_0, y_0)$$

$$\text{Soit } \varphi(x) = f(x, y_0 + \Delta y) - f(x, y_0)$$

$$\Delta = \varphi(x_0 + \Delta x) - \varphi(x_0) = \Delta x \varphi'(x_0 + \theta_1 \Delta x) \quad 0 < \theta_1 < 1$$

$$\text{Or } \varphi'(x) = f'_{x y}(x, y_0 + \Delta y) - f'_{x y}(x, y_0)$$

$$= \Delta y f''_{x y y} (x, y_0 + \theta_2 \Delta y) \quad 0 < \theta_2 < 1$$

$$\text{D'où } \Delta = \Delta x \Delta y f''_{x y y} (x_0 + \theta_1 \Delta x, y_0 + \theta_2 \Delta y)$$

De la même façon:

$$\psi(x) = f(x_0 + \Delta x, y) - f(x_0, y)$$

$$\text{d'où } \Delta = \Delta x \Delta y f''_{y x} (x_0 + \theta_4 \Delta x, y_0 + \theta_3 \Delta y)$$

$$\text{et } f''_{x y} (x_0 + \theta_1 \Delta x, y_0 + \theta_2 \Delta y) = f''_{y x} (x_0 + \theta_4 \Delta x, y_0 + \theta_3 \Delta y)$$

quand $\Delta x \rightarrow 0$ $\Delta y \rightarrow 0$ en vertu de la continuité

$$\boxed{f''_{x y y} (x_0, y_0) = f''_{y x} (x_0, y_0)}$$

Consequences:

Pour une fonction admettant des dérivées partielles successives continues on peut effectuer d'abord toutes ces dérivations par rapport à x_1 , puis à x_2 ...

D'où en notation: $\frac{\partial^P f}{x_1^{d_1} x_2^{d_2} \dots x_n^{d_n}}$ avec $\sum_{i=1}^n d_i = p$

ou $\frac{\partial^P f}{\partial x_1^{d_1} \dots \partial x_n^{d_n}}$ avec $\sum_{i=1}^n d_i = p$

Notations de l'onge:

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = f''_{x^2} = r \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} = f''_{xy} = f''_{yx} = s \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = f''_{y^2} = t \end{array} \right.$$

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial f}{\partial x} = f'_x = p \\ \frac{\partial f}{\partial y} = f'_y = q \end{array} \right.$$

S3 Fonctions implicites:

Si $g(x, y)$ est définie et continue sur un voisinage V de $M_0(x_0, y_0)$ et s'annule sur Γ_0 , si g'_y existe et est continue sur V avec $g'_y(x_0, y_0) \neq 0$ il existe une fonction $\mathcal{C}(x)$ continue au voisinage de x_0 telle que:

$$\left\{ \begin{array}{l} g[x, \mathcal{C}(x)] = 0 \\ y_0 = \mathcal{C}(x_0) \end{array} \right.$$

Soient α et β tels que le rectangle lieu des points pour lesquels $x_0 - \alpha \leq x \leq x_0 + \alpha$, $y_0 - \beta \leq y \leq y_0 + \beta$ soit contenu dans V et tels que g'_y garde un signe

constant. (C'est possible puisque $f'_y(\eta_0) \neq 0$ et que $f'_y(\eta)$ est continue au voisinage de η_0 ce qui permet de choisir ν de façon que $f'_y(\eta)$ y ait le signe de $f'_y(\eta_0)$.) Nous supposerons que ce signe est +. Considérons la fonction $\Psi_0(y) = f(x_0, y)$. $\Psi_0(y)$ est continue sur $[y_0 - \beta, y_0 + \beta]$, $\Psi'_0(y) = f'_y(x_0, y)$ est positive sur ce segment. Donc $\Psi_0(y)$ est croissante. Comme elle s'annule en η_0 , $\Psi_0(y_0 - \beta) = f(x_0, y_0 - \beta) < 0$ et $\Psi_0(y_0 + \beta) = f(x_0, y_0 + \beta) > 0$. La fonction de ce sens $S(x, y_0 - \beta)$ est continue sur $[x_0 - \alpha, x_0 + \alpha]$ et négative pour $x = x_0$. Donc :

$$\exists \alpha_1 \in \mathbb{R}^+ \text{ tel que } x \in [x_0 - \alpha_1, x_0 + \alpha_1] \Rightarrow S(x, y_0 - \beta) < 0$$

$$\exists \alpha_2 \in \mathbb{R}^+ \text{ tel que } x \in [x_0 - \alpha_2, x_0 + \alpha_2] \Rightarrow S(x, y_0 + \beta) > 0$$

Soit $\alpha_3 = \min(\alpha_1, \alpha_2)$ et $x \in [x_0 - \alpha_3, x_0 + \alpha_3]$.

La fonction de y seule $\psi(y) = S(x, y)$ (x étant bloqué) est définie et continue sur $[y_0 - \beta, y_0 + \beta]$ et l'on a $\psi(y_0 - \beta) < 0$, $\psi(y_0 + \beta) > 0$. Enfin $\psi'_y = f'_y(x, y) < 0$ sur ce segment.

$\psi(y)$ s'annule une fois et une seule sur ce segment. La valeur de y pour laquelle $\psi(y) = 0$ sera $\psi(x)$ et l'on a bien $S[x, \psi(x)] = 0$.

On peut écrire $|\psi(x) - \psi(x_0)| < \beta$ $\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+$. On peut choisir $\beta < \epsilon$ ce qui assure la continuité de $\psi(x)$ en x_0 . Les hypothèses étant les mêmes pour x , suffisamment voisin de x_0 , la continuité est assurée sur un voisinage de x_0 .

54 Dérivée d'une fonction implicite:

Ajoutons aux hypothèses l'existence sur V de f'_x et sa continuité en \bar{x}_0 . Supposons que $|4x| < \alpha_3$
Soit $\Delta y < \mathcal{E}(x_0 + 4x) - \mathcal{E}(x_0)$. On a:

$$S(x_0 + \Delta x, y_0 + \Delta y) - S(x_0, y_0) = \Delta x f'_x(x_0, y_0) + \Delta y f'_y(x_0, y_0) + \varepsilon, \quad \Delta x + \varepsilon_1 \Delta y$$

ou encore $= S[x_0 + \Delta x, \mathcal{E}(x_0 + \Delta x)] - S(x_0, y_0)$

Or $S(x_0, y_0) = 0$ d'où $S[(x_0 + 4x), \mathcal{E}(x_0 + 4x)] = 0$

Donc $4x [S'_x(x_0, y_0) + \varepsilon_1] = -\Delta y [S'_y(x_0, y_0) + \varepsilon_2]$

$$\frac{\Delta y}{\Delta x} = -\frac{f'_x(x_0, y_0) + \varepsilon_1}{f'_y(x_0, y_0) + \varepsilon_2}$$

quand $\Delta x \rightarrow 0$ $\varepsilon_1, \varepsilon_2 \rightarrow 0$ soit:

$$\frac{\Delta y}{\Delta x} \rightarrow \mathcal{E}'(x_0) = -\frac{f'_x(x_0, y_0)}{f'_y(x_0, y_0)} \neq 0$$

55 Differentielles totales:

Pour définition la differentielle de $S(x_1, \dots, x_n)$ est
 $df = \sum_i^n f'_{x_i} h_i$, les h_i étant arbitraires. Pour les
fonctions particulières $f = x_i$, $dx_i = h_i$

D'où la notation définitive:

$$df = \sum_i^n \frac{\partial f}{\partial x_i} dx_i$$

(NB: cette écriture est encore valable si les x_i sont
fonctions dérivables d'autres variables indépendantes.)

Q: théorème sur la dérivation d'une fonction composée)

Théorème: Si l'on a prouvé que df existe et
s'écrit $df = \sum_i^n p_i dx_i$ on peut en conclure que
 $p_i = f'_{x_i}$ car les deux formes différentielles prennent
même valeur quel que soient ces x_i .

56 Application au calcul des dérivées partielles:

Problème: Résoudre $qx - py = 3$

$$\begin{cases} z = f(x, y) \\ q = \frac{\partial f}{\partial y} - fy \text{ croissance de la distance de } \\ p = \frac{\partial f}{\partial x} = f_x - (fx + fy) > 0 \text{ et} \end{cases}$$

On pose $x = \rho \cos \theta \Rightarrow dx = -\rho \sin \theta d\theta + \cos \theta d\rho$
 $y = \rho \sin \theta \Rightarrow dy = \rho \cos \theta d\theta + \sin \theta d\rho$

comme $dz = pdx + qdy$

$$dz = p[\rho \cos \theta - \rho \sin \theta d\theta] + q[\rho \sin \theta + \rho \cos \theta d\theta]$$

$$dz = (\rho \cos \theta + q \sin \theta) d\rho + \rho(q \cos \theta - \rho \sin \theta) d\theta$$

d'où $\frac{\partial z}{\partial \rho} = \rho \cos \theta + q \sin \theta$

$$\frac{\partial z}{\partial \theta} = \rho(q \cos \theta - \rho \sin \theta)$$

On constate que $qz - fy = \frac{\partial z}{\partial \theta} \Rightarrow \boxed{\frac{\partial z}{\partial \theta} = 3}$

les deux équations sont équivalentes et
on peut en déduire

que $z = 3\rho + c$ est une équation de la forme

$$z = 3\rho + c$$

qui est une équation de la forme

$$\delta = Cq - \omega p$$

Integration

5.7 Somme de Darboux

On considère la fonction f définie et bornée sur $[a, b]$ et une subdivision $d = (x_0 = a, x_1, \dots, x_n = b)$. Soit M_i et m_i les bornes de $f(x)$ sur $[x_{i-1}, x_i]$. On considère les deux sommes

$$\begin{cases} s(d) = \sum_1^n m_i (x_i - x_{i-1}) \\ S(d) = \sum_1^n M_i (x_i - x_{i-1}) \end{cases}$$

Pour une même subdivision $s(d) \leq S(d)$. Ajoutons un point ξ à d . On obtient une nouvelle subdivision d' . Supposons $x_{j-1} < \xi < x_j$ et m'_j et M'_j les bornes de $f(x)$ sur $[x_j, \xi]$ et m''_j et M''_j les bornes de $f(x)$ sur $[\xi, x_j]$. On pose $m_j = \inf(m'_j, m''_j)$. D'où

$$m_j (x_j - x_{j-1}) = m_j (\xi - x_{j-1}) + m_j (x_j - \xi)$$

$$m_j (x_j - x_{j-1}) \leq m'_j (\xi - x_{j-1}) + m''_j (x_j - \xi)$$

D'où $s(d) \leq s(d')$. De même $S(d) \geq S(d')$

On pose, soit deux subdivisions quelconques de $[a, b]$ d_1 et d_2 . Considérons $d_3 = d_1 \cup d_2$.

$$s(d_1) \leq s(d_3) \leq S(d_3) \leq S(d_2)$$

$$s(d_1) \leq S(d_2)$$

Si on appelle \mathcal{E} l'ensemble des sommes $s(d)$ relatives à toutes les divisions possibles de $[a, b]$ et \mathcal{F} l'ensemble des sommes $S(d)$, tout élément de

de c est majorée par un élément quelconque de E : e admet donc une borne supérieure Γ . De même E admet Σ pour borne inférieure. On nous avons $\Gamma \leq \Sigma$.

58 Intégrale de Riemann:

f est dite intégrable (au sens de Riemann) sur $[a, b]$ si c et E sont adjacents. C'est à dire

$$\sigma = \Sigma = I \quad I = \int_a^b f(x) dx$$

Pour qu'il en soit ainsi il faut et il suffit que:

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists d \quad S(d) - s(d) < \varepsilon.$$

La condition est évidemment suffisante. Elle est nécessaire car l'adjacence de c et E implique l'existence de d_1 , d_2 telles que $S(d_2) - s(d_1) < \varepsilon$

Des cas où $d = d_1 \cup d_2 \quad S(d) - s(d) < \varepsilon$

59 Cas où $a > b$:

On introduit des subdivisions décroissantes :

$d = (x_n = b, \dots, x_1, x_0 = a)$. Toutes les inégalités entre s et S sont renversées. La condition d'intégrabilité s'écrit $\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists d \quad s(d) - S(d) < \varepsilon$, de sorte que dans tous les cas on aura $|S(d) - s(d)| < \varepsilon$

Enfin toujours lorsque $a > b$, introduisons la subdivision $d' = (\xi_0, \dots, \xi_n)$ avec $\xi_i = x_{n-i}$. Alors

$s(d') = -s(d)$ et $S(d') = -S(d)$. Si les ensembles e et E sont adjacents E' et e' le sont aussi. Leur borne I et I' sont opposées.

$$\int_a^b f(x) dx = - \int_b^a f(x) dx$$

60 Classes de fonctions intégrables

① Fonctions monotones sur [a,b] sont intégrables.

En effet elle est bornée: supposons la croissante: $s(a) \leq s(x) \leq s(b)$

$$\text{Nous avons } s(d) - s(a) = \sum_{i=1}^n [(m_i - m_{i-1})(x_i - x_{i-1})]$$

$$= \sum_{i=1}^n [s(x_i) - s(x_{i-1})] (x_i - x_{i-1})$$

$$\text{Si } S = \sup (x_i - x_{i-1}): s(d) - s(a) \leq S \sum_{i=1}^n [s(x_i) - s(x_{i-1})] = S [s(b) - s(a)]$$

$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists d \quad s(d) - s(a) < \epsilon$ (choisir d tel que

$$S \leq \frac{\epsilon}{s(b) - s(a)}$$

② Fonctions continues sur [a,b] sont intégrables

En effet elle est bornée, donc uniformément continue:

$$\forall \epsilon' \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ |x_i - x_j| < \eta \Rightarrow |s(x_i) - s(x_j)| < \epsilon'$$

Considérons une subdivision d telle que $\sup |x_i - x_{i-1}| < \eta$

m_i est atteinte en $x'_i \in [x_{i-1}, x_i]$

M_i est atteinte en $x''_i \in [x_{i-1}, x_i]$

Comme $|x'_i - x''_i| < \eta \Rightarrow |M_i - m'_i| < \epsilon'$ et

$$s(d) - s(a) < \epsilon' \sum (x_i - x_{i-1}) = \epsilon' (b-a).$$

Il n'y a qu'à choisir $\epsilon' \leq \frac{\epsilon}{b-a}$

③ Fonctions en escaliers sont intégrables

Définition: Considérons une subdivision fixe $\Delta = (a = x_0, \dots, x_p = b)$

A chaque interval ouvert $]x_{k-1}, x_k[$ associons $\beta_k \in \mathbb{R}$, à

chaque point x_k associons $\delta_k \in \mathbb{R}$. La fonction ψ définie

$$\begin{cases} \psi(x_k) = \delta_k \end{cases}$$

$\begin{cases} \psi(x) = \beta_k \text{ pour } x \in]x_{k-1}, x_k[\end{cases}$ est par définition une fonction en escalier.

Elles constituent un espace vectoriel sur \mathbb{R} (Δ correspondant à $\psi_1 + \psi_2$ devant $\Delta_1 \cup \Delta_2$)

Elles sont intégrables. En effet pour une subdivision quelconque de $[a,b]$, $m_i - M_i$ n'est différent de 0

que pour presque tous les segments $[x_{i-1}, x_i]$, ceux qui contiennent un point de d_E . Pour illeus δ est bornée $\bar{N} = \sup (\beta_2 r_k)$ et $m = \inf (\beta_2 r_k)$. En choisissant $\sup (x_i - x_{i-1}) < \eta$ on aura alors:

$$S(d) - s(d) < (\rho + 1)(\bar{N} - m)\eta.$$

Il suffit de choisir

$$\eta \leq \frac{\varepsilon}{(\rho + 1)(\bar{N} - m)}.$$

61 Théorème de Darboux:

Si f est intégrable sur $[a, b]$,

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ \quad S = \sup (x_i - x_{i-1}) < \eta \Rightarrow |S(d) - I| < \varepsilon$$

(On pourrait dire que $S(d) \rightarrow I$ quand d s'affine indéfiniment, mais cela supposerait une définition de la limite de la fonction d'ensemble)

Supposons par exemple $a < b$, I la borne inférieure de E . Il existe donc une subdivision d_0 telle que $S(d_0) - I < \frac{\varepsilon}{2}$. Soit une autre subdivision d : un sous-segment $[x_{j-1}, x_j]$ de d ne fournit une contribution à $S(d)$ supérieure à la contribution à $S(d_0)$ que si un au moins des points de d_0 appartiennent à $[x_{j-1}, x_j]$. En effet si le sous-segment $[x_{j-1}, x_j]$ est entièrement intérieur à un sous-segment $[\xi_{k-1}, \xi_k]$ de la subdivision d_0 , la contribution de $[\xi_{k-1}, \xi_k]$ à $S(d_0)$ est $M'_k (\xi_k - \xi_{k-1}) = M'_k (\xi_k - x_j) + M'_k (x_j - x_{j-1}) + M'_k (x_{j-1} - \xi_{k-1})$ où M'_k est le maximum de $f(x)$ sur $[\xi_{k-1}, \xi_k]$. La contribution à $S(d_0)$ de $[x_{j-1}, x_j]$ est donc:

$$M'_k (x_j - x_{j-1}) \geq M_j (x_j - x_{j-1})$$

Le posé, supposons qu'un point au moins de d_0

appartient à $[x_{j-1}, x_j]$, la différence des contributions de $[x_j, x_{j+1}]$ aux deux sommes est majorée en valeur absolue par la somme de leur valeur absolue, donc par $2\delta h$ si $\delta = \sup(x_j - x_{j-1})$ et $h = \sup|S|$. Ceci ne pouvant se produire que $n_0 - 1$ fois au plus si n_0 est le nombre de sous-segments de d_0 . On a

$$s(d) < s(d_0) + 2\delta h(n_0 - 1)$$

$$\text{d'où } s(d) < I + \frac{\epsilon}{2} + 2\delta h(n_0 - 1)$$

$$\text{On aura } s(d) < I + \epsilon \text{ si l'on choisit } \delta \leq \frac{\epsilon}{4h(n_0 - 1)}$$

NB : Il existe un théorème identique pour $s(d)$.

6.2 Consequences.

Si f est intégrable sur $[a, b]$, prenons sur chaque $[x_{i-1}, x_i]$ un point ξ_i . La somme $\sum S(\xi_i)(x_i - x_{i-1})$ est comprise entre $s(d)$ et $s(d)$, donc elle tend vers I lorsque la subdivision s'affine indéfiniment :

Cette remarque est à l'origine de la notation de Leibniz.

$$\int_a^b S(x) dx.$$

6.3 Propriétés de I :

① Si f est intégrable et bornée sur $[a, b]$ et $[b, c]$ avec $a < b < c$, elle est intégrable sur $[a, c]$. Car :

$$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists d_1 \Delta(d_1) = s(d_1) - s(d_1) < \frac{\epsilon}{2}$$

$$\exists d_2 \Delta(d_2) = s(d_2) - s(d_2) < \frac{\epsilon}{2}$$

$$\text{Si } d = d_1 \cup d_2 \quad \Delta(d) < \epsilon.$$

En outre si $S = \sup(x_i - x_{i-1})$ sur $[a, c]$

$$\forall \epsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta, \epsilon \in \mathbb{R}^+ \quad S < \eta \Rightarrow s(d_1) - \int_a^b S(x) dx < \frac{\epsilon}{2}$$

$$\exists \eta_2 \in \mathbb{R}^+ \quad \delta < \eta_2 \Rightarrow S(d_1) - \int_a^c S(x) dx < \frac{\varepsilon}{2}$$

$$\exists \eta_3 \in \mathbb{R}^+ \quad \delta < \eta_3 \Rightarrow S(d) - \int_a^c S(x) dx < \varepsilon$$

on posant $\eta = \inf \eta_i \quad (i=1,2,3)$

$$\delta < \eta \Rightarrow \int_a^b S(x) dx + \int_b^c S(x) dx - \int_a^c S(x) dx < \varepsilon$$

d'où

$$\boxed{\int_a^b S(x) dx + \int_b^c S(x) dx = \int_a^c S(x) dx}$$

NB: La relation vaut encore pour une disposition relative quelconque des points abc en vertu de la relation de Charles généralisée.

⑩ Les fonctions intégrables sur $[a, b]$ constituent un espace vectoriel sur \mathbb{R} :

Si $rS + \mu g = h$, il faut prouver que $\Delta_h(d) < \varepsilon$

si f et g sont intégrables sur $[a, b]$.

$$\exists d_1, \Delta_S(d_1) < \frac{\varepsilon}{2|a|}$$

$$\exists d_2, \Delta_g(d_2) < \frac{\varepsilon}{2|a|}$$

Considérons $d = d_1 \cup d_2$ $\Delta_S(d) < \frac{\varepsilon}{2|a|}$ et $\Delta_g(d) < \frac{\varepsilon}{2|a|}$

Or $\Delta_h(d) \leq |a| \Delta_S(d) + |a| \Delta_g(d) < \varepsilon$ CQFD

ceci posé, considérons alors l'application de cet espace vectoriel dans \mathbb{R} qui à f associe $\int_a^b f(x) dx$ et montrons qu'elle est linéaire. On voit que:

$$f \in \mathbb{R}^+ \quad \exists \eta_1 \in \mathbb{R}^+ \quad \sup_{n_i} (x_i - x_{i-1}) < \eta_1$$

$$\Rightarrow \left| \sum_i f(\xi_i)(x_i - x_{i-1}) - \int_a^b f(x) dx \right| < \frac{\varepsilon}{2|a|}$$

$$f \in \mathbb{R}^+ \quad \exists \eta_2 \in \mathbb{R}^+ \quad \sup_{n_i} (x_i - x_{i-1}) < \eta_2$$

$$\Rightarrow \left| \sum_i g(\xi_i)(x_i - x_{i-1}) - \int_a^b g(x) dx \right| < \frac{\varepsilon}{2|a|}$$

$$f \in \mathbb{R}^+ \quad \exists \eta_3 \in \mathbb{R}^+ \quad \sup_{n_i} (x_i - x_{i-1}) < \eta_3$$

$$\Rightarrow \left| \sum_i h(\xi_i)(x_i - x_{i-1}) - \int_a^b h(x) dx \right| < \varepsilon$$

Si $\eta = \inf(\eta_1, \eta_2, \eta_3)$ on peut choisir une subdivision d'élégante simultanément des trois inégalités, donc vérifiant :

$$\left| \int_a^b h(x) dx - \lambda \int_a^b s(x) dx - \mu \int_a^b g(x) dx \right| < \varepsilon$$

d'où

$$\int_a^b h(x) dx = \lambda \int_a^b s(x) dx + \mu \int_a^b g(x) dx$$

⑩ Si f et g sont intégrables sur $[a, b]$, $\int g$ c'est aussi. * Supposons $s > 0$ $g > 0$:

Sur $[x_{i-1}, x_i]$ si m_i, n_i sont les bornes de f et m'_i, n'_i celles de g on a $m_i m'_i \leq s(x_i) g(x_i) \leq M_i n'_i$.

Il suffit de montrer que : $\sum_i (n_i n'_i - m_i m'_i)(x_i - x_{i-1}) < \varepsilon$ $\forall \varepsilon$

pour tout δ . Or $n_i n'_i - m_i m'_i = (n_i - m_i) n'_i + m_i (n'_i - m'_i)$

D'où $M_i n'_i - m_i m'_i \leq n'(n_i - m_i) + M(n'_i - m'_i)$ où n et M désignent ces bornes supérieures de f et g sur $[a, b]$.

D'où :

$$\sum_i (n_i n'_i - m_i m'_i)(x_i - x_{i-1}) \leq M \sum_i (n'_i - m'_i)(x_i - x_{i-1}) + M' \sum_i (n_i - m_i)(x_i - x_{i-1})$$

Il suffit de choisir δ tel que :

$$\sum_i (n'_i - m'_i)(x_i - x_{i-1}) < \frac{\varepsilon}{2M} \quad \text{et} \quad \sum_i (n_i - m_i)(x_i - x_{i-1}) < \frac{\varepsilon}{2M}$$

* Dans le cas général :

$\int g = (s-m)(g-m') + mg + m's - mm'$. Le second membre est une somme de fonctions intégrables donc intégrable.

Comme on a $\lambda(\int g) = (\lambda s)g$ ces fonctions intégrables sur $[a, b]$ constituent une algèbre associative.

⑪ Si f est borné et intégrable sur $[a, b]$

l'st l'est aussi, car si m_i et M_i sont les bornes de $|f|$ sur $[a, b]$ $M_i - m_i \leq n_i - m_i$ de ce qui que soit les signes de n_i et m_i .

④ Si f est borné et intégrable sur $[a, b]$ avec $a < b$ et si $S(x) \geq 0$ sur $[a, b]$, $\int_a^b S(x) dx \geq 0$ (cas les sommes $S(a)$ et $S(b)$ sont positives ou nulles, leur borne I est donc positive ou nulle).

Plus précisément si $S(x) \geq 0$ sur $[a, b]$, $S(x)$ étant strictement positive sur un sous segment de $[a, b]$ on peut écrire: $\int_a^b S(x) dx > 0$

Consequences:

Si f et g bornées et intégrables vérifient $f(x) \geq g(x)$, $\int_a^b f(x) dx \geq \int_a^b g(x) dx$
 (Avec comme précédemment égalité stricte si $f(x) > g(x)$ sur un sous segment de $[a, b]$)

64 Théorème de la moyenne:

Soit f bornée et intégrable sur $[a, b]$.

$$\text{Si } a < b: \int_a^b m dx \leq \int_a^b f(x) dx \leq \int_a^b M dx$$

$$\text{et } m(b-a) \leq \int_a^b f(x) dx \leq M(b-a)$$

$$m \leq \frac{\int_a^b f(x) dx}{b-a} \leq M$$

$$\text{Si } a > b: \int_a^b m dx \geq \int_a^b f(x) dx \geq \int_a^b M dx$$

$$m(b-a) \geq \int_a^b f(x) dx \geq M(b-a)$$

D'où en divisant par $b-a$ négatif, la même conclusion. Finalement

$$\boxed{\int_a^b f(x) dx = \mu(b-a)}$$

$$m \leq \mu \leq M$$

μ est la valeur moyenne de f sur $[a, b]$

Cas particulier important:

Si f est continue sur $[a, b]$, $\exists \xi \in [a, b]$ $u = f(\xi)$

$$\int_a^b f(x) dx = (b-a) f(\xi)$$

65 Primitives:

Si f est continue sur $[a, b]$ et si x et $x + \Delta x$ appartiennent à $[a, b]$, posons $F(x) = \int_a^x f(t) dt$
 F est fonction de sa borne supérieure et l'on a:

$$\begin{aligned}\Delta F &= \int_a^{x+\Delta x} f(t) dt - \int_a^x f(t) dt \\ &= \int_x^{x+\Delta x} f(t) dt = \Delta x f(\xi) \\ &\quad x < \xi < x + \Delta x\end{aligned}$$

D'où $\frac{\Delta F}{\Delta x} = f(\xi)$. quand $\Delta x \rightarrow 0$ $f(\xi) \rightarrow f(x)$

donc:

$$\boxed{\frac{dF}{dx} = f(x)}$$

$\int_a^x f(t) dt$ est une primitive de $f(x)$. C'est celle qui s'anule pour $x=a$. Les autres seront de la forme $F(x) + C$

$$\text{On a } \int_a^b f(t) dt = F(b) - F(a) = [F(x)]_a^b$$

Logarithmes

66 Definition:

On pose $\text{Log } x = \int_1^x \frac{dt}{t}$ avec $x > 0$

Cette fonction existe car $\frac{1}{t}$ est continue sur $[1, x]$ donc intégrable. En outre la continuité de $\frac{1}{t}$ implique $(\text{Log } x)' = \frac{1}{x}$. La fonction $\text{Log } x$ est définie sur $]0, +\infty[$, continue puisque dérivable et croissante puisque sa dérivée est positive. Elle s'annule pour $x = 1$. Si $x < 0$ on a $(\text{Log } |x|)' = \frac{1}{|x|} \times -1 = \frac{1}{x}$. Donc quel que soit x différent de 0, les primitives de $\frac{1}{x}$ sont données par $\text{Log } |x| + C$ que l'on note $\int \frac{dx}{x}$.

67 Propriétés:

i) Considérons la fonction $u = \text{Log}(ax)$ $a > 0$. En dérivant $u' = \frac{a}{ax} = \frac{1}{x}$. $\text{Log}(ax)$ est une primitive de $\frac{1}{x}$. Donc $\text{Log } ax = \text{Log } x + C$. Faisons $x = 1$ $\text{Log } a = C$. Donc si $ab \in \mathbb{R}^+$ $\boxed{\text{Log } a + \text{Log } b = \text{Log } ab}$

Il en résulte que $\forall n \in \mathbb{N}$ $\text{Log}(a^n) = n \text{Log } a$.

- Si $m \in \mathbb{Q}^+$ $m = \frac{p}{q}$ $\text{Log}(a^m) = \text{Log}(a^{\frac{p}{q}}) = p \text{Log}(a^{\frac{1}{q}})$

Or $q \text{Log}(a^{\frac{1}{q}}) = \text{Log } a$ d'où $\text{Log}(a^{\frac{1}{q}}) = \frac{1}{q} \text{Log } a$

D'où $p \text{Log}(a^{\frac{1}{q}}) = \frac{p}{q} \text{Log } a = m \text{Log } a$

- Si $m \in \mathbb{Q}^-$ $m = -m'$

$$\text{Log}(a^m) = \text{Log}\left(\frac{1}{a^{m'}}\right) = \text{Log}\left(\frac{1}{a}\right)^{m'} = m' \text{Log} \frac{1}{a}$$

$$\text{Comme } \text{Log} \frac{1}{a} + \text{Log} a = \text{Log} 1 = 0, \quad \boxed{\text{Log} \frac{1}{a} = -\text{Log} a}$$

$$\text{et } \text{Log}(a^m) = -m' \text{Log} a = -m \text{Log} a$$

$$\text{Finalement: } \forall m \in \mathbb{Q} \quad \boxed{\text{Log } a^m = m \text{Log } a.}$$

$$2) \quad x > 1 \quad \exists n_0 \in \mathbb{N}^* \quad 2^{n_0-1} \leq x < 2^{n_0}$$

(En effet d'après la formule du binôme $2^n > 1+n$.

R étant archimédien on peut choisir n tel que $1+n > x$
d'où a fortiori $2^n > x$. En comparant x aux $n+1$ puissances premières de 2 on détermine n_0)

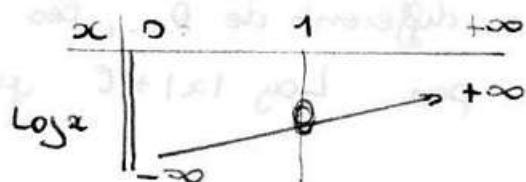
$$\text{Des lors } \text{Log } x > (n_0-1) \text{Log } 2$$

$$\text{quand } x \rightarrow +\infty \quad 2^{n_0} > x \rightarrow +\infty \implies n_0 \rightarrow +\infty$$

$$\text{et } n_0-1 \rightarrow \infty. \text{ D'où } (n_0-1) \text{Log } 2 \rightarrow +\infty \text{ et } \text{Log } x \rightarrow +\infty$$

$$(\text{De même } \text{Log } x \rightarrow -\infty \text{ quand } x \rightarrow 0^+)$$

Nous pouvons aussi construire le tableau de variation:



$$3) \quad \text{Pour } t > 1 \quad t > \sqrt{t} \text{ et } \frac{1}{t} < \frac{1}{\sqrt{t}}$$

$$\int_1^x \frac{dt}{t} < \int_1^x \frac{dt}{\sqrt{t}} = [2\sqrt{t}]_1^x = 2(\sqrt{x}-1)$$

$$\text{Donc } \frac{\text{Log } x}{x} < \frac{2}{\sqrt{x}}$$

$$\text{quand } x \rightarrow +\infty \quad \frac{2}{\sqrt{x}} \rightarrow 0 \quad \frac{\text{Log } x}{x} \rightarrow 0$$

La courbe admet l'axe des x comme direction asymptotique mais il n'y a pas d'asymptote. Plus généralement si m et $p \in \mathbb{Q}^+$:

$$\left(\frac{\text{Log } x}{x^m} \right)^p = \left(\frac{\text{Log } x}{x^{m/p}} \right)^p$$

$$\text{En posant } y = x^{m/p} \quad \left(\frac{\text{Log } x}{x^m} \right)^p = \left(\frac{p}{m} \right)^p \left(\frac{\text{Log } y}{y} \right)^p$$

quand $x \rightarrow \infty, y \rightarrow \infty$ $\frac{\text{Log } y}{y} \rightarrow 0$

et $\boxed{\frac{(\text{Log } x)^p}{x^m} \rightarrow 0}$ quand $x \rightarrow \infty$

quand $x \rightarrow +\infty$, posons $x^m |\text{Log } x|^p = \frac{|\text{Log } x|^p}{x^{-m}}$ avec $X = \frac{1}{x}$

$X \rightarrow 0$ et $(\text{Log } X)^p \rightarrow 0$

d'où $\boxed{x^m |\text{Log } x|^p \rightarrow 0}$ quand $x \rightarrow +\infty$

4) quand $x \rightarrow 0$, $\text{Log}(1+x) \rightarrow 0$

$$\frac{1}{1+x} = 1 - x + \dots + (-1)^{n-1} x^{n-1} + o(x^{n-1})$$

D'où en intégrant ce DL

$$\text{Log}(1+x) = C + x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} + \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n} + o(x^n)$$

quand $x \rightarrow 0$ $\text{Log}(1+x) \rightarrow 0$ donc $C = 0$

$$\boxed{\text{Log}(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3} + \dots + (-1)^{n-1} \frac{x^n}{n} + o(x^n)}$$

68 Fonction logarithme à base a de x:

La fonction $k \text{Log } x$ $k \in \mathbb{R}^*$ vérifie la même relation fonctionnelle que $\text{Log } x$. Cette fonction prend la valeur a de x tel que $\text{Log } a = \frac{1}{k}$ (La fonction étant continue et monotone) y peut donc s'écrire:

$$\frac{\text{Log } x}{\text{Log } a} = \log_a x. \text{ Le nombre } a \text{ ainsi introduit est la base de la fonction.}$$

- Si $a > 1$ $\log_a x > 0$ y est croissante

- si $0 < a < 1$ $\log_a x < 0$ y est décroissante

En outre si $a = \frac{1}{a'}$ $\log_a x = -\log_{a'} x$

On remarque que $\log_b x = \frac{\text{Log } x}{\text{Log } b} = \frac{\text{Log } x}{\text{Log } a} \times \frac{\text{Log } a}{\text{Log } b}$

$$\boxed{\log_b x = \log_b a \times \log_a x}$$

Cas particulier: On appelle e la base de la logarithme
 $y = \text{Log}_e x = \log_e x$. C'est le nombre défini par
 $\text{Log}_e e = 1$

6.9 Exponentielle de base e :

La fonction $\text{Log}_e x$ étant continue et strictement monotone sur $]0, +\infty[$ est inversible.

$$y = e(x) \iff x = \text{Log}_e y$$

La fonction $e(x)$ est définie sur $]-\infty, +\infty[$. Elle est continue et strictement croissante de 0 à $+\infty$. Sa

dérivée est $e'(x) = \frac{1}{x^y} = e(x)$

Propriétés: ① Si $a = e(a)$, $b = e(b)$, $a = \text{Log}_e x$ et $b = \text{Log}_e y$
D'où $a+b = \text{Log}_e (xy)$ et $a+b = e(a+b)$

$$e(a) e(b) = e(a+b).$$

② Comme $e(1) = e$ $\forall n \in \mathbb{N}$ $e(n) = e^n$

Plus généralement: $m \in \mathbb{Q}$ $\text{Log}(e^m) = m \text{Log } e = m$

Dès lors: $e^m = e(m)$

Ainsi chaque fois que le symbole e^x a un sens il s'identifie à $e(x)$, où $e(x)$ continue à être défini pour sa rationalité. Il y a donc lieu de convenir de noter $\forall x \in \mathbb{R}$ $e(x) = e^x$. Dans ces conditions la relation logarithmique devient:

$$e^{a+b} = e^a e^b$$

③ Quand $x \rightarrow +\infty$ $\frac{e^x}{x^m}$ où $m \in \mathbb{Q}^+$ peut

s'écrire en posant $e^x = y$, $\frac{y}{(\text{Log } y)^m}$. Comme $y \rightarrow +\infty$

$\frac{y}{(\text{Log } y)^m} \rightarrow +\infty$. Finalement $\frac{e^x}{x^m} \rightarrow +\infty$ $\forall m \in \mathbb{Q}^+$

$$\frac{e^x}{x^m} \rightarrow +\infty \text{ avec } x$$

Quand $x \rightarrow -\infty$ le même argument montre que

$$|x|^m e^x \rightarrow 0 \quad \text{quand } x \rightarrow -\infty$$

② A partir de la formule de Taylor, il vient :

$$e^x = 1 + x + \dots + \frac{x^n}{n!} + O(x^n)$$

70 Exponentielles de base a:

La fonction φ_i , réciproque de \log_a satisfait à la relation fonctionnelle $\varphi_i(u+v) = \varphi_i(u) \varphi_i(v)$ pour $u, v \in \mathbb{R}$

comme $\varphi_i(1) = a$ il en résulte $\forall n \in \mathbb{N} \quad \varphi_i(n) = a^n$

Plus généralement $\forall m \in \mathbb{Q} \quad \log_a(a^m) = m$. et

$\varphi_i(m) = a^m$. On est conduit à la notation $\forall x \in \mathbb{R} \quad \varphi_i(x) = a^x$

Dès lors $a^x = y \Leftrightarrow x = \log_a y = \frac{\log y}{\log a}$

$$\Leftrightarrow \log y = x \log a$$

$$\Leftrightarrow y = e^{x \log a}$$

Soit $a^x = e^{x \log a}$

Plus généralement, puisque $\log(a^x) = x \log a$

$$\log(a^x)^y = y \log(a^x) = yx \log a = \log(a^{xy})$$

D'où $(a^x)^y = a^{xy}$

La fonction a^x est définie pour $x > 0$ quel que soit $a \in \mathbb{R}$, continue et dérivable: $(a^x)' = e^{x \log a} \cdot \log a = a^x \log a$.

Elle est croissante si $a > 1$, décroissante si $0 < a < 1$.

En repère orthogonal les courbes d'équation $y = a^x$ et $y = (\frac{1}{a})^x$ sont symétriques par rapport à Oy.

71 Fonction puissance :

Puisque $x^a = e^{a \log x}$, cette fonction est maintenant définie quel que soit $a \in \mathbb{R}$, pour tout x appartenant à \mathbb{R}^+ , c'est à dire sur $]0, +\infty[$. On remarque que si a est une fraction irréductible à dénominateur impair, la nouvelle définition est moins générale que l'ancienne qui autorisait x à être négatif.

Par contre pour $x > 0$, elle autorise maintenant a à être irrationnelle. Dans chaque cas on considérera x^a comme défini par l'une des deux définitions qui lui assure le champ de définition le plus large.

La dérivée de x^a est $e^{a \log x} \times \frac{a}{x} = x^a \times \frac{a}{x} = ax^{(a-1)}$

lorsque $x \rightarrow +0$, $\log x \rightarrow -\infty$ $e^{a \log x} \rightarrow 0$ si $a > 0$

Alors on peut convenir de prolonger la définition de x^a en posant $0^a = 0$.

Dans les théorèmes concernant les limites de $(\frac{\log x}{x^m})^p$ ou $\frac{e^x}{x^m}$, où m peuvent maintenant être réel positif quelconque, ainsi que dans le DL de $(1+x)^m$ où m peut être réel quelconque.

+2 Fonctions hyperboliques:

$\ch x$ et $\sh x$ sont les parties paires et impaires de e^x .

$$\ch x = \frac{e^x + e^{-x}}{2}$$

$$\sh x = \frac{e^x - e^{-x}}{2}$$

On définit aussi :

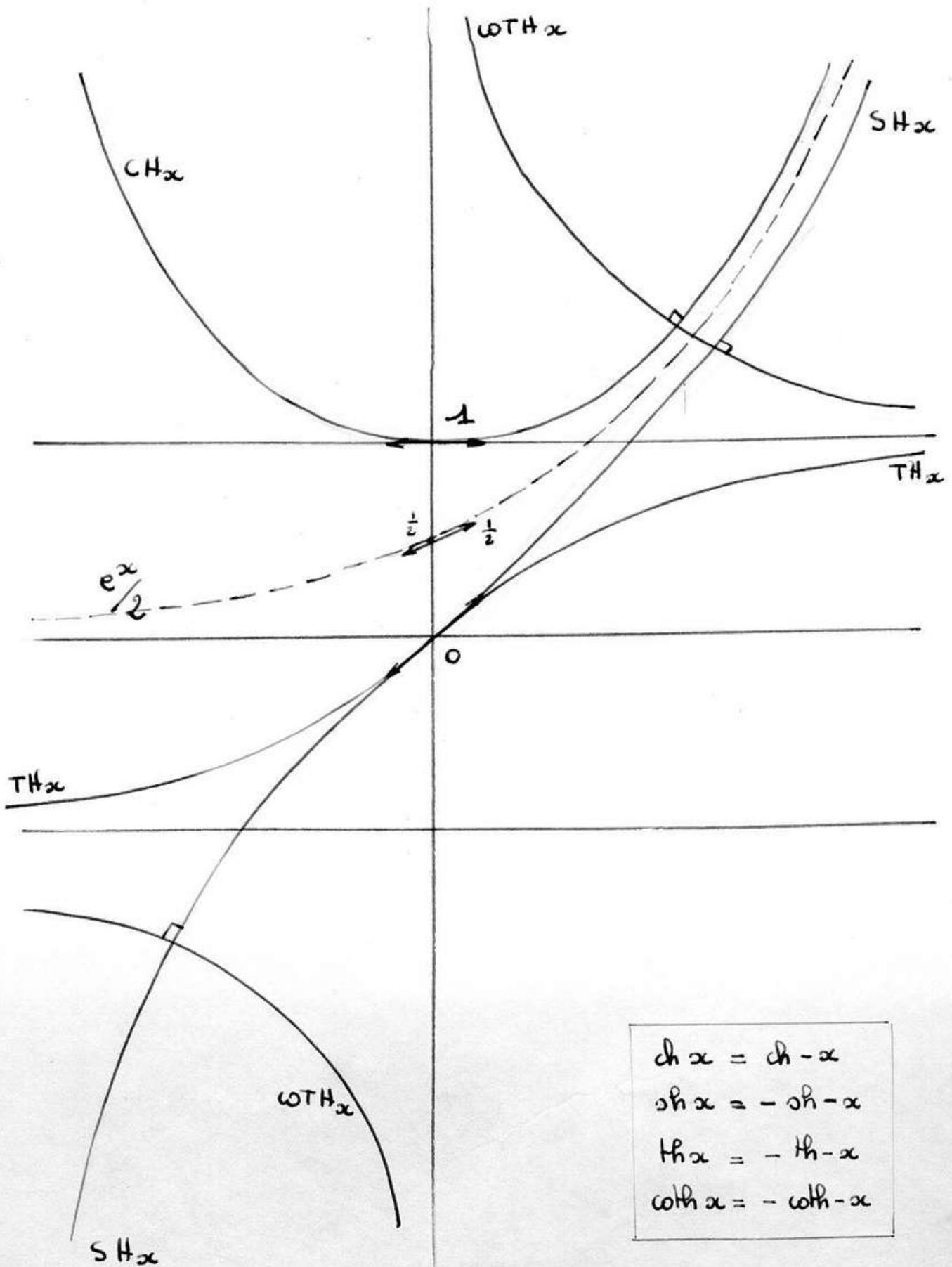
$$\th x = \frac{\sh x}{\ch x}$$

$$\coth x = \frac{1}{\th x}$$

Dérivée : $(\sh x)' = \frac{e^x - e^{-x}}{2} = \underline{\sh x}$

$$(\ch x)' = \frac{e^x + e^{-x}}{2} = \underline{\ch x}$$





$\text{ch } x = \text{ch } -x$ $\text{sh } x = -\text{sh } -x$ $\text{th } x = -\text{th } -x$ $\text{coth } x = -\text{coth } -x$

$$(\operatorname{th} x)' = \frac{1 - \operatorname{th}^2 x}{\operatorname{ch}^2 x}$$

$$(\operatorname{coth} x)' = \frac{1 - \operatorname{coth}^2 x}{\operatorname{sh}^2 x}$$

Par ailleurs: $\operatorname{ch}^2 x - \operatorname{sh}^2 x = \frac{(\operatorname{e}^x + \operatorname{e}^{-x})^2 - (\operatorname{e}^x - \operatorname{e}^{-x})^2}{4} = \operatorname{e}^{2x} - \operatorname{e}^{-2x} = 1$

$$\boxed{\operatorname{ch}^2 x - \operatorname{sh}^2 x = 1}$$

D'où $(\operatorname{th} x)' = \frac{1}{\operatorname{ch}^2 x}$

$$(\operatorname{coth} x)' = \frac{1}{\operatorname{sh}^2 x}$$

Propriétés: $\operatorname{ch} x > 0 \quad \forall x$

$\operatorname{sh} x > 0 \quad \forall x > 0$

$< 0 \quad \forall x < 0$

Par suite sur $[0, +\infty[$, les deux fonctions sont croissantes, sur $]-\infty, 0]$ $\operatorname{sh} x$ décroît et $\operatorname{ch} x$ croît.

Pour $x = 0 \quad | \quad \operatorname{sh} x = 0$

$| \quad \operatorname{ch} x = 1$

Quand $x \rightarrow +\infty \quad | \quad \operatorname{ch} x \rightarrow +\infty$

$\operatorname{sh} x \rightarrow +\infty \quad \text{et} \quad \operatorname{ch}(x) \sim \operatorname{sh}(x)$

sont des égagements grands équivalents à $\frac{\operatorname{e}^x}{2}$

De même quand $x \rightarrow 0 \quad \operatorname{sh}(x)$ est un égagement petit équivalent à x .

La fonction $\operatorname{th} x$ est impair, croissante sur $[0, +\infty[$

$x \rightarrow +\infty \quad \operatorname{th} x \rightarrow 1$

$x \rightarrow 0 \quad \operatorname{th}(x) \sim \operatorname{sh}(x) \sim x$

La fonction $\operatorname{coth} x$ est impair, décroissante sur $[0, +\infty[$

$x \rightarrow +\infty \quad \operatorname{coth} x \rightarrow 1$

$x \rightarrow 0 \quad \operatorname{coth} x \rightarrow +\infty$

Les DL de $\operatorname{ch} x$ et $\operatorname{sh} x$ au voisinage de 0, s'obtiennent par la Formule de Taylor-Young.

$$\sin x = x + \frac{x^3}{3!} + \dots + \frac{x^{2n+1}}{(2n+1)!} + O(x^{2n+2})$$

$$\cosh x = 1 + \frac{x^2}{2!} + \dots + \frac{x^{2n}}{2n!} + O(x^{2n+1})$$

$$\tanh x = x - \frac{x^3}{3} + \frac{2}{15}x^5 - \frac{17}{315}x^7 + O(x^9)$$

73 Trigonométrie hyperbolique:

$$e^{a+b} = e^a e^b = (\sinh a + \cosh a)(\sinh b + \cosh b)$$

$$\text{d'où } e^{a+b} = \sinh a \sinh b + \cosh a \sinh b + \sinh a \cosh b + \cosh b \cosh a$$

$$e^{-a-b} = \sinh a \sinh b + \cosh a \sinh b - \sinh a \cosh b - \cosh b \cosh a$$

Soit:

$$\sinh(a+b) = \sinh a \sinh b + \cosh a \sinh b$$

$$\sinh(a+b) = \sinh a \sinh b + \cosh a \sinh b$$

$$\sinh(a-b) = \sinh a \sinh b - \cosh a \sinh b$$

$$\sinh(a-b) = \sinh a \sinh b - \cosh a \sinh b$$

Par division il vient.

$$\tanh(a+b) = \frac{\sinh a + \cosh b}{1 + \sinh a \cosh b}$$

$$\tanh(a-b) = \frac{\sinh a - \cosh b}{1 - \sinh a \cosh b}$$

On peut tirer:

$$\begin{aligned}\cosh 2x &= \cosh^2 x + \sinh^2 x \\ &= 1 + 2\sinh^2 x \\ &= 2\cosh^2 x - 1\end{aligned}$$

$$\sinh 2x = 2 \sinh a \cosh a$$

Consequences: $\sinh a \cosh a = \frac{e^{2x} - e^{-2x}}{4}$

Formules de duplication: En posant $t = \tanh \frac{a}{2}$

$$\sinh a = \frac{1+t^2}{1-t^2}$$

$$\sinh a = \frac{2t}{1-t^2}$$

$$\tanh a = \frac{2t}{1+t^2}$$

74 Fonctions réciproques:

Les fonctions $\sinh x$, $\cosh x$ sont inversibles sur $]-\infty, +\infty[$, $\sinh x$ l'est sur $[0, +\infty[$, $\cosh x$ l'est sur $]-\infty, 0[$ et $]0, +\infty[$. On enira donc :

$$y = \operatorname{Arg} \sinh x \Leftrightarrow x = \sinh y$$

$$\begin{cases} y = \operatorname{Arg} \cosh x \\ x \geq 1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = \cosh y \\ y \geq 0 \end{cases}$$

$$\begin{cases} y = \operatorname{Arg} \sinh x \\ |x| < 1 \end{cases} \Leftrightarrow x = \sinh y$$

$$\begin{cases} y = \operatorname{Arg} \cosh x \\ |x| > 1 \end{cases} \Leftrightarrow \begin{cases} x = \cosh y \\ y \neq 0 \end{cases}$$

En remarquant que $\sinh y = x \Rightarrow \cosh y = \sqrt{1+x^2}$
d'où $e^y = x + \sqrt{1+x^2}$

$$\text{et } \boxed{y = \operatorname{Arg} \sinh x = \operatorname{Log}(x + \sqrt{1+x^2})}$$

De même $\cosh y = x \Rightarrow \sinh^2 y = x^2 - 1$

La condition $y \geq 0$ entraîne alors $\sinh y = \sqrt{x^2 - 1}$

$$\text{d'où } e^y = x + \sqrt{x^2 - 1}$$

$$\text{et } \boxed{y = \operatorname{Arg} \cosh x = \operatorname{Log}(x + \sqrt{x^2 - 1})}$$

$$\text{Enfin } \tanh y = x \Rightarrow \frac{e^y - e^{-y}}{e^y + e^{-y}} = x \Rightarrow \frac{e^{2y} - 1}{e^{2y} + 1} = x$$

$$\text{d'où } e^{2y} = \frac{1+x}{1-x}$$

$$\text{et } \boxed{y = \operatorname{Arg} \tanh x = \frac{1}{2} \operatorname{Log} \frac{1+x}{1-x}}$$

$$\coth y = x \Rightarrow e^{2y} = \frac{x+1}{x-1}$$

$$\boxed{y = \operatorname{Arg} \coth x = \frac{1}{2} \operatorname{Log} \frac{x+1}{x-1}}$$

Dérivées: $(\operatorname{Arg} \sinh x)' = \frac{1}{\cosh y} = \frac{1}{\sqrt{1+x^2}}$

$$(\operatorname{Arg} \cosh x)' = \frac{1}{\sinh y} = \frac{1}{\sqrt{x^2 - 1}}$$

$$(\operatorname{Arg} \operatorname{th} x)' = \frac{1}{1-x^2} = \frac{1}{1-x^2}$$

$$(\operatorname{Arg} \coth x)' = \frac{1}{1-\coth^2 x} = \frac{1}{1-x^2}$$

Remarque: Les deux dérivées ci-dessus ont des formes identiques mais sont définies sur des intervalles différents
Au voisinage de 0:

$$\textcircled{1} \quad \operatorname{Arg} \operatorname{th} x = x - \frac{x^3}{3} + \dots + (-1)^n \frac{1 \cdot 3 \dots (2n-1)}{2 \cdot 4 \dots 2n} \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + o x^{2n+2}$$

$$\textcircled{2} \quad \operatorname{Arg} \coth x = x + \frac{x^3}{3} + \dots + \frac{x^{2n+1}}{2n+1} + o x^{2n+2}$$

NB On intègre $\frac{1}{\sqrt{1+x^2}}$ pour obtenir \textcircled{1}.

Pour obtenir \textcircled{2} on procéde comme suit:

$$\operatorname{Arg} \operatorname{th} x = \frac{1}{2} [\operatorname{Log}(1+x) - \operatorname{Log}(1-x)]$$

$$\operatorname{Log}(1+x) = x - \frac{x^2}{2} + \dots + (-1)^n \frac{x^{n+1}}{n+1}$$

$$\operatorname{Log}(1-x) = -x - \frac{x^2}{2} - \dots - \frac{x^{n+1}}{n+1}$$

$$\text{et } \operatorname{Arg} \operatorname{th} x = x + \frac{x^3}{3} + \dots$$

Remarque:

Intégration de $\int \frac{1}{\sqrt{x^2-1}} dx$

$$x > 1 \quad \operatorname{Arg} \operatorname{ch} x = \operatorname{Log}(x + \sqrt{x^2-1})$$

$$x < -1 \quad -\operatorname{Arg} \operatorname{ch} x = \operatorname{Log}(-x - \sqrt{x^2-1})$$

$$\text{D'où } \int \frac{1}{\sqrt{x^2-1}} dx = \operatorname{Log}|x + \sqrt{x^2-1}|$$

Intégration de $\int \frac{1}{1-x^2} dx$

$$|x| < 1 \quad \operatorname{Arg} \operatorname{th} x = \frac{1}{2} \operatorname{Log} \frac{1+x}{1-x}$$

$$|x| > 1 \quad \operatorname{Arg} \coth x = \frac{1}{2} \operatorname{Log} \frac{1+x}{x-1}$$

$$\text{D'où } \int \frac{1}{1-x^2} dx = \frac{1}{2} \operatorname{Log} | \frac{1+x}{1-x} |$$

Quadratures

75 Changement de variable:

Si $\psi(t)$ admet une dérivée continue sur $[\alpha \beta]$ et si $S(x)$ est continue sur I , image de $[\alpha \beta]$ par ψ la fonction $F(x) = \int S(x) dx$ devient une fonction $G(t)$ lorsqu'on y remplace x par $\psi(t)$ et l'on a :

$$G'(t) = S[\psi(t)] \psi'(t).$$

Comme $\psi'(t)$ est continue, $G'(t)$ est continue sur $[\alpha \beta]$ et l'on a $G(t) = \int f[\psi(t)] \psi'(t) dt$. En outre si $a = \psi(\alpha)$ et $b = \psi(\beta)$ on a :

$$\int_a^b S(x) dx = \int_\alpha^\beta S[\psi(t)] \psi'(t) dt$$

Remarque: $\psi(t)$ n'est pas nécessairement strictement monotone sur $[\alpha \beta]$, il y a donc lieu de suivre par continuité sur $[\alpha \beta]$ la fonction dont x substituent l'une à l'autre ces différentes déterminations de la fonction réciproque.

76 Intégration par parties:

Si u et v ont des dérivées continues sur $[a b]$ alors $(uv)' = u'v + uv'$. Les fonctions uv' et $v'u'$ sont continues donc intégrables : donc :

$$\int_a^b u dv = [uv]_a^b - \int_a^b v du$$

Cette méthode est utilisée en particulier lorsque u est une fonction transcendante à dérivée algébrique.

Fractions rationnelles

La décomposition en éléments simples sur \mathbb{R} ramène l'intégration d'une fraction rationnelle au calcul de $\int \frac{dx}{(x-a)^n}$ et $\int \frac{dx + \beta}{(x^2+px+q)^n} dx$ avec $p^2-4q < 0$.

① Pour $n \neq 1$:

$$\int \frac{dx}{(x-a)^n} = \int (x-a)^{-n} d(x-a) = \frac{(x-a)^{-n+1}}{-n+1} + C \quad (x \neq a)$$

Pour $n=1$:

$$\int \frac{dx}{x-a} = \int \frac{d(x-a)}{x-a} = \text{Log}|x-a| + C \quad (x \neq a)$$

② On remarque que $(x^2+px+q)' = 2x+p$

$$\int \frac{dx + \beta}{(x^2+px+q)^n} = \frac{d}{2} \int \frac{2x+p-p+\frac{2\beta}{x}}{(x^2+px+q)^n} dx$$

$$= \frac{d}{2} \int \frac{2x+p}{(x^2+px+q)^n} dx + \left(\beta - \frac{p^2}{2}\right) \int \frac{dx}{(x^2+px+q)^n}$$

La première intégrale se calcule par le changement de variable $u = x^2+px+q \Rightarrow du = (2x+p) dx$

D'où $\frac{d}{2} \int \frac{du}{u^n}$ que l'on sait calculer.

Pour la seconde on écrit: $x^2+px+q = (x+\frac{p}{2})^2 + q - \frac{p^2}{4}$

et on pose $x+\frac{p}{2} = \frac{\sqrt{4q-p^2}}{2} \cos \varphi$

D'où $\varphi = \text{Arc cos} \frac{2x+p}{\sqrt{4q-p^2}}$

On est ramené au calcul de $\int (\cos^{m-2} \varphi) d\varphi$, qui peut s'effectuer en fonction linéaire de $\sin 2\varphi$.

On peut aussi opérer par récurrence en remarquant que:

$$\begin{aligned}\int \cos^{m-2} x dx &= \int \cos^{m-3} x \cos x dx = \int \cos^{m-3} x d(\sin x) \\&= \cos^{m-3} x \sin x - \int \sin x d \cos^{m-3} x \\&= \cos^{m-3} x \sin x + (m-3) \int \sin^2 x \cos^{m-4} x dx \\&= \cos^{m-3} x \sin x + (m-3) \int \cos^{m-4} x dx - (m-3) \int \cos^{m-2} x dx\end{aligned}$$

Si on pose: $I_{2n-2} = \int \cos^{2n-2} x dx$, la relation de récurrence s'écrit:

$$(2n-2) I_{2n-2} = \cos^{2n-3} x \sin x + (2n-3) I_{2n-4}$$

78 Polynômes en $\cos x$ et $\sin x$

On doit calculer les intégrales:

$$\int \cos^p x \cdot \sin^q x dx \quad p, q \in \mathbb{N}$$

* Si p est impair: $p = 2k+1$

$$I = \int \cos^{2k+1} x \sin^q x dx = \int \cos^{2k} x \sin^q x d(\sin x)$$

En posant $u = \sin x$: $I = \int (1-u^2)^k u^q du$.

On est ramené à l'intégration d'un polynôme.

* Si q est impair; on pose $u = \cos x$

* Si p et q sont pairs, on peut transformer $\cos^p x$ et $\sin^q x$ en somme, on l'exprimer uniquement en fonction de $\cos x$, ce qui ramène au calcul du § 77

79 Fractions rationnelles en $\cos x$ et $\sin x$

Une méthode générale consiste en le changement de variable $\tan \frac{x}{2} = t$ d'où $dx = \frac{2dt}{1+t^2}$ et on est ramené à une fraction rationnelle.

- Si $\int g(\sin x, \cos x) dx$ ne change pas lorsque on remplace x par $\pi - x$, on pose $\sin x = t$. Car f peut s'écrire, les P_i désignant des polynômes en $\sin x$.

$$f = \frac{P_1 + \cos x P_2}{P_3 + \cos x P_4}. \text{ En changeant } x \text{ en } \pi - x.$$

$$\frac{P_1 + \cos x P_2}{P_3 + \cos x P_4} dx = - \frac{P_1 - \cos x P_2}{P_3 - \cos x P_4} dx = \frac{P_2}{P_3} \cos x dx$$

D'où $\int g(\sin x, \cos x) dx = \int \frac{P_2(\sin x)}{P_3(\sin x)} \cos x dx = \int \frac{P_2(t)}{P_3(t)} dt$

- Si $\int g(\sin x, \cos x) dx$ ne change pas lorsque on change x en $-x$ on pose $\cos x = t$ car les Q_i étant des polynômes en $\cos x$.

$$\frac{Q_1 + \sin x Q_2}{Q_3 + \sin x Q_4} dx = - \frac{Q_1 - \sin x Q_2}{Q_3 - \sin x Q_4} dx = \frac{Q_2}{Q_3} \sin x dx$$

- Si $\int g(\sin x, \cos x) dx$ ne change pas lorsque on remplace x par $\pi + x$ on pose $\operatorname{tg} x = t$ car les R_i étant des polynômes en $\cos^2 x$.

$$f = \frac{R_1 + \sin x \cos x R_2 + \sin x \cos x R_3 + \cos x R_4}{R_5 + \sin x \cos x R_6 + \sin x \cos x R_7 + \cos x R_8}$$

$$= \frac{R_1 + \sin x \cos x R_2 - \sin x R_3 - \cos x R_4}{R_5 + \sin x \cos x R_6 - \sin x R_7 - \cos x R_8} = \frac{R_1 + \sin x \cos x R_2}{R_5 + \sin x \cos x R_6}$$

$$= \frac{R_1 \operatorname{tg} x + \sin^2 x R_2 \operatorname{tg} x}{R_5 \operatorname{tg} x + \sin^2 x R_6 \operatorname{tg} x} \text{ qui s'exprime en } t.$$

- Si $\int g(\sin x, \cos x) dx$ ne change ni lorsque on remplace x par $-x$, ni lorsque on remplace x par $\pi - x$, on a en reprenant l'expression précédente de f

$$f = \frac{R_1 + \sin x \cos x R_2 + \sin x R_3 + \cos x R_4}{R_5 + \sin x \cos x R_6 + \sin x R_7 + \cos x R_8}$$

$$= - \frac{R_1 - \sin x \cos x R_2 + \sin x R_3 - \cos x R_4}{R_5 - \sin x \cos x R_6 + \sin x R_7 - \cos x R_8}$$

$$= \frac{\sin x \cos x R_2 + \cos x R_4}{R_5 + \cos x R_7} = \frac{\sin x \cos x R_2 - \cos x R_4}{R_5 - \sin x R_7}$$

$$= \frac{\sin x \cos x R_2}{R_5}$$

Soit $\int dx = \frac{R_2}{R_5} \frac{\frac{1+\cos 2x}{2}}{\frac{1-\cos 2x}{2}} x - \frac{1}{4} d \cos 2x$

On pourra poser $\cos 2x = t$.

80 Expression rationnelles:

Si f est une fraction rationnelle de x et d'un radical y on cherche une représentation paramétrique de la courbe C décrite par le point M , fonction de x et y .

Exemple: * C a pour équation $y = \sqrt[n]{\frac{ax+b}{cx+d}}$.
on prend y comme nouvelle variable.

* Si $y = \sqrt[n]{ax^2+bx+c}$, C est une conique.
Pour $a < 0$, c'est une ellipse d'équation réduite:

$$\frac{x^2}{\alpha^2} + \frac{y^2}{\beta^2} = 1 \quad \text{avec} \quad \begin{cases} x = x + \frac{b}{2a} = \alpha \cos \varphi \\ y = y = \beta \sin \varphi \end{cases}$$

$a > 0$, c'est une hyperbole: la représentation paramétrique utilise $\sinh \varphi$ et $\cosh \varphi$. On peut aussi super poser une parallèle à une asymptote, variable.

D'une façon générale si C est unicuriale on utilise une représentation paramétrique rationnelle

$$x = x(t) \quad y = y(t)$$

f devenant une fraction rationnelle en t

81 Convergence des intégrales:

① Si f est intégrable sur $[a, x]$ et $\int_a^x f dx$ a une limite quand $x \rightarrow +\infty$
 Cette limite se note $\int_a^{+\infty} f dx$.

C'est le cas lorsque $0 < g(x) < \frac{A}{x^m}$ $m > 1$ pour $x > a$
 car $\int_a^x g dx < A \int_{a_0}^x x^{-m} = A \left[\frac{x^{-m+1}}{-m+1} \right]_{a_0}^x$
 $= A \frac{x^{1-m} - a_0^{1-m}}{1-m}$

quand $x \rightarrow +\infty$ cette expression tend vers $A \frac{a_0^{1-m}}{m-1}$

Si $g(x) > \frac{A}{x^m}$ avec $m \leq 1$ $A > 0$ pour $x > a$ ce
 même raisonnement montre que $\int_a^x g dx \rightarrow +\infty$

(Il y a divergence sur R , convergence sur \bar{R})

NB: Etudes et résultat analogue quand $x \rightarrow -\infty$
 pour $\int_x^a g dx$.

② Si f est intégrable sur tout segment intérieur à $[a, b]$ et tend vers l'infini quand x tend vers $a+$ et si $\int_a^{a+\epsilon} f dx$ a une limite quand $\epsilon \rightarrow +0$, cette limite se note $\int_a^b f dx$.

C'est le cas lorsque $0 < g(x) < \frac{A}{(x-a)^m}$ avec $m < 1$

Si $g(x) > \frac{A}{(x-a)^m}$ $A > 0$ $m \geq 1$, $\int_{a+\epsilon}^b g dx \rightarrow +\infty$
 quand $\epsilon \rightarrow +0$.

(Il y a divergence sur R , convergence sur \bar{R})

Si f admet des dérivées continues sur $[a, b]$
jusqu'à l'ordre $n+1$ sur a

$$f(b) = f(a) + (b-a) f'(a) + \dots + \frac{(b-a)^n}{n!} f^{(n)}(a) + \int_a^b f^{(n+1)}(x) \frac{(b-x)^n}{n!} dx$$

La formule est évidente pour $n=0$.

Supposons qu'elle soit vérifiée pour la valeur $n-1$ de l'ordre. Une intégration par partie donne :

$$\begin{aligned} \int_a^b f^{(n)}(x) \frac{(b-x)^{n-1}}{(n-1)!} dx &= \left[-\frac{(b-x)^n}{n!} f^{(n)}(x) \right]_a^b + \int_a^b f^{(n+1)}(x) \frac{(b-x)^n}{n!} dx \\ &= \frac{(b-a)^n}{n!} f^{(n)}(a) + \end{aligned}$$

Remarque: Les formules de changement de variables et d'intégration par parties pour une intégrale définie s'étendent par passage à la limite au cas où les intégrales introduites sont des intégrales généralisées au sens du paragraphe 81.

Cette remarque vaut aussi pour la formule de Taylor-Lagrange où $f^{(n+1)}(x)$ peut être supposée continue sur $[a, b]$ pourvu que $\int_a^b f^{(n+1)}(x) \frac{(b-x)^n}{n!} dx$ soit convergente.

[du] we consider the case of $n = 2$ i.e.

a no $i+n$ order's derivative

$$x^k \frac{(x-d)}{1^n} (x)^{(n)} \left\{ \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} + (x)^{(n)} 2 \frac{(x-d)}{1^n} + \dots + (x)^{(n)} (n-d) + (x)^{(n)} = (d)^{(n)}$$

o = n way derivative of the function

ab $i-n$ function of x way derivative from all up successive
example showing way derivative and substitution

$$x^k \frac{(x-d)}{1^n} (x)^{(n)} \left\{ \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} + \left[(x)^{(n)} 2 \frac{(x-d)}{1^n} \right] = x^k \frac{(x-d)}{1^{(i-n)}} (x)^{(n)} \left\{ \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\}$$
$$\dots + (x)^{(n)} 2 \frac{(x-d)}{1^n} =$$

to calculate more ab function work at column 2 and suppose
- not's straight derivative from x way derivative i th
calculus - and we can use i th row i th column x way derivative
which comes in accordance condition with column 2
is disappears

ab column 2 way from here suppose x way
function suppose with $(x)^{(i+1)} 2$ we suppose right
this $x^k \frac{(x-d)}{1^n} (x)^{(n)} \left\{ \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\}$ sup same] so it is
disappears

Équations différentielles.

83 Generalités sur les équations du premier ordre:

On considérera l'équation différentielle $P(x, y, y') = 0$ comme "intégré" quand on aura déterminé les courbes intégrales dans l'espace affine E_2 sur \mathbb{R} , c'est à dire les courbes en tous points desquelles x et y et le coefficient angulaire y' de la tangente sont liées par cette relation. La solution pourra donc se présenter sous la forme $y = \varphi(x)$ ou $\varphi(x, y) = 0$ ou encore être définie par une représentation paramétrique. L'intégrale générale est celle qui permettra d'obtenir toutes les solutions, sauf un nombre fini, en donnant à un paramètre des valeurs particulières. Toute solution ne rentrant pas dans l'intégrale générale sera dite singulière. En particulier, si l'intégrale générale est constituée par une famille de courbes admettant une enveloppe, celle-ci est une solution généralement singulière.

84 Variables séparables:

Soit l'équation $P(x, y) + Q(x, y)y' = 0$ et supposons que $P dx + Q dy$ soit différentielle totale d'une fonction $U(x, y)$.

Si $y = \varphi(x)$ est une solution, alors la fonction:

$\Phi(x) = U(x, \varphi(x))$ admet une dérivée:

$$\Phi'(x) = U'_x(x, \varphi) + U'_y(x, \varphi) \varphi' = P(x, \varphi) + Q(x, \varphi) \varphi'$$

$\Phi'(x)$ est nul sur un intervalle I , donc $\Phi(x)$ est constante sur I : réciproquement si $u(x,y)$ est égal à C et si $u'_y \neq 0$, il existe une fonction implicite $y(x)$ tel que $u'(x,y) = 0$ soit $u'(x) + u'(y)y' = 0$ et $P + Qy' = 0$

En particulier l'équation à variable séparée $P(x) = Q(y)y'$ admet une solution.

$$\int P(x) dx = \int Q(y) dy + C$$

NB: On a supposé évidemment P et Q continues.

85 Équation homogène:

C'est une équation de la forme

$$y' = f\left(\frac{y}{x}\right).$$

On recherche pour cette équation une représentation paramétrique avec $t = \frac{y}{x}$ comme paramètre.

De $y = tx$ on tire $dy = x dt + t dx$

$$\text{et } t + x \frac{dt}{dx} = g(t). \Rightarrow g(t) - t = x \frac{dt}{dx}$$

Si t_0 est racine de l'équation $g(t) - t = 0$ la droite d'équation $y = t_0 x$ est une intégrale. Pour tout autre valeur de t l'équation s'écrit:

$$\frac{dt}{g(t)-t} = \frac{dx}{x}, \text{ équation à variables séparées.}$$

$$\int \frac{dt}{g(t)-t} = \log|x| + C \Rightarrow \log|x| = \Phi(t) + C, \\ \Rightarrow x = \pm e^C e^{\Phi(t)}$$

$$\Rightarrow x = \lambda e^{\Phi(t)}$$

$$\text{Finalement } y = \lambda t e^{\Phi(t)} \quad \lambda \in \mathbb{R}^*$$

NB: les courbes intégrales sont homothétiques les unes des autres par rapport à l'origine.

86 Equations linéaires:

C'est une équation de la forme : $a(x)y' + b(x)y = c(x)$

Soit E l'ensemble des fonctions définies sur un intervalle I et E' l'ensemble des fonctions dérivables sur I . E' est un sous espace vectoriel de E . L'application $\mathcal{F}(E')$ dans E tel que $y \mapsto a(x)y' + b(x)y$ est linéaire.

Recherche l'équation (i) c'est cherché les antécédents de $c(x)$.

- Si $c=0$ l'équation sans second membre ; $a(x)y' + b(x)y = 0$ admet des solutions qui sont le noyau de \mathcal{F} . On reconnaît d'abord la solution banale $y=0$. Si $y \neq 0$ et $a \neq 0$ l'équation s'écrit :

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{b(x)}{a(x)}$$

d'où $\log|y| = -\int \frac{b(x)}{a(x)} dx + C \Rightarrow y = \lambda e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx}$

En prenant $\lambda \in \mathbb{R}$ en somme de y récupère la solution banale pour $\lambda = 0$

N.B.: Pour $\lambda \neq 0$ y ne s'annule pas sur I ce qui justifie à posteriori le calcul d'intégration. Ceci montre que le noyau de \mathcal{F} est de dimension 1. Donc si on connaît a priori une solution non banale y_1 , l'intégrale générale est λy_1 .

- Si $c \neq 0 \forall x$ sauf un nombre fini de valeurs x_i on considère l'équation sans second membre associée (ii).

Si y_1 est une solution non banale de (ii), on pose :

$$y = y_1 u(x) \quad (\text{Méthode de variation de la constante})$$

D'où $y' = y'_1 u(x) + y_1 u'(x)$

et $a(y'_1 u(x) + y_1 u'(x)) + b y_1 u(x) = c$

$$a y_1 u'(x) = c$$

$$u(x) = \int \frac{c}{ay_1} dx + K$$

$$\text{et } y = y_1 \int \frac{c}{ay_1} dx + Ky_1 = c(x) + Ky_1$$

$c(x)$ est la solution particulière de l'équation complète obtenue pour $K=0$. Ky_1 est l'intégrale générale de l'équation (ii).

Réiproquement si on connaît à priori une intégrale particulière u de l'équation complète. Posons

$$y = u + z$$

Il vient $ay' + bz = 0$. z est l'intégrale générale de (ii).

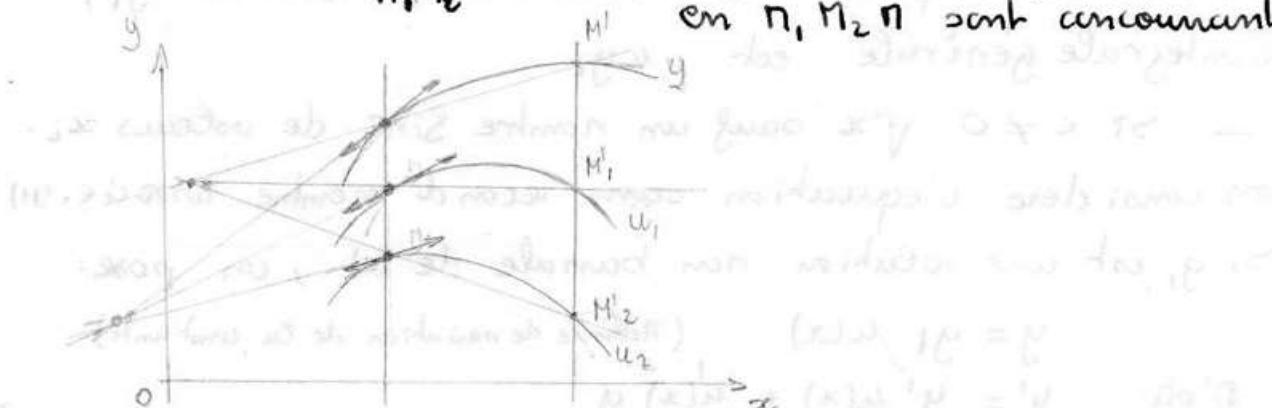
Remarques:

① Si u_1 et u_2 sont deux intégrales particulières de (i) et y l'intégrale générale, z une intégrale non banale de l'équation (ii)

$$\left\{ \begin{array}{l} y = u_1 + k_1 z \\ u_2 = u_1 + k_2 z \end{array} \right.$$

$$\Rightarrow \frac{y - u_1}{u_2 - u_1} = \frac{k_2}{k_1} = \lambda$$

Si une droite variable parallèle à Oy rencontre les trois courbes intégrales u_1, u_2, y en M_1, M_2, M , nous avons alors $\frac{M_1 M}{M_2 M} = \lambda$. Il en résulte que les tangentes en M_1, M_2, M sont concourantes.



② Si le second membre de l'équation (i) est de la forme $\sum a_i e_i(x)$ et si u_1 est la solution par-

particulière de l'équation $a(x)y' + b(x)y = c(x)$,

$\frac{1}{y}$ si y est une solution de (1)

(iii) Si une équation du premier ordre est écrite sous la forme $a(x,y)dy + b(x,y)dx = 0$ il y a lieu de voir si $x = \text{cte}$ est solution. Ainsi pour une équation linéaire écrite sous la forme:

$$a(x)dy + [b(x)y - a(x)]dx = 0$$

les droites $x = x_0$ ou x_0 est racine de $a(x)=0$, sont des intégrales singulières.

87 Equations de Bernoulli et Riccati:

① $y' + a(x)y + b(x)y^n = 0$: a et b sont des fonctions continues de x , $n \neq 1$. Cette équation admet la solution banale $y=0$. Si $y \neq 0$ on a $\frac{y'}{y^n} + a(x)y^{1-n} + b(x) = 0$. En posant $z = y^{1-n}$ il vient $\frac{1}{1-n}z' + a(x)z + b(x) = 0$: (Équation linéaire que l'on sait résoudre)

② $y' + a(x)y + b(x)y^2 = c(x)$ a , b et c sont des fonctions continues de x . Cette équation peut être intégrée si l'on connaît à priori une solution particulière y_1 . Posons en effet: $y = y_1 + z$

Alors $y'_1 + z' + a(x)y_1 + a(x)z + b(x)y_1^2 + 2b(x)y_1z + b(x)z^2 = c(x)$
Soit $z' + [a(x) + 2b(x)y_1]z + b(x)z^2 = 0$

(Équation de Bernoulli).

NB: Si y_1, y_2, y_3, y_4 sont des solutions particulières de l'équation de Riccati,

$\frac{1}{y_2 - y_1}, \frac{1}{y_3 - y_1}, \frac{1}{y_4 - y_1}$ sont trois solutions

d'une équation linéaire. Il en résulte que le biraflot (y_1, y_2, y_3, y_4) est constant.

88 Équation de Lagrange et Clairaut:

y) $y = x g(y') + g(y')$. On cherche une représentation paramétrique en prenant $y' = t$. Pour que C soit une courbe intégrale, il faut et il suffit que :

$$dy = t dx \text{ en chaque point de } C.$$

C'est à dire que $y = x g(t) + g(t)$

$$g(t) dx + x g'(t) dt + g'(t) dt = t dx$$

$$[g(t) - t] dx + x [g'(t) + g'(t)] dt = 0$$

Si $dt \neq 0$ x est déterminé par l'équation linéaire

$$[g(t) - t] x' + g'(t) x = -g'(t)$$

A l'intégrale générale de cette équation s'ajoutent éventuellement les droites correspondant à t_0 , t_0 racine de $g(t) - t$.

y) $y = x y' + g(y')$ est une équation de Lagrange particulière. La méthode générale donne :

$$[x + g'(t)] dt = 0$$

Cette équation se décompose en

$$\textcircled{1} \quad dt = 0 \Rightarrow t = \lambda \text{ et } y = \lambda x + g(\lambda) \text{ (droites)}$$

$$\textcircled{2} \quad x = -g'(t) \Rightarrow y = -t g'(t) + g(t)$$

nb: On voit que cette courbe est l'enveloppe des droites $y = \lambda x + g(\lambda)$. Les solutions sont donc une courbe et ses tangentes.

89 Équations différentielles linéaires du 2^e ordre:

L'équation $a(x)y'' + b(x)y' + c(x)y = d(x)$ où $abcd$ sont des fonctions continues de x sur un intervalle I s'interprète comme équation du premier ordre au moyen de l'opérateur linéaire \mathcal{T} définie par:

$$\mathcal{T}(y) = a(x)y'' + b(x)y' + c(x)y$$

Opérateur appliquant l'espace vectoriel des fonctions deux fois dérivables sur I dans le sous-espace des fonctions définies sur I .

nb: cette interprétation vaut pour une équation linéaire d'ordre quelconque

① L'équation sans second membre:

$$a(x)y'' + b(x)y' + c(x)y = 0 \quad (1)$$

admet la solution banale $y=0$. Deux solutions y_1 et y_2 sont linéairement dépendantes s'il existe deux constantes λ_1 et λ_2 , non nulles toutes deux telles que $\forall x \in I \quad \lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 = 0$

Ceci entraîne $\forall x \in I \quad \lambda_1 y'_1 + \lambda_2 y'_2 = 0$
donc $y_1 y'_2 - y'_1 y_2 = 0 \quad \forall x \in I$ car le système homogène $\begin{cases} \lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2 = 0 \\ \lambda_1 y'_1 + \lambda_2 y'_2 = 0 \end{cases}$ admet une solution

non banale.

Reciproquement: Si y_1 n'est pas banale:

$$y_1 y'_2 - y'_1 y_2 = 0 \Rightarrow \frac{y'_1}{y_1} = \frac{y'_2}{y_2} \Rightarrow y_2 = \lambda y_1$$

(Conclusion analogue si y_1 est banale, y_2 ne l'étant pas: $y_2 = \mu y_1$)

Enfin si y_1, y_2 sont banales la dépendance est triviale.

En conclusion pour que deux solutions y_1, y_2

soit linéairement indépendantes, il faut et il suffit que $y_1, y_2 - y_1, y_2$ ne soit pas identiquement nul sur \mathbb{I} .

Si on connaît deux solutions linéairement indépendantes y_1 et y_2 de (II) posons $y = uy_1 + vy_2$. Il vient $y' = u'y_1 + v'y_2 + uy'_1 + vy'_2$. Imposons à u et v la condition $u'y_1 + v'y_2 = 0$, alors

$$y' = uy'_1 + vy'_2$$

$$y'' = u'y_1 + v'y'_2 + uy''_1 + vy''_2$$

L'équation devient :

$$\begin{aligned} a(u'y'_1 + v'y'_2 + uy''_1 + vy''_2) + b(uy_1 + vy'_2) + c(uy_1 + vy_2) &= 0 \\ \underbrace{u(ay''_1 + by'_1 + cy_1)}_0 + \underbrace{v(ay''_2 + by'_2 + cy_2)}_0 + \underbrace{a(uy'_1 + vy'_2)}_{\neq 0} &= 0 \end{aligned}$$

$$\text{d'où } \begin{cases} u'y_1 + vy_2 = 0 \\ u'y'_1 + vy'_2 = 0 \end{cases}$$

Le système qui fournit les solutions u' et v' a un déterminant non nul. Il n'admet donc que la solution banale $u' = v' = 0 \Rightarrow \begin{cases} u = \text{cte} \\ v = \text{cte} \end{cases}$

L'intégrale générale de (II) est donc $dy_1 + u y_2$.

Ceci prouve que le noyau de \mathfrak{J} est de dimension (II) (moyennant l'existence de y_1 et y_2)

(II) Pour l'équation complète, si on connaît une solution particulière y_1 , on pose $x = y_1 + 3$. Si z est l'intégrale générale de (II). Comme pour le premier ordre, si $dx = \sum_i d_i dx_i(x)$ et si on connaît une intégrale de $ay'' + by' + cy = d_i$,

$$\sum_i d_i u_i$$
 est solution de (I).

Si on connaît une intégrale y_1 de l'équation sans second membre on pose $y = y_1 z$ ce qui ramène à l'équation linéaire du premier ordre sur z' : $ay_1 z'' + (2ay'_1 + by_1) z' = d$

Si on connaît deux intégrales particulières indépendantes y_1, bhy_2 de l'équation sans second membre on pose $y = uy_1 + vy_2$ et on lie u et v par $uy'_1 + vy'_2 = 0$. On est ramené aux quadratures, (variations des constantes).

90 Équation linéaire à coefficients constants:

On cherche une solution de (II) sous la forme e^{rx} . r est solution de l'équation caractéristique $ar^2 + br + c = 0$. Si les racines r_1 et r_2 sont réelles et distinctes on a deux solutions linéairement indépendantes $e^{r_1 x}, e^{r_2 x}$. Par contre si r_1, r_2 sont complexes on pose $\begin{cases} r_1 = \alpha + i\beta \\ r_2 = \alpha - i\beta \end{cases}$

on vérifie que $e^{\alpha x} \cos \beta x$ et $e^{\alpha x} \sin \beta x$ sont solutions indépendantes. Enfin si r est racine double $y = e^{rx} z$: il vient $z'' = 0$.

D'où $y = e^{rx} (\alpha x + \mu)$. Dans tous les cas on connaît deux intégrales indépendantes de (II)

no stamps' \$2. In proportion some fractions no 10
 imp as $\frac{1}{2} = p$ say no estimate how many
 other remaining wh. are same no stamps to estimate
 $\therefore \frac{1}{2} = \frac{1}{2} (100 + 100) + "2, p = \frac{1}{2} \times 100$
 - no consideration coloration with diameter no 10
 however one = no stamps as 100, p = 100
 is as $\frac{1}{2} = \frac{1}{2} (100 + 100) - p$ say no estimate
 two diameter has as $\frac{1}{2} \times 100 + \frac{1}{2} \times 100 = p$ say no
 (estimation) est. consideration) no stamps

standard deviation to estimate no stamp of
 stamp as over (ii) as no stamps one standard as
 suppose having no stamps as one standard for 7, as
 other three parts of concern est. as $\frac{1}{2} \times 100 + \frac{1}{2} \times 100$
 however no consideration exists as no coloration to
 is standard as $\frac{1}{2} \times 100 + \frac{1}{2} \times 100$ estimation
 $\frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1$ } say no consideration three parts
 $\frac{1}{2} + \frac{1}{2} = 1$

three parts no $\frac{1}{2} \times 100$ to $\frac{1}{2} \times 100$ sup. size no
 standard has 7 to right. estimation no consideration
 $\therefore \frac{1}{2} = "p" \text{ diameter } \frac{1}{2} \times 100 = p$ standard
 has est. over one $(100 + 100)$, $\frac{1}{2} \times 100 = p$ no 10
 (ii) as. estimation coloration exists diameter no

geometrie differentielle affine et projective.

91 Introduction:

Soit un espace affine E_n sur \mathbb{R} . Si les coordonnées x_i de M dans le repère $\{o, e_i\}$ sont des fonctions d'un paramètre réel t et si elles admettent des limites e'_i quand $t \rightarrow t_0 \in \bar{\mathbb{R}}$, la relation $x = Ax' + B$ montre que les coordonnées x_i de M dans tout autre repère $\{o, e_i\}$ ont des limites e_i c'est que $L = AL' + B$: les matrices L et L' étant liées par cette relation, elle représente un même point P de l'espace affine dans les deux repères. Ce point sera appelé limite de M quand $t \rightarrow t_0$. La fonction vectorielle $\vec{oM}(t)$ a pour limite \vec{OP} en convenant d'identifier la limite du vecteur entre \vec{oM} avec celle du point topologique (M) de \mathbb{R}_n qui le représente dans un repère donné.

92 Dérivation vectorielle:

\vec{u} étant fonction de t , sa dérivée est la limite éventuelle de $\frac{\Delta \vec{u}}{\Delta t}$ quand $\Delta t \rightarrow 0$.

$$\frac{\Delta \vec{u}}{\Delta t} = \frac{\vec{u}(t+\Delta t) - \vec{u}(t)}{\Delta t}$$

Si $\vec{u} = \vec{oM}$ on définit la vitesse et l'accélération

du point M comme étant la dérivée vectorielle première et seconde de \vec{u}

$$\vec{u}' = \frac{d\vec{u}}{dt} \quad (\text{vitesse de } M)$$

$$\vec{u}'' = \frac{d^2\vec{u}}{dt^2} \quad (\text{accélération de } M)$$

En passant aux composantes dans un repère donné, on obtient: $(\vec{u} + \vec{v})' = \vec{u}' + \vec{v}'$

$$[\lambda(t) \cdot \vec{u}(t)]' = \lambda' \vec{u} + \lambda \vec{u}'$$

Si $\vec{u}(t)$ admet des dérivées jusqu'à l'ordre p en t_0 on peut écrire dans un repère, la formule de Taylor-Young.

$$\vec{u}(t_0 + \Delta t) = \vec{u}(t_0) + \Delta t \vec{u}'(t_0) + \dots + \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{u}^{(p)}(t_0) + \vec{\epsilon}]$$

NB: La formule de Taylor-Lagrange ne s'étend pas aux fonctions vectorielles car les θ_i relatifs aux développements des x_i sont en général différents.

93 Tangente à une courbe de C_n en un point:

Une courbe C est le lieu de M tel que $\vec{OM} = \vec{O}\vec{M}(t)$. La tangente en M_0 est la limite éventuelle de la droite M_0M . Supposons que $\vec{OM} = \vec{O}\vec{M}_0 + \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{M}^{(p)}(t_0) + \vec{\epsilon}]$

$$= \vec{O}\vec{M}_0 + \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{M}_0^{(p)} + \vec{\epsilon}]$$

ce qui exprime que la fonction vectorielle $\vec{OM}(t)$ est dérivable en t_0 jusqu'à l'ordre p. $\vec{M}_0^{(p)}$ étant la première dérivée non nulle en t_0 .

La droite M_0M porte le vecteur:

$\frac{p!}{\Delta t^p} \vec{M}_0\vec{M} = \vec{M}_0^{(p)} + \vec{\epsilon}$ qui tend vers $\vec{M}_0^{(p)}$ quand $\Delta t \rightarrow 0$. La tangente en M_0 est donc le support du vecteur $\vec{M}_0^{(p)}$.

Si $p=1$ M_0 est dit ordinaire

Si $p>1$ M_0 est dit stationnaire

(Remarquer que cette notion, est relative à la représentation paramétrique adoptée)

94 Position de la courbe par rapport à une variété linéaire rencontrée: (Hyperplan)

Soit un hyperplan Δ passant par M_0 . Décomposons \vec{t} en $\vec{\epsilon}_1$ colinéaire à $\vec{n}_0^{(p)}$ et $\vec{\epsilon}_2$ suivant Δ .

Pour $|\Delta t|$ assez petit nous avons

$$\left| \frac{\vec{\epsilon}_1}{\vec{n}_0^{(p)}} \right| < 1$$

$\vec{n}_0^{(p)} + \vec{\epsilon}_1$ est alors de même sens que $\vec{n}_0^{(p)}$
 M est donc du même côté de Δ que le point P défini par

$$\vec{n}_0 P = \frac{\Delta t^p}{p!} \vec{n}_0^{(p)}$$

Si p est un pair, M traverse Δ quand Δt change de signe, si p est pair M ne traverse pas Δ ; il y a rebroussement.

95 Position d'une courbe plane par rapport à la tangente.

Si $\vec{M}_0^{(q)}$ est la première dérivée non colinéaire à $\vec{n}_0^{(p)}$, on peut écrire:

$$\vec{M}_0 M = \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{n}_0^{(p)} + \vec{\alpha}_1] + \frac{\Delta t^q}{q!} [\vec{M}_0^{(q)} + \vec{\alpha}_2]$$

$\vec{\alpha}_1$ étant colinéaire à $\vec{n}_0^{(p)}$

$\vec{\alpha}_2$ et $\vec{\alpha}_3$ tendant vers $\vec{0}$ avec $\Delta t \rightarrow 0$

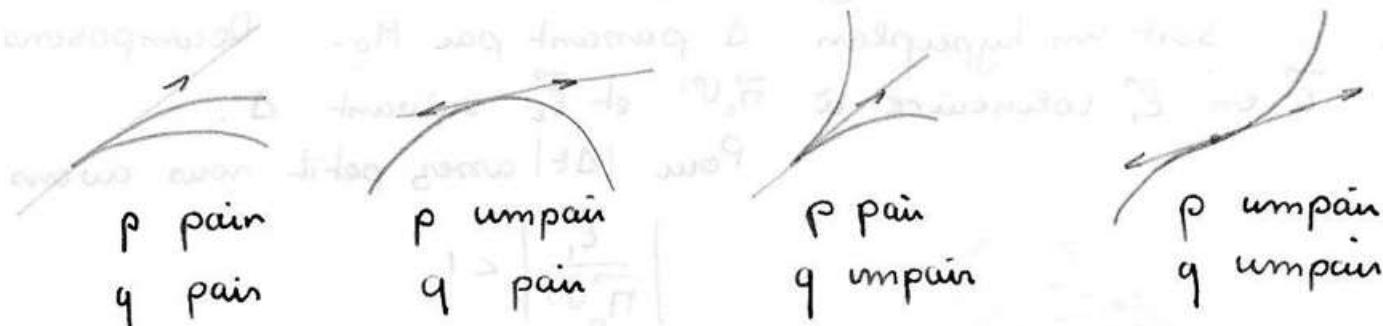
La encore pour $|\Delta t|$ assez petit M est du même côté de la tangente que le point Q définit par:

$$\vec{M_0 Q} = \frac{\Delta t^q}{q!} \vec{M_0}(q)$$

Si q est pair M ne traverse pas la tangente

Si q est impair M traverse la tangente.

Nous avons finalement les diverses représentations possibles:



96 Plan Osculateur:

Le plan osculateur P en M_0 est la limite éventuelle du plan passant par la tangente $M_0 T$ et le point $M(t_0 + \Delta t)$ quand Δt tend vers 0. Avec les mêmes notations qu'au § 95, ce plan contient le vecteur

$$\vec{n_0 m} - \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{n_0}(p) + \vec{\alpha}_1] = \frac{\Delta t^q}{q!} [\vec{n_0}(q) + \vec{\alpha}_2],$$

donc le vecteur $\vec{n_0}(q) + \vec{\alpha}_2$ dont la limite

est $\vec{n_0}(q)$. Pour $|\Delta t|$ assez petit M et Q sont d'un même côté d'un plan quelconque passant par $M_0 T$ et distinct de P . Donc M traverse un tel plan en M_0 si q est impair et ne le traverse pas si q est pair.

En appelant $\vec{n_0}(r)$ le premier vecteur dérivé, non situé dans P , on a:

$$\vec{n_0 m} = \frac{\Delta t^p}{p!} [\vec{n_0}(p) + \vec{\alpha}_1] + \frac{\Delta t^q}{q!} [\vec{n_0}(q) + \vec{\beta}_1] + \frac{\Delta t^r}{r!} [\vec{n_0}(r) + \vec{\beta}_2]$$

α_1 étant colinéaire à $\vec{M}_0^{(p)}$

β_2 situé dans P

En raisonnant comme plus haut, on voit que M traverse P en M_0 si r est un pair, ne le traverse pas si r est pair

9t Changement de paramètre:

La notion de point ordinaire ou stationnaire est relative à la représentation paramétrique adoptée.

En effet supposons que $t = \varphi(\lambda)$:

$$\vec{\Pi}'_\lambda = \vec{M}'_t \quad \varphi' = \vec{M}'_t \frac{dt}{d\lambda} \quad (\text{cf: composantes})$$

Or si en M_0 $\vec{\Pi}'_t \neq \vec{0}$ et $\frac{dt}{d\lambda} = 0$ on a $\vec{M}'_\lambda = \vec{0}$

et le point M_0 apparaît comme ordinaire pour une représentation et stationnaire pour l'autre.

Pour lever cette difficulté, nous n'autoriserons que des changements de variables $t = \varphi(\lambda)$, tels que les dérivées successives de $\varphi(\lambda)$ soient définies en M_0 avec $t'_0 \neq 0$. jusqu'à l'ordre nécessaire par la question étudiée:

(p au § 94 q au § 95 r au § 96)

. $\frac{d^p \vec{M}}{d\lambda^p}$ est combinaison linéaire des vecteurs $\frac{d^s \vec{\Pi}}{dt^s}$

où $1 \leq s \leq p$. Si $\vec{M}'_t, \vec{M}''_t, \dots, \vec{M}_{t^{p-1}}^{(p-1)}$ sont nuls

en M_0 , il en est de même de $\vec{M}'_\lambda, \vec{M}''_\lambda, \dots, \vec{M}_\lambda^{(p-1)}$.

Si en plus des conditions précédentes $\vec{M}_{t^p}^{(p)} \neq 0$; alors $\vec{M}_\lambda^{(p)} = \vec{M}_{t^p}^{(p)} \quad t'^p \neq 0$ et $\vec{M}_\lambda^{(p)} \text{ et } \vec{M}_{t^p}^{(p)}$ sont colinéaires.

La tangente définie par λ coïncide donc avec la tangente définie par t .

- De même si $\vec{M}_{t^q}^{(q)} = \frac{d^q \vec{m}}{dt^q}$ est le premier vecteur dérivé non colinéaire à $\vec{m}_{t^p}^{(p)}$, le vecteur $\vec{M}_{\lambda^q}^{(q)}$ est une combinaison linéaire des vecteurs $\vec{m}_{t^s}^{(s)}$ où $1 \leq s \leq q$. Tous ces vecteurs sauf $\vec{M}_{t^q}^{(q)}$ sont colinéaires à $\vec{m}_{t^p}^{(p)}$ donc à $\vec{M}_{\lambda^p}^{(p)}$; $\vec{M}_{\lambda^q}^{(q)}$ est en définitive la résultante de deux vecteurs, l'un porté par la tangente, l'autre; $\vec{M}_{t^q}^{(q)} \cdot t_0^q \neq 0$ n'étant pas colinéaire au précédent. C'est lui qui définit avec la tangente le plan osculateur pour la représentation $\vec{m}(t)$. Comme il est coplanaire avec $\vec{m}_{t^p}^{(p)}$ et $\vec{m}_{t^q}^{(q)}$ les deux plans osculateurs sont confondus.

Les notions de tangentes et de plans-osculateurs ainsi que les propriétés morphologiques de la courbe au voisinage d'un point sont donc intrinsèques.

98 Courbe de E_3 tracée sur une surface:

Si $\vec{m} = \vec{m}(u, v)$ \vec{M} décrit dans E_3 une surface S (à moins que \vec{m} ne dépende de u et v que par l'intermédiaire d'une seule fonction composante)

Les courbes $u = \text{cte}$ et $v = \text{cte}$ sont les courbes coordonnées.

Soit un point $M_0(u_0, v_0)$ de S en lequel les vecteurs

$$\vec{m}_v = \frac{d\vec{m}}{dv} \text{ et } \vec{m}'_u = \frac{d\vec{m}}{du} \text{ ne sont ni nuls ni colinéaires.}$$

Ils déterminent un plan P . Une courbe

C tracée sur S et passant par M_0 sera définie par

$$u = u(t) \quad \text{et} \quad u(t_0) = u_0$$

$$v = v(t) \quad \text{et} \quad v(t_0) = v_0$$

Si $u'(t_0) = u'_0$ et $v'(t_0) = v'_0$ ne sont pas tous deux nuls, C admet en M_0 une tangente dirigée par

$\vec{M}_t = \vec{M}'_u u_0 + \vec{M}'_v v_0$. Elle est donc située dans \mathbb{P} , que nous appellerons plan tangent à S en P_0 . Si \vec{M}'_u et \vec{M}'_v sont colinéaires, avec les mêmes hypothèses sur u et v , \vec{M}'_t est colinéaire à \vec{M}'_u . On dira que P_0 est un point pincé.

NB: (on exclut le cas où P_0 étant ordinaire sur S , les courbes coordonnées seraient tangentes en P_0 ; il y aurait alors singularité de la représentation et non de la surface. On éliminerait cette singularité artificielle en changeant le paramétrage)

Si toutes les dérivées partielles de $\vec{M}(u,v)$ sont nulles en P_0 jusqu'à l'ordre $p-1$, les dérivées d'ordre p n'étant pas toutes nulles, on établit aisement par récurrence la relation:

$$\Pi_t^{(p)} = \sum_{r=0}^p C_p^r \vec{M}_{ur v^{p-r}} u_0^r v_0^{p-r}$$

La tangente à C en P_0 appartient à un cone qui peut d'autreurs se réduire à un plan ou à une droite

99 Enveloppes de droites dans le plan:

Soit D_λ une droite variable définie par son équation $u(\lambda)x + v(\lambda)y + w(\lambda) = 0$. On cherche sur D_λ un point P_λ fonction de λ tel que la courbe (C) décrite par P_λ quand λ varie soit tangente en P_λ à D_λ . (C) sera définie par

$$\begin{cases} x = \varphi(\lambda) \\ y = \psi(\lambda) \end{cases}$$

Si φ et ψ' ne sont pas toutes deux simultanément nulles, il faut et il suffit que $u\varphi' + v\psi' = 0$ (1)

Or pour tout λ , Π_λ appartient à D_λ , donc :

$$u\varphi(\lambda) + v\psi(\lambda) + w = 0$$

d'où en dérivant et en tenant compte de (1)

$$\underbrace{u\varphi' + v\psi' + u'\varphi + v'\psi + w'}_0 = 0 \Rightarrow u'\varphi + v'\psi + w' = 0$$

et φ et ψ' satisfisent donc au système :

$$\begin{cases} u\varphi + v\psi + w = 0 \\ u'\varphi + v'\psi + w' = 0 \end{cases} \quad (2)$$

Inversement si le système est régulier la solution satisfait quelque soit λ à $u\varphi + v\psi + w = 0$, d'où en dérivant et en tenant compte de (2)

$$\underbrace{u'\varphi + v'\psi + w'}_0 + u\varphi' + v\psi' = 0 \quad (1)$$

le point Π_λ obtenu est dit caractéristique de D_λ , son trace est l'enveloppe

100 Droites et points charactéristiques

Si le système $\begin{cases} D_\lambda = 0 \\ 0' = 0 \end{cases}$ (où l'on pose

$D'_\lambda = u'(\lambda)x + v'(\lambda)y + w'(\lambda)$) est indéterminé, la résolution du système fournit tous les points de D_λ .

Ils ne sont pas fonction de λ et le raisonnement précédent est en défaut. Mais si λ_0 est une valeur de λ pour laquelle il en est ainsi, alors Π_λ à une position limite lorsque λ tend vers λ_0 : soit Π_0 . En effet φ et ψ' ont été supposées dérivables et par suite continues.

La fonction composée $u(\lambda)\varphi(\lambda) + v(\lambda)\psi(\lambda) + w(\lambda)$ est continue et au voisinage de λ_0 elle est nulle. Sa

Comme lorsque $\lambda \rightarrow \lambda_0$ est 0, ce qui prouve que Γ_0 est sur D_{λ_0} et comme Γ_0 vérifie (1) (pour la même raison qu'au § 99) D_{λ_0} est tangente en C_λ à Γ_0 . D_{λ_0} est choie stationnaire de la famille.

Comme exemple donnons nous une courbe $y = f(x)$ et cherchons l'enveloppe de ses tangentes. L'équation générale de ces tangentes est $y - x f'(x) + \lambda f(x) - f(\lambda) = 0$. Soit $y - (x - \lambda) f'(\lambda) - f(\lambda) = 0$. les points caractéristiques s'abstinent en dérivant par rapport à λ . Il vient :

$$(x - \lambda) f''(\lambda) = 0$$

* Si $f''(\lambda) \neq 0$ on obtient $x = \lambda$ et $y = f(\lambda)$

* En un point d'inflexion $f''(\lambda) = 0$, alors x est indéterminé : la tangente d'inflexion est donc une droite stationnaire dans la famille des tangentes. Son point de contact s'obtient en faisant tendre λ vers l'abscisse du point d'inflexion. C'est donc le point d'inflexion lui-même.

Si $C = \psi' = 0$ la tangente à C est définie par $\varphi^{(p)}$ et $\psi^{(p)}$ avec $p > 1$. Or tout point de C vérifie $u\varphi' + v\psi' = 0$. En dérivant $p-1$ fois cette relation il vient au point stationnaire $u\varphi^{(p)} + v\psi^{(p)} = 0$. Ce qui prouve que la tangente à C en ce point est encore D_x .

Généralisation:

Pour une courbe C_λ définie par $f(x, y, \lambda) = 0$

nous supposerons que f'_x et f'_y existent et sont continues. Le contact de C_λ avec l'enveloppe Γ en Γ_0 se lit : $f'_x \varphi' + f'_y \psi' = 0$, à condition toutefois,

qui en Π_1 , f'_x et f'_y d'une part et φ' et ψ' de l'autre part ne soient pas simultanément nulles.

Or pour tout λ $f(\varphi, \psi, \lambda) = 0$ donc $f'_x \varphi' + f'_y \psi' + f'_\lambda = 0$ d'où $f'_\lambda = 0$.

Inversement si le système $f = f'_\lambda = 0$ n'est pas déterminé, c'est à dire si C_λ n'est pas stationnaire les solutions vérifient $f'_x \varphi' + f'_y \psi' = 0$.

On peut étudier l'étude des cas où C_λ est stationnaire, ou Π_0 est stationnaire auquel est analogue à l'étude

faite dans le cas des droites. Par contre le cas

où $f'_x = f'_y = 0$, c'est à dire quand Π_λ est singulier

sur C_λ est nouveau. En un tel point C_λ

condition $f'_x \varphi' + f'_y \psi' = 0$ est vérifiée, mais on général

il n'y a pas contact. Si f est un polynôme on a la condition

$f'_\lambda = 0$ exprime que λ est racine multiple de f .

En particulier si f est du second degré en λ .

On obtiendra l'équation cartésienne de l'enveloppe

en annulant le discriminant.

1.2 Caractère projectif du contact

La droite joignant Π_0 de matrice (Π_0) à Π de matrice $(\Pi) = (\Pi_0) + (\Delta \Pi)$ contient le point P de matrice

$$\frac{1}{\Delta t}(\Pi) - \frac{1}{\Delta t}(\Pi_0) = \frac{1}{\Delta t}(\Delta \Pi) = \left(\frac{\Delta \Pi}{\Delta t} \right)$$

Car lorsque $\Delta t \rightarrow 0$ P tend vers Π'_0 de matrice

$$(\Pi'_0) = \left(\frac{d\Pi}{dt} \right) \text{ dont les éléments sont les dérivées}$$

(dont nous supposons l'existence) des éléments de (Π) .

Si (η_0) et (η'_0) ne sont pas proportionnelles Ces points M_0 et M'_0 sont distincts et la tangente est la droite $\eta_0 M'_0$.

Si $(\eta_0), (\eta'_0), \dots, (\eta_0^{(P-1)})$ sont proportionnelles, le point M_0 est représentable par la matrice:

$$(\eta_0) + \Delta t (\eta'_0) + \frac{\Delta t^{P-1}}{(P-1)!} (\eta_0^{(P-1)}) = (M_0)$$

La droite $\eta_0 M$ contient ce point Q de matrice

$$\frac{P!}{4t^P} [(M) - (M_0)] = (M_0^{(P)}) + \epsilon$$

ϵ étant une matrice dont les éléments tendent vers 0 avec Δt . Si (η_0) et $(\eta_0^{(P)})$ ne sont pas proportionnelles Q tend vers $\eta_0^{(P)}$ de matrice $(\eta_0^{(P)})$.

Le résultat est projecté sur la transformation:

$M^* = k M$ entraîne $M^{*(r)} = k M^{(r)}$ et si (η_0) est proportionnelle à $(M_0^{(r)})$, (η_0^*) est proportionnelle à $(M_0^{*(r)})$.

o) $\text{elmining}\text{eq}\text{ dmc in } (\text{M}) \text{ is } (\text{M}) \text{ is}$

• do the same with the remaining dmc in all other equations
• \Rightarrow $\text{M} = \text{B}$ $\text{B} = \text{A}$

• $\text{B} = \text{C}$, $\text{C} = \text{D}$, $\text{D} = \text{E}$ $\text{E} = \text{F}$ $\text{F} = \text{G}$ $\text{G} = \text{H}$

$$(\text{M}) = (\text{M}) \text{ is}, \frac{\text{B}}{(\text{M})} + (\text{M}) \text{ is} + (\text{M})$$

• $\text{B} = \text{C}$ $\text{C} = \text{D}$ $\text{D} = \text{E}$ $\text{E} = \text{F}$ $\text{F} = \text{G}$ $\text{G} = \text{H}$

$$3 + (\text{M}) = [(\text{M}) - (\text{M})] \frac{1}{\frac{1}{3} \text{B}}$$

• $\text{B} = \text{C}$ $\text{C} = \text{D}$ $\text{D} = \text{E}$ $\text{E} = \text{F}$ $\text{F} = \text{G}$ $\text{G} = \text{H}$ $\text{H} = \text{M}$

• $(\text{M}) = (\text{M}) \text{ is}, \text{B} = \text{M}$

• $\text{B} = \text{C}$ $\text{C} = \text{D}$ $\text{D} = \text{E}$ $\text{E} = \text{F}$ $\text{F} = \text{G}$ $\text{G} = \text{H}$ $\text{H} = \text{M}$

• $(\text{M}) = (\text{M}) \text{ is}, \text{B} = \text{M}$

• $(\text{M}) = (\text{M}) \text{ is}, \text{B} = \text{M}$

géométrie différentielle euclidienne.

103 Dérivée de $\vec{u} \cdot \vec{v}$ et $\vec{u} \wedge \vec{v}$.

En utilisant les représentations analytiques de $\vec{u} \cdot \vec{v}$ et $\vec{u} \wedge \vec{v}$ dans une base de l'espace vectoriel E_n ou E_3 , on voit que si $u \rightarrow u_0$ quand $t \rightarrow t_0$, v tendant vers v_0 dans les mêmes conditions, $\vec{u} \cdot \vec{v} \rightarrow \vec{u}_0 \cdot \vec{v}_0$ et $\vec{u} \wedge \vec{v} \rightarrow \vec{u}_0 \wedge \vec{v}_0$. Dans tous, quand $\Delta t \rightarrow 0$ et en supposant $u(t)$ et $v(t)$ dérivables :

$$\frac{\Delta(\vec{u} \cdot \vec{v})}{\Delta t} = \vec{u} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} + \vec{v} \frac{\Delta \vec{u}}{\Delta t} + \frac{\Delta \vec{u} \cdot \Delta \vec{v}}{\Delta t} \rightarrow \vec{u} \vec{v}' + \vec{u}' \vec{v}.$$

Soit
$$\boxed{\frac{d(\vec{u} \cdot \vec{v})}{dt} = \vec{u} \vec{v}' + \vec{u}' \vec{v}}$$

$$\frac{\Delta(\vec{u} \wedge \vec{v})}{\Delta t} = \vec{u} \wedge \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t} + \frac{\Delta \vec{u}}{\Delta t} \wedge \vec{v} + \frac{\Delta \vec{u} \wedge \Delta \vec{v}}{\Delta t} \rightarrow \vec{u} \wedge \vec{v}' + \vec{u}' \wedge \vec{v}$$

Soit
$$\boxed{\frac{d(\vec{u} \wedge \vec{v})}{dt} = \vec{u} \wedge \vec{v}' + \vec{u}' \wedge \vec{v}}$$

104 Longueur d'un arc:

On considère dans l'espace affine euclidien E_n un arc de courbe \widehat{AB} . A toute subdivision de \widehat{AB} par des points M_i correspondent une ligne polygonale P dont les sommets successifs sont les M_i . Soit $L(P)$ sa longueur et $\mathcal{E}(P)$ l'ensemble des nombres $e(P)$ correspondant

à toutes les subdivisions possibles. Si \mathcal{L} admet une borne supérieure, \bar{AB} est dit rectifiable. Cette borne est par définition la longueur $\mathcal{C}(\bar{AB})$ de \bar{AB} . Pour que \bar{AB} soit rectifiable, il faut et il suffit que \mathcal{L} soit majoré.

Si \bar{AB} est rectifiable et si $A'B'$ en est un sous-arc, à toute ligne polygonale P' inscrite dans $A'B'$ correspond par adjonction des segments AA' et BB' une ligne polygonale P inscrite dans AB . L'ensemble des \mathcal{L}' des $\mathcal{C}(P')$ est majorée par $\mathcal{C}(\bar{AB}) - AA' - BB'$.

À toute ligne polygonale P inscrite dans AB correspondent par adjonction du point C une autre ligne inscrite P^* . P^* est la réunion d'une ligne P_1 inscrite dans \bar{AC} et d'une ligne P_2 inscrite dans \bar{CB} et $\mathcal{C}(P) \leq \mathcal{C}(P^*) = \mathcal{C}(P_1) + \mathcal{C}(P_2)$. Mais d'après ce que nous avons vu précédemment \bar{AC} et \bar{CB} sont rectifiables et l'on a $\mathcal{C}(P_1) + \mathcal{C}(P_2) \leq \mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB})$.

Inversement d'ailleurs si \bar{AC} et \bar{CB} sont rectifiables $\mathcal{C}(P)$ est majorée par $\mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB})$ donc \bar{AB} est rectifiable. Si $\mathcal{C}(\bar{AB}) \neq \mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB})$ on pourrait écrire $\mathcal{C}(\bar{AB}) = \mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB}) - \alpha$ $\alpha > 0$. (comme $\mathcal{C}(\bar{AC})$ est la borne supérieure de l'ensemble \mathcal{L}_1 des $\mathcal{C}(P_1)$ on pourrait trouver P_1 tel que $\mathcal{C}(P_1) > \mathcal{C}(\bar{AC}) - \frac{\alpha}{2}$ et de même on pourrait trouver P_2 tel que $\mathcal{C}(P_2) > \mathcal{C}(\bar{CB}) - \frac{\alpha}{2}$). En posant $P = P_1 \cup P_2$ on aurait $\mathcal{C}(P) = \mathcal{C}(P_1) + \mathcal{C}(P_2) > \mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB}) - \alpha$, d'où à posteriori $\mathcal{C}(\bar{AB}) > \mathcal{C}(\bar{AC}) + \mathcal{C}(\bar{CB}) - \alpha$ ce qui est contradictoire.

105 Une classe d'arc rectifiable:

Nous convenons que la fonction vectorielle $\vec{u}(t)$ est intégrable sur $[a \beta]$, si ses composantes $x_i(t)$ le sont et nous poserons:

$$\int_a^\beta \vec{u}(t) dt = \sum_{i=1}^n \vec{e}_i \int_a^\beta x_i(t) dt$$

$\int_a^\beta \vec{u}(t) dt$ est la limite quand $\sup(t_j - t_{j-1}) \rightarrow 0$

de $\vec{w} = \sum_{j=1}^m \vec{u}(\theta_j)(t_j - t_{j-1})$ où $\theta_j \in [t_j, t_{j-1}]$
 q: composantes.

Si $\vec{u}(t)$ est continue sur $[a \beta]$, dans un repère orthonormé

$$|\vec{u}(t)| = \left[\sum_{i=1}^n x_i^2(t) \right]^{1/2} \text{ c'est aussi.}$$

quand $\sup(t_j - t_{j-1}) \rightarrow 0$, $\sum_{j=1}^n |\vec{u}(\theta_j)|(t_j - t_{j-1}) \rightarrow \int_a^\beta |\vec{u}(t)| dt$

or $|\vec{w}| \leq \sum_{j=1}^n |\vec{u}(\theta_j)|(t_j - t_{j-1})$

d'où $\left| \int_a^\beta \vec{u}(dt) \right| \leq \int_a^\beta |\vec{u}| dt$.

Relevons: que le module de l'intégrale est au plus égale à l'intégrale du module.

Ceci posé, l'arc \widehat{AB} est représenté par $M(t)$ avec $t \in [a \beta]$. Supposons l'existence et la continuité de $M'(t)$, on a: $\overrightarrow{M_{j-1} M_j} = \int_{t_{j-1}}^{t_j} \vec{M}' dt$

$$\text{donc } M_{j-1} M_j = |\overrightarrow{M_{j-1} M_j}| \leq \int_{t_{j-1}}^{t_j} |M'| dt$$

et $C(P) \leq \int_a^\beta |M'| dt$.

L'ensemble \mathcal{L} des $C(P)$ est majoré par $\int_a^\beta |M'| dt$ et \widehat{AB} est donc rectifiable.

Dans ces conditions, soit M un point quelconque de \widehat{AB} : $C(\widehat{AM}) = s$ existe. q § 104.

Si \widehat{AB} est orienté de A vers B , s s'appelle l'abscisse curviligne de M .

Appelons M , le point $M(t + \Delta t)$. Si $\Delta t > 0$, alors
 $MM_1 \leq \Delta s \leq \int_t^{t+\Delta t} |M'| dt$. Si $\Delta t < 0$, alors
 $MM_1 \leq \Delta s \leq \int_{t+\Delta t}^t |M'| dt$.

Dans les deux cas : $\frac{MM_1}{|\Delta t|} \leq \frac{\Delta s}{\Delta t} \leq \frac{1}{\Delta t} \int_t^{t+\Delta t} |M'| dt$

quand $\Delta t \rightarrow 0$ $\left| \frac{MM_1}{\Delta t} \right| = \left| \frac{\Delta s}{\Delta t} \right| \rightarrow |\vec{M}'|$

de même $\frac{1}{\Delta t} \int_t^{t+\Delta t} |M'| dt \rightarrow |\vec{M}'|$

dans $\frac{ds}{dt}$ existe et $\frac{ds}{dt} = |\vec{M}'|$

d'où
$$s = \int_d^t |\vec{M}'(u)| du$$

Enfin si M est un point ordinaire :

$$\frac{MM_1}{|\Delta s|} \rightarrow 1 \text{ quand } \Delta t \rightarrow 0$$

La corde et l'arc sont des infiniment petits équivalents.

NB : On retrouvera que : $ds^2 = |\vec{M}'|^2 dt^2$

ou
$$ds^2 = \sum_{i=1}^n dx_i^2$$

106 Courbure dans le plan :

Soit une courbe C définie par $\vec{M}(t)$, fonction dérivable au moins de fois qu'on le voudra. Prenons comme nouveau paramètre l'abscisse curviligne s de M .

Si M est ordinaire $\frac{d\vec{M}}{ds} = \vec{\tau}$ a pour composantes $\frac{dx}{ds}$ et $\frac{dy}{ds}$. Comme $ds^2 = dx^2 + dy^2$, $\vec{\tau}$ est unitaire. En remarquant que $\vec{\tau}$ est la limite de $\frac{\Delta \vec{M}}{\Delta s}$ on voit que $\vec{\tau}$ est orienté selon la demi-tangente positive, demi-tangente orientée par continuité, la courbe étant elle-même orientée

dans le sens des s croissants.

Si φ est l'angle polaire de $\vec{\tau}$, $\cos \varphi = \frac{dx}{ds}$ et $\sin \varphi = \frac{dy}{ds}$

La courbure moyenne entre $M(s)$ et $M(s + \Delta s)$ est par définition $\left| \frac{\Delta \varphi}{\Delta s} \right|$. Sa limite quand Δs tend vers 0 est la courbure en M : $\left| \frac{d\varphi}{ds} \right|$

$R = \left| \frac{ds}{d\varphi} \right|$ est appelé le rayon de courbure arithmétique en M .

$R = \frac{ds}{d\varphi}$ est le rayon de courbure algébrique. Il dépend de l'orientation choisie sur C .

Le vecteur $\frac{d\vec{\tau}}{d\varphi}$ a pour composante $-\sin \varphi$ et $\cos \varphi$. C'est le vecteur unitaire \vec{n} de la normale positive, normale déduite de la tangente positive par rotation de $+\frac{\pi}{2}$.

$$\begin{cases} \frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{d\vec{\tau}}{d\varphi} \times \frac{d\varphi}{ds} = \frac{\vec{n}}{R} \\ \frac{d\vec{n}}{ds} = \frac{d\vec{\tau}}{d\varphi} \times \frac{d\varphi}{ds} = -\frac{\vec{\tau}}{R} \end{cases} \quad (\text{Formules de Frenet})$$

Le point I défini par $\vec{MI} = R \vec{n}$ est le centre de courbure de C en M . Il ne dépend pas de l'orientation choisie sur C , en effet le changement de sens positif remplace $s, \varphi, \vec{\tau}, \vec{n}, R$ par, $-s + C, \varphi + \pi, -\vec{\tau}, -\vec{n}, -R$ et $\vec{MI} = -\vec{n} \cdot -R = \vec{n} R$ est invariant. Il résulte que la position du point I est une propriété intrinsèque de la courbe.

Remarque:

Si C est donné par $\vec{M}(t)$, $\lg \varphi = \frac{y'}{x'}$, d'où en différenciant $d\varphi \left(1 + \frac{y'^2}{x'^2} \right) = \frac{x'y'' - y'x''}{x'^2} dt$

Si on oriente C dans le sens des t croissants

$$ds = (x'^2 + y'^2)^{1/2} dt$$

$$\lambda = \frac{ds}{d\varphi} = \frac{(x'^2 + y'^2)^{\frac{1}{2}}}{x'y'' - y'x''} \frac{x'^2(1 + \frac{y''^2}{x'^2})}{x'y'' - y'x''} = \frac{(x'^2 + y'^2)^{\frac{3}{2}}}{x'y'' - y'x''}$$

Les composantes de $\vec{M}\vec{I}$ sont:

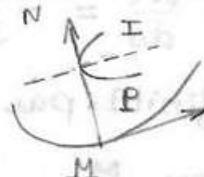
$$\left| \begin{array}{l} \vec{M}\vec{I} \\ - \frac{ds}{d\varphi} \cdot \frac{dy}{ds} = - \frac{dy}{d\varphi} \\ \frac{ds}{d\varphi} \cdot \frac{dx}{ds} = \frac{dx}{d\varphi} \end{array} \right.$$

10+ Développée:

1 Méthode: L'équation de la normale en M peut s'écrire, P désignant le point courant \vec{MP} . $\vec{\tau} = 0$. Le point caractéristique est donné par

$$- \frac{d\vec{M}}{ds} \vec{\tau} + \vec{MP} \frac{d\vec{\tau}}{ds} = 0 \quad \text{ou} \quad \vec{MP} \cdot \vec{n} = \lambda$$

Cette équation représente une droite perpendiculaire à la normale en I . Le point caractéristique de la normale est donc le centre de courbure. Son lieu, enveloppe de la normale est la développée de C .



2 Méthode: L'équation de la normale en M peut s'écrire $\vec{MP} = \rho \vec{n}$ d'où $d\vec{P} = d\vec{M} + \rho d\vec{n} + \vec{n} d\rho$

$$d\vec{P} = \vec{\tau} \left(1 - \frac{\rho}{\lambda}\right) ds + \vec{n} d\rho$$

P est point caractéristique de nn si $d\vec{P}$ est colinéaire à \vec{n} , c'est à dire si $\left(1 - \frac{\rho}{\lambda}\right) = 0$ soit $\rho = \lambda$. Orientons la développée Γ de façon que \vec{n} soit le vecteur unitaire de la tangente positive à Γ en I . et soit s , l'abscisse curviligne de I sur Γ . On a $d\vec{I} = \vec{n} ds$. Comme par ailleurs $d\vec{I} = \vec{n} d\rho$, il vient

$$ds = d\rho$$

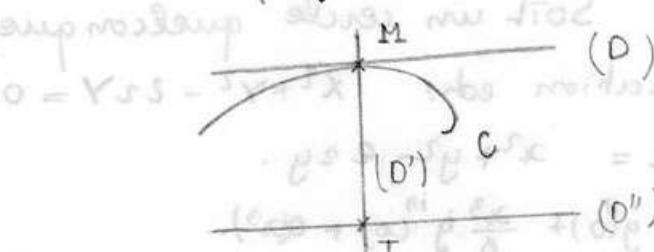
Quand M décrit C , I décrit des arcs égaux sur Γ et sur MN . Γ et MN étant orientées dans des sens correspondants, on dit que MN roule sans glisser sur Γ .

108 Applications:

- ① Si C est l'enveloppe d'une droite D d'équation: $x \cos \varphi + y \sin \varphi - \rho(\varphi) = 0$, le point caractéristique M est sur la droite D' d'équation: $-x \sin \varphi + y \cos \varphi - \rho'(\varphi) = 0$. Équation qui se met sous la forme
- $$x \cos(\varphi + \frac{\pi}{2}) + y \sin(\varphi + \frac{\pi}{2}) - \rho'(\varphi) = 0$$

D' est donc la normale en M à C .

Le centre de courbure I , point caractéristique de D' est sur D'' d'équation: $x \cos \varphi + y \sin \varphi + \rho''(\varphi) = 0$. Si \vec{u} est le vecteur unitaire d'angle polaire φ , on a donc $\overline{II} = -(\rho + \rho'') \vec{u}$.

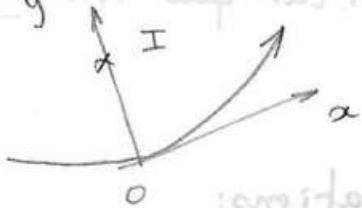


- ② Courbure en O: Soit C une courbe d'équation $y = f(x)$ tangente en O à Ox : d'où $f'(0) = 0$ et $f''(0) = 0$. En orientant C dans le sens des x croissants, \vec{Oy} est la normale positive et: d'après la remarque du paragraphe 106, il vient: $\overline{OI} = R = \frac{1}{|f''_0|}$ si $y''_0 \neq 0$.

Où d'après la formule de Mac Laurin :

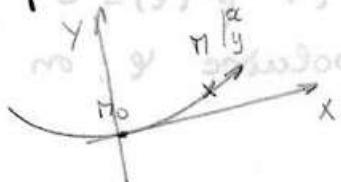
$$y = \frac{x^2}{2} (y''_0 + \epsilon)$$

Ω est le limite de $\frac{x^2}{2y}$ quand $x \rightarrow 0$



109 Cercle osculateur:

C'est la limite éventuelle du cercle Ω , tangent en M_0 à C et passant par M , quand M tend vers M_0 sur C . En prenant M_0 comme origine le tangente en M_0 comme axe Ox , Ω à une équation de la forme $x^2 + y^2 - 2ry = 0$. Comme Ω passe par $M(x, y)$, $r = \frac{x^2 + y^2}{2y} = \frac{x^2}{2y} + \frac{y}{2}$ quand $x \rightarrow 0$, $r \rightarrow \Omega$.



Le cercle osculateur ω est donc centré en I .

Soit un cercle quelconque Ω tangent à C en M_0 . Son équation est: $x^2 + y^2 - 2ry = 0$

$$\text{on a: } S^M/\Omega = x^2 + y^2 - 2ry.$$

$$\text{Où } y = \frac{x^2}{2} y''(0) + \frac{x^3}{6} y'''(0) + o(x^3).$$

$$\text{Par conséquent: } S^M/\Omega = x^2 (1 - r y''(0)) - \frac{x^3}{3} r y'''(0) + o(x^3)$$

- Si $r \neq \frac{1}{y'''(0)}$, S^M/Ω a un signe constant au voisinage de M_0 . Ce ne traverse pas Ω en M_0 .

- Si $r = \frac{1}{y'''(0)}$, S^M/Ω change de signe en M_0 . Le cercle osculateur est donc le seul cercle tangent à C en M_0 que ce courbe puisse traverser en ce point.

Enfin, l'équation $S''_R = 0$ c'est à dire $x^2 + y^2 - 2xy = 0$ donne les points communs à C et au cercle R . Cette équation s'écrit: $x^2(1-2y''(0)) - \frac{x^3}{3} 2y'''(0) + O(x^3) = 0$. En général C et R ont 2 points confondus en M₀. Mais si le cercle est osculateur, il y en a au moins 3.

NB: On utilise cette remarque pour déterminer ω quand C est unique, par voie algébrique.

110 Développantes: Γ est une développante de C si C est la développée de Γ . Représentons C par $\vec{M}(s)$. (ce qui suppose C rectifiable). Un point P de la tangente est définie par $\vec{n}P = p\vec{\tau}$. Le lieu de P est une développante de C si $\vec{\tau} \cdot d\vec{P} = 0$.

$$\text{Or } d\vec{P} = d\vec{n} + dp\vec{\tau} + p d\vec{\tau} = \vec{\tau} ds + dp\vec{\tau} + \vec{n} p ds$$

$$d\vec{P} = \vec{\tau}(ds + dp) + \frac{p}{\alpha} \vec{n} ds$$

Pour avoir l'orthogonalité, il vient: $ds + dp = 0$

$$\text{soit } p + s = \text{cte.}$$

Comme Γ dépend de la constante, il y a une infinité de développante de C . Se sont des courbes parallèles.

Si C est donné par $\vec{M}(t)$ on écrit: $\vec{n}P = p\vec{\tau} = p\vec{M}'(t)$
 p est solution de l'équation différentielle linéaire:

$$d\vec{P} = d\vec{n} + dp\vec{\tau} + p d\vec{\tau}$$

$$\text{d'où: } \vec{\tau} d\vec{n} + \vec{\tau}^2 dp + p \vec{\tau} d\vec{\tau} = 0$$

$$\vec{\tau}^2 (dp + dt) + p \vec{\tau} d\vec{\tau} = 0$$

III Envolope du cercle en géométrie plane:

Etant donné une famille de cercle (C_λ) d'équation

cartésienne $x^2 + y^2 - 2\alpha(\lambda)x - 2\beta(\lambda)y + \gamma(\lambda) = 0$,
 les points caractéristiques satisfont à l'équation
 $-2\alpha'x - 2\beta'y + \gamma' = 0$

qui représente une droite (Δ_λ) perpendiculaire à
 la tangente au lieu du centre. Ils sont donc symétriques
 par rapport à cette tangente. En outre l'axe radical
 des cercles $(C_\lambda + \Delta_\lambda)$ et (C_λ) a pour équation:

$$-\frac{2\Delta\alpha}{\Delta^2}x - 2\frac{\Delta\beta}{\Delta^2}y + \frac{\Delta\gamma}{\Delta^2} = 0$$

Quand $\Delta \rightarrow 0$ le terme du premier membre est
 $-2\alpha'x - 2\beta'y + \gamma'$.

(Δ_λ) apparaît ainsi comme la limite de l'axe radical quand
 $\Delta_\lambda \rightarrow 0$.

En particulier: Si les cercles (C_λ) appartiennent à un
 réseau linéaire, l'axe radical de (C_λ) et $(C_\lambda + \Delta_\lambda)$ passe
 par le centre O du réseau. (Δ_λ) passe donc par O.

Les points caractéristiques M_λ et N_λ vérifient
 $\overline{OM}_\lambda \times \overline{ON}_\lambda = S^0_{(C_\lambda)} = S$ sont inverses dans l'involution
 $J(O, S)$.

Cas des cercles osculateurs:

Si les cercles C_λ sont les cercles osculateurs d'une
 courbe donnée Γ , M, point de contact du cercle avec Γ
 est un point caractéristique. Comme il est sur la
 normale en M à Γ , c'est à dire sur la tangente au
 lieu du centre, c'est le seul point caractéristique.

L'enveloppe se réduit donc à Γ

112 Coordonnées Polaires:

Etant donné un point M du plan Euclidien, choisissons un axe \vec{Ox} de vecteur unitaire \vec{u} sur OM . Posons $\overline{OM} = \rho$ et $(\vec{Ox}, \vec{Ox}) = \theta [2\pi]$. Si Ox est remplacé par l'axe opposé, ρ est remplacé par $-\rho$ et θ par $\theta + \pi$ (2π). Soit une courbe C représentée par $\rho = g(\theta)$. Si ρ s'anule pour $\theta = \theta_0$, C passe par O . Lorsque θ tend vers θ_0 , on a pour limite OT d'angle polaire $\theta_0 [\pi]$. OT est donc la tangente en O .

Soit un point M autre que O , l'axe \vec{Ox} et l'axe \vec{Oy} qui lui est directement perpendiculaire. \vec{u}_i est le vecteur unitaire de \vec{Oy} . Si M est ordinaire la tangente MT est dirigée par $\vec{M}'_0 = (\rho \vec{u})' = \rho' \vec{u} + \rho \vec{u}'$.

Remarque: Plus généralement lorsque ρ et θ sont données en fonction d'un paramètre t :

$$\vec{r} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \rho'_t \vec{u} + \rho \theta'_t \vec{u}_i$$

$$\begin{aligned}\vec{r} &= \frac{d^2\vec{r}}{dt^2} = \rho''_{t^2} \vec{u} + 2\rho'_t \theta'_t \vec{u}_i + \rho \theta''_{t^2} \vec{u}_i - \rho \theta'^2_t \vec{u} \\ &= \boxed{(\rho'' - \rho \theta'^2) \vec{u} + (2\rho'_t \theta' + \rho \theta'') \vec{u}_i}\end{aligned}$$

113 Arcs et courbure en coordonnées polaires:

Puisque $\vec{M}'_0 = \rho'_\theta \vec{u} + \rho \vec{u}_i$, $|M'_0| = \sqrt{\rho^2 + \rho'^2}$ et par conséquent $s = \sqrt{\rho^2 + \rho'^2} d\theta$.

On retiendra:
$$ds^2 = d\rho^2 + \rho^2 d\theta^2$$

Posons $(\vec{Ox}, \vec{r}) = \psi [2\pi]$. On a $\psi = \theta + \psi$

$$\text{d'où } d\psi = d\theta + d\psi$$

$$\text{ou } \tan \psi = \frac{\rho}{\rho'} \quad \text{donc } (1 + \frac{\rho^2}{\rho'^2}) d\psi = \frac{\rho'^2 - \rho \rho''}{\rho'^2} d\theta$$

$$\text{d'où } \frac{p^2 + 2p'^2 - pp''}{p^2 + p'^2} \Delta \theta = d\varphi$$

Si C est orienté dans le sens des θ croissants :

$$R = \frac{ds}{d\varphi} = \frac{(p^2 + p'^2)^{3/2}}{p^2 + 2p'^2 - pp''}$$

On en déduit que la concavité est tournée vers 0 si $p^2 + 2p'^2 - pp''$ est positif, qu'il y a inflexion si cette quantité est nulle et change de signe.

114 Courbes gauches:

On appelle normale principale à une courbe gauche C en M , celle qui se trouve dans le plan osculateur P . On l'oriente vers la concavité : soit \vec{n} son vecteur unitaire. On pose $\vec{b} = \vec{\tau} \wedge \vec{m}$: le support de \vec{b} est la binormale. $\vec{\tau}$, \vec{n} et \vec{b} constituent le trièdre de Frenet en M .

Choisissant un point fixe, construisons Ou équivalents à $\vec{\tau}$. Lorsque M varie, u décrit une courbe sphérique et appelée indicateur des tangentes ou hodographie du mouvement lorsque $t = s$. On oriente g de façon que M et u décrivent simultanément des axes positifs et soit (S) l'abscisse curviligne de u sur g .

Le vecteur $\frac{d^2 \vec{n}}{ds^2} = \frac{d \vec{\tau}}{ds}$ est situé dans le plan P et est orthogonal à $\vec{\tau}$. En effet $\vec{\tau}^2 = 1 \Rightarrow \vec{\tau} \cdot \frac{d \vec{\tau}}{ds} = 0$.

Si $\frac{d \vec{\tau}}{ds} = 0$ son appartenance à P est triviale.

Si $\frac{d \vec{\tau}}{ds} \neq 0$ il est orthogonal à $\vec{\tau}$, donc non colinéaire à $\vec{\tau}$ et c'est alors lui qui définit avec $\vec{\tau}$ ce plan osculateur P .

Par suite $\frac{d\vec{n}}{ds} = \frac{d\vec{\tau}}{ds} \cdot \frac{ds}{d\sigma}$ est colinéaire à $\vec{n}' = \frac{d\vec{\tau}}{ds}$.

Comme $\frac{ds}{d\sigma} > 0$ et que $\frac{d\vec{\tau}}{ds}$ est dirigé vers la concavité (cf § 96), le vecteur $\frac{d\vec{n}}{ds}$ est unique et dirigé dans le sens de \vec{n}' .

Donc $\frac{d\vec{n}}{ds} = \vec{n}'$. En posant $\frac{ds}{d\sigma} = R$ il vient:

$$\frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{\vec{n}'}{R}$$

R : est le rayon de courbure arithmétique en M.

Le centre de courbure est défini par: $\vec{n}^{\circ} = R \vec{n}'$.

De $\vec{b}^2 = 1$ et $\vec{\tau}' \vec{b} = 0$ on tire $\vec{b}' \cdot \frac{d\vec{b}}{ds} = 0$

$$\vec{\tau}' \frac{d\vec{b}}{ds} + b \frac{d\vec{\tau}}{ds} = \underbrace{\vec{\tau}' \frac{db}{ds}}_{0} + \underbrace{\vec{b}' \vec{n}'}_{R}$$

Le vecteur $\frac{d\vec{b}}{ds}$ orthogonal à $\vec{\tau}'$ et à \vec{b}' est donc colinéaire à $\frac{ds}{d\sigma} \vec{n}'$ et on pose: $\frac{d\vec{b}}{ds} = - \frac{\vec{n}'}{T}$

T : rayon de torsion en M.

NB: A la différence de R c'est un réel de signe quelconque.

$$\begin{aligned} \text{Enfin } \frac{d\vec{n}}{ds} &= d \frac{(\vec{b} \wedge \vec{\tau})}{ds} = \frac{d\vec{b}}{ds} \wedge \vec{\tau} + \vec{b} \wedge \frac{d\vec{\tau}}{ds} \\ &= - \frac{\vec{n}' \wedge \vec{\tau}}{T} + \frac{\vec{b}' \wedge \vec{n}'}{R} \\ &= - \frac{\vec{\tau}}{R} + \frac{\vec{b}}{T} \end{aligned}$$

115 Remarques:

① Si C est donnée par $\vec{M}(t)$:

$$\vec{\tau} = \frac{d^2 \vec{M}}{dt^2} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d(v\vec{\tau})}{dt}$$

$$\vec{f} = \frac{dv}{dt} \vec{\tau} + v \frac{d\vec{\tau}}{ds} \frac{ds}{dt} = \underbrace{\frac{dv}{dt} \vec{\tau}}_{\vec{f}_t} + \underbrace{\frac{v^2}{R} \vec{n}}$$

$\vec{f}_t = \frac{dv}{dt} \vec{\tau}$ est l'accélération tangentielle

$\vec{f}_n = \frac{v^2}{R} \vec{n}$ est l'accélération normale

ii) Pour une courbe plane, $R = R$ si la normale principale coïncide avec la normale positive, $R = -R$ dans l'autre cas.

$$a = \frac{d\vec{v}}{dt} \cdot \vec{T} \text{ et } r = \vec{T} \cdot \vec{r} \text{ de } i = \vec{v}$$

$$\underbrace{\frac{\pi \vec{T}}{dt} + \frac{d\vec{v}}{dt} \vec{T}}_{\frac{d\vec{T}}{dt}} = \vec{T} \frac{d}{dt} + \frac{d\vec{v}}{dt} \vec{T}$$

$$\frac{d\vec{T}}{dt} = \frac{\vec{T} \cdot \vec{v}}{R} \text{ (si } \vec{v} \text{ et } \vec{T} \text{ sont perpendiculaires)}$$

$$\frac{\vec{T} \cdot \vec{v}}{R} \vec{v} + \frac{\vec{T} \cdot \vec{a}}{R} \vec{a} = \frac{(\vec{T} \cdot \vec{v}) \vec{v}}{R} = \frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{R} \vec{v}$$

$$\frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{R} \vec{v} + \frac{\vec{v} \cdot \vec{a}}{R} \vec{a} =$$

comme $\vec{v} \cdot \vec{v} = v^2$

(1) $\vec{M} = v^2 \vec{r}$ et $\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt}$ (1)

$$\frac{(\vec{v} \cdot \vec{v}) \vec{v}}{R} = \frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{R} \vec{v} = \frac{\vec{v} \cdot \vec{v}}{R} \vec{v} = \vec{v}$$

cinématique euclidienne.

116 Solide: Distribution des vitesses à l'instant t

Un ensemble de points, mobile par rapport à un repère donné est dit solide si les distances mutuelles de ces points sont invariables. M et N étant deux points quelconques du solide S, la relation $\overline{MN}^2 = \text{cte}$ entraîne: $\overline{MN} \overline{M}'_t = \overline{MN} \overline{N}'_t$ et réciproquement. Par suite, pour qu'un ensemble de points mobiles soit solide il faut et il suffit qu'à tout instant, le champ des vitesses \vec{V}_n soit équiprojectif.

Considérons le solide S à l'instant t. \vec{V}_n est le moment en M d'un torseur T. Si $\vec{\omega}$ est la somme de ce torseur et si O est un point particulier de S, on peut écrire:

$$\vec{V}_n = \vec{V}_o + \vec{\omega} \wedge \vec{OM}$$

117 Mouvements particuliers:

① Translation: S est animé d'un mouvement de translation si l'on passe d'une position arbitraire de S à une autre par une translation géométrique.

O et M étant deux points de S, OM reste équivalant à un vecteur fixe. La trajectoire de M se

huit de celle de O par une translation géométrique.
et $\vec{v}_n = \vec{v}_o$

④ Rotation: S est animé d'un mouvement de rotation si l'on passe d'une position arbitraire de S à une autre par une rotation géométrique d'axe six $\vec{\Delta}$. Soit O et A deux points de S situés sur Δ . Ils sont fixes et $\vec{v}_o = \vec{v}_A = 0$. De la relation $\vec{v}_A = \vec{v}_o + \vec{\omega} \wedge \vec{OA}$ on tire $\vec{\omega} \wedge \vec{OA} = \vec{0}$ d'où la colinéarité de $\vec{\omega}$ et \vec{OA} .

Choisissons un repère fixe $(Oxyz)$ dont l'axe \vec{Oz} coïncide avec $\vec{\Delta}$ et soit $(Oxyz)$ un repère mobile lié à S, \vec{O}_3 coïncidant également avec $\vec{\Delta}$. et posons $(\vec{O}x \cdot \vec{O}_3) = \theta$. Avec les notations du § 112

$$\vec{v}_n = \rho \frac{d\theta}{dt} \vec{u},$$

Où en désignant par w la mesure algébrique de $\vec{\omega}$ sur Δ :

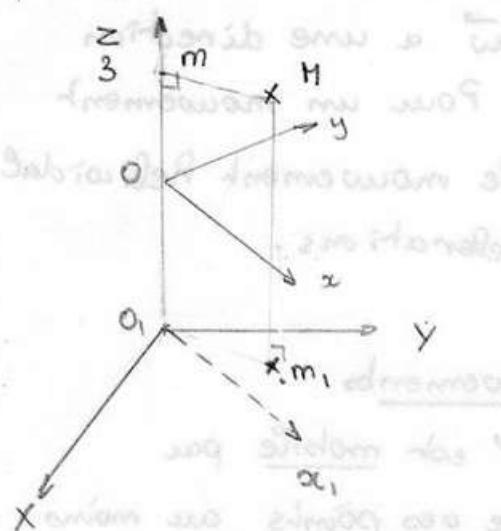
$$\vec{v}_n = \vec{\omega} \wedge (\rho \vec{u}) = w \rho \vec{u},$$

d'où

$$w = \frac{d\theta}{dt}$$

118 Mouvement hélicoïdal:

S est animé d'un mouvement hélicoïdal si l'on passe d'une position arbitraire de S à une autre par un déplacement hélicoïdal d'axe six $\vec{\Delta}$ et de pas constant. Choisissons un repère fixe (O, xyz) dont l'axe \vec{O}_3 coïncide avec $\vec{\Delta}$ et un repère lié à S $(Oxyz)$. \vec{O}_3 coïncidant également avec $\vec{\Delta}$. Soit $\vec{o}_3 \vec{x}_1$ la projection de \vec{O}_3 sur xO, y , et posons $(\vec{O}x \cdot \vec{o}_3 \vec{x}_1) = \theta$



Projetons m en m_1 sur x_0, y et en m sur O, z . m_1 est animé d'un mouvement de rotation d'axe $\vec{\Delta}$ et $\vec{v}_{m_1} = \vec{\omega} \wedge \vec{O_1 m_1}$, avec $\omega = \frac{d\theta}{dt}$ et comme $\vec{O_1 m} = \vec{O_1 O} + \vec{O m} + \vec{O m_1}$, $\vec{v}_M = \vec{v}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{O m}$, $\boxed{\vec{v}_M = h \vec{\omega} + \vec{\omega} \wedge \vec{O M}}$ h étant le pas réduit.

119 Application:

Revenons au mouvement général d'un solide S . Soit à l'instant t , $\vec{\Delta}$ l'axe central du hameau T de O un point de S situé sur $\vec{\Delta}$. \vec{v}_0 étant porté par $\vec{\Delta}$ on peut mettre \vec{v}_0 sous la forme $h \vec{\omega}$. Les vitesses \vec{v}_M sont donc les mêmes que dans un mouvement helicoïdal dont les caractéristiques varient avec T , le mouvement helicoïdal tangent. C'est pourquoi Δ s'appelle l'axe instantané de rotation et glissement. $\vec{\omega}$ s'appelle la rotation instantanée de S .

120 Distribution des accélérations:

De la relation $\vec{a}_M = \vec{a}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{\omega} \wedge \vec{O M}$ on déduit:
 $\vec{a}_M = \vec{a}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{\omega} \wedge \vec{O M} + \vec{\omega} \wedge (\vec{v}_M - \vec{v}_0)$. Or $\vec{\omega} \wedge (\vec{v}_M - \vec{v}_0) = \vec{\omega} \wedge (\vec{\omega} \wedge \vec{O M})$
 d'où $\vec{a}_M = \vec{a}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{\omega} \wedge \vec{O M} - \vec{\omega}^2 \cdot \vec{O M}$, m étant la projection de M sur la parallèle à l'axe instantanée issue de O .

Pour un mouvement helicoïdal $\vec{\omega}$ a une direction fixe. $\vec{\omega}$ l'axe est donc colinéaire. Pour un mouvement quelconque il n'en est plus ainsi : le mouvement helicoïdal tangent ne fournit donc pas les accélérations.

121 Composition des mouvements

Nous dirons qu'un solide S' est mobile par rapport à un autre S, si l'un de ses points au moins est mobile par rapport à un repère lié à S. Le mouvement de S' par rapport à S sera noté $(\frac{S'}{S})$. Soit alors S_0, S_1, S_2 trois solides. En considérant S_0 comme fixe $(\frac{S_2}{S_0})$ sera le mouvement absolu. $(\frac{S_2}{S_1})$ le mouvement relatif, $(\frac{S_1}{S_0})$ le mouvement d'entraînement.

Soit M un point de S_2 . Sa vitesse dans $(\frac{S_2}{S_0})$ est appelée vitesse absolue : $\vec{v}_a(t)$ et sa vitesse dans $(\frac{S_2}{S_1})$ est la vitesse relative $\vec{v}_r(t)$. Si m est le point de S, avec lequel M coïncide à l'instant t, on appelle vitesse d'entraînement de M : $\vec{v}_e(t)$ la vitesse absolue de m.

NB: Définitions analogues pour les accélérations.

122 Composition des vitesses et des accélérations:

Soit M un point de S_2 et x, y, z ses coordonnées dans un repère $(Oxyz)$ lié à S. C'estont des fonctions de t. La relation $\vec{r} = \vec{0} + x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$ entraîne en dérivant par rapport à t :

$$\vec{v}_a = \underbrace{\vec{v}_e + x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}}_{\vec{v}_e} + \underbrace{x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}}_{\vec{v}_r}.$$

$$\text{Soit } \boxed{\vec{V}_a = \vec{V}_e + \vec{V}_r}.$$

(La première accolade étant ce à quoi se réduit V_a
carque x, y, z sont constants)

Une seconde dérivation donne:

$$\vec{f}_a = \vec{f}_c + \underbrace{x\vec{i}'' + y\vec{j}'' + z\vec{k}''}_{\vec{f}_r} + \underbrace{x\vec{i}'\vec{i} + y\vec{j}'\vec{j} + z\vec{k}'\vec{k}}_{2(x'\vec{i} + y'\vec{j} + z'\vec{k})}$$

Pour interpréter $x'\vec{i} + y'\vec{j} + z'\vec{k}$ introduisons le point P de S , défini par $\vec{OP} = \vec{v}$. Sa vitesse absolue est: $\vec{V}_o + \vec{v}'$. Par ailleurs, si $\vec{\omega}$ est la rotation instantanée de S , elle est encore $\vec{V}_o + \vec{\omega} \wedge \vec{v}$ d'où $\vec{v}' = \vec{\omega} \wedge \vec{v}$. De même $\vec{j}' = \vec{\omega} \wedge \vec{j}$ et $\vec{k}' = \vec{\omega} \wedge \vec{k}$. Par suite, $x'\vec{i} + y'\vec{j} + z'\vec{k} = \vec{\omega} \wedge (x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}) = \vec{\omega} \wedge \vec{V}_r$

$$\text{Soit } \boxed{\vec{f}_a = \vec{f}_c + \vec{f}_r + \vec{f}_r}$$

avec $\vec{f}_r = 2\vec{\omega} \wedge \vec{V}_r$ qui est l'accélération complémentaire ou accélération de Coriolis

123 Mouvement d'une figure plane:

Supposons qu'un plan Π du solide S glisse sur un plan fixe Π_0 . Π_0 sera pris pour plan XOY du repère fixe et Π pour plan xoy du repère entraînée. Les vitesses des points de Π étant situées dans Π , $\vec{\omega}$ est perpendiculaire à Π . Soient (ξ, η) les composantes de \vec{V}_o sur xoy . D'après la relation $\vec{V}_n = \vec{V}_o + \vec{\omega} \wedge \vec{OM}$, les composantes de \vec{V}_n sur xoy sont $(\xi - \omega y, \eta + \omega x)$. On supposera $\omega \neq 0$.

On appelle centre instantané de rotation: CIR

On trace I de l'axe instanteé sur II. Ses coordonnées sont $(x_1 = -\frac{1}{\omega}, y_1 = \frac{\xi}{\omega})$. En effet \vec{v}_I est à la fois colinéaire à $\vec{\omega}$ et situé dans II donc $\vec{v}_I = 0$.

Si la loi du mouvement est changée, $\xi = \varphi(t)$.

ξ, η, ω deviennent : $\xi \varphi', \eta \varphi', \omega \varphi'$. Donc I est invariant. C'est donc un élément purement géométrique du mouvement.

Soit une courbe (c) de II et l'enveloppe (C) de ses positions successives, M un point caractéristique de (c). Le mouvement de M sur (C) résulte de son mouvement sur (c). (mouvement relatif) et du mouvement $\left(\frac{II}{I}\right)$. (mouvement d'entraînement). Comme $\vec{v}_a(M)$ et $\vec{v}_r(M)$ sont portés par la tangente commune MT à (c) et (C), il en est de même pour $\vec{v}_e(M)$.

Lorsque t varie, I se déplace à la fois dans II et II₀. Mais à chaque instant, la vitesse absolue du point vivotant est $\vec{0}$. Autrement dit $\vec{v}_e(I) = \vec{0}$. La formule de distribution des vitesses appliquée au point de II coïncidant avec M à l'instant t donne.

$$\vec{v}_e(M) = \vec{v}_e(I) + \vec{\omega} \wedge \vec{IM}. \text{ C'est à dire } \vec{v}_e(M) = \vec{\omega} \wedge \vec{IM}.$$

Il en résulte que \vec{IM} est perpendiculaire à MT.

Inversément, si M est le pied d'une normale à (c) issue de I, $\vec{v}_r(M)$ et $\vec{v}_e(M)$ sont portés par MT.

Il en est donc de même de $\vec{v}_a(M)$ et M est un point caractéristique de (c).

124 Base et roulante:
 I va roulant avec τ soit σ son lieu dans Π et
 Γ son lieu dans Π_0 . Comme $\vec{V}_e(I) = 0$ $\vec{V}_a(I) = \vec{V}_r(\Gamma)$,
 γ et Γ sont tangentes en I. Si on les oriente dans le
 même sens, c'est à dire de façon que les demi tangentes en
 I coïncide et si s et S sont les abscisses curvilignes de I
 sur γ et Γ , $\vec{V}_r(\Gamma) = \frac{ds}{dt} \vec{\tau}$ $\vec{V}_a(I) = \frac{ds}{dt} \vec{\tau}$ par
 suite $ds = dS$ et γ roule sans glisser sur Γ
 σ est la roulante du mouvement et Γ la base.

Inversement si une courbe γ du plan Π roule
 sans glisser sur une courbe Γ du plan Π_0 et si I
 désigne le point de roulement $\frac{ds}{dt} = \frac{dS}{dt}$ d'où
 $\vec{V}_r(\Gamma) = \vec{V}_a(I)$, $\vec{V}_e(I) = 0$ et I est le CIR du
 mouvement.

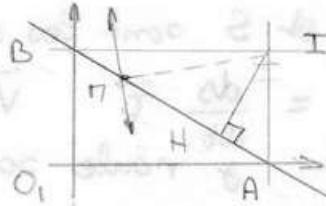
Remarque: Les mouvements $(\frac{\Pi}{\Pi_0})$ et $(\frac{\Pi_0}{\Pi})$ sont dits
inverse. En les composant on obtient $(\frac{\Pi_0}{\Pi})$ dans lequel
 la vitesse de tout point est nulle. les vitesses de I
 dans $\frac{\Pi}{\Pi_0}$ et $\frac{\Pi_0}{\Pi}$ sont donc opposées et par suite toutes deux
 nulles. I est donc aussi le CIR de $\frac{\Pi_0}{\Pi}$. Ce résultat
 découle d'ailleurs de ce que Γ roule alors sur γ .

125 Applications géométriques:

1) Tout d'abord et de façon évidente la propriété
 permet la construction de la tangente en tout point d'une
 courbe cycloïdale.

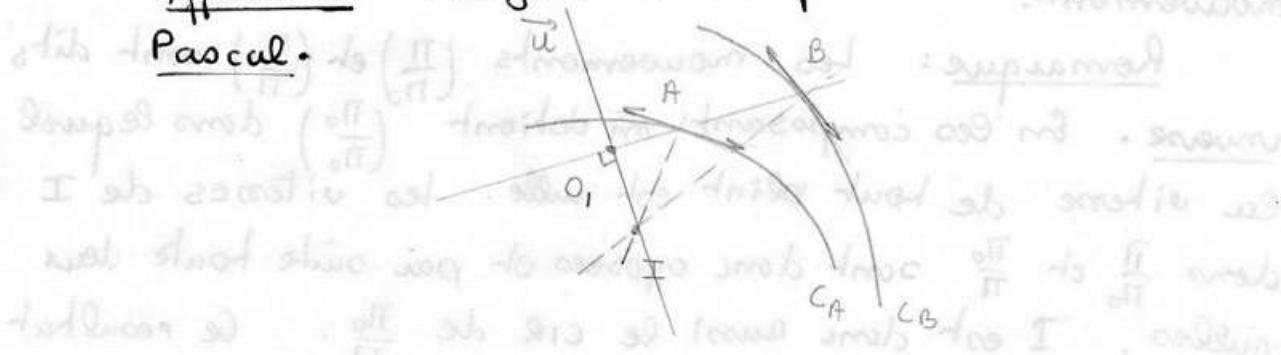
2) Si deux points A et B de Π se déplace sur
 deux droites perpendiculaires O,X et O,Y de Π_0 . I
 est le quatrième sommet du rectangle AOB \bar{I} .

ce point de contact de AB avec les enveloppes, qui est une astroïde ou hypocycloïde à 4 retroussements, est la projection H de I sur AB . Tout point M de Π situé sur AB décrit une ellipse de Π_0 et la tangente en M à l'ellipse est la normale à IM .



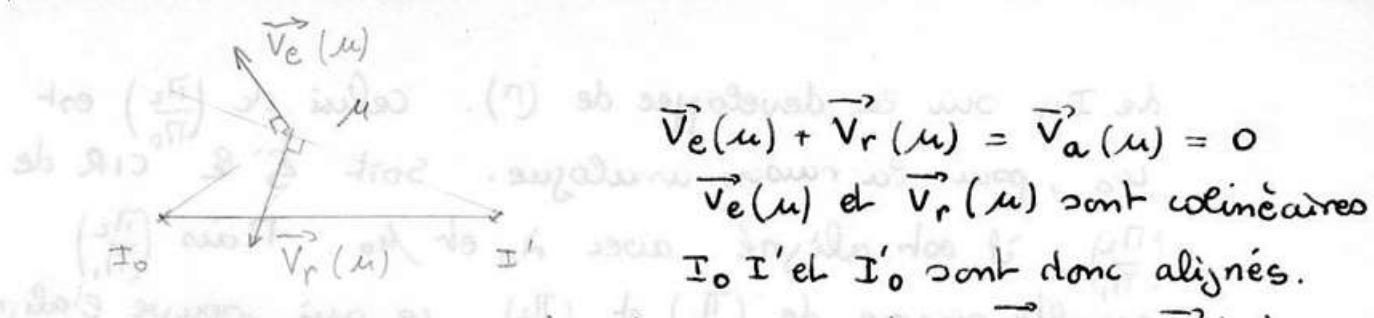
3) Si une droite AB de Π passe par un point fixe O_1 de Π_0 , sa trajectoire C_B de B est une homothoïde de la trajectoire C_A de A . Le centre instantané I est sur la perpendiculaire O_1u à AB . Les normales en A et B à C_A et C_B se coupent donc sur O_1u .

Application: tangente en un point d'un lunacan de Pascal.



126 Théorème de Koenig

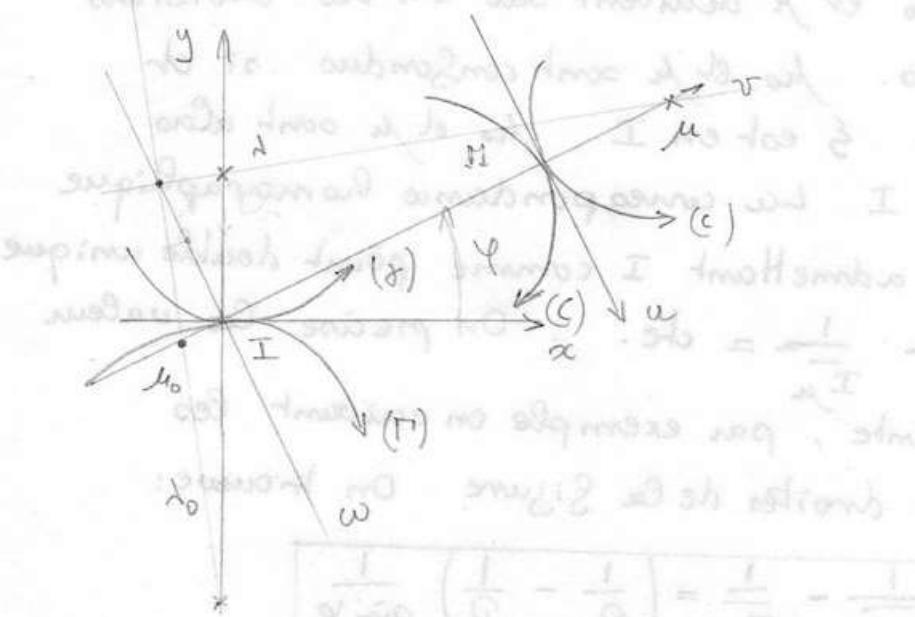
Soit Π et Π' deux plans glissants sur Π_0 , I_0 , I' et I'_0 les CIR de $(\frac{\Pi}{\Pi_0})$ ($\frac{\Pi'}{\Pi_0}$) et $(\frac{\Pi'}{\Pi})$. Considérons le point $\mu \in \Pi'$ situé à l'instant t en I'_0 . Point coincidant de I'_0 . $(\frac{\Pi'}{\Pi_0})$ résulte de $(\frac{\Pi}{\Pi_0})$ et $(\frac{\Pi'}{\Pi})$. Soit $\vec{v}_e(\mu)$ la vitesse de μ dans $(\frac{\Pi}{\Pi_0})$ et \vec{v}_r la vitesse de μ dans $(\frac{\Pi'}{\Pi})$. $\vec{v}_e(\mu)$ est perpendiculaire à I_0/μ . $\vec{v}_r(\mu)$ est perpendiculaire à I'_0/μ . Comme:



NB : Le raisonnement est en défaut si $\vec{V}_e(u) = \vec{V}_r(u) = 0$

Dans ce cas les trois CIR sont consécutifs. La propriété est encore vraie.

127 Construction de Savary:



Reprendons le mouvement (Π) . Soit (r) la base et (Γ) la roulante. I_x et I_y sont la tangente et la normale communes à (r) et (Γ) .

Considérons une

courbe (C) de Π et son enveloppe (C') dans Π_0 . Si M est un point caractéristique, T_M et N_M sont la tangente et la normale communes à (C) et (C') en M .

Designons par λ_0 et μ_0 les centres de courbures de r et Γ en I , de (C) et (C') en M et par Iw la perpendiculaire en I à Iw . Soit Π_1 un plan mobile attaché au repère xoy , Π_2 un plan attaché au repère wNr . $(\frac{\Pi_2}{\Pi_1})$ résulte de $(\frac{\Pi_0}{\Pi_1})$ et $(\frac{\Pi_2}{\Pi_0})$. Le CIR de $(\frac{\Pi_0}{\Pi_1})$ est λ_0 car il est le point de roulement

de I_2 sur la développée de (Γ) . celui de $\left(\frac{I_2}{I_0}\right)$ est μ_0 , pour la raison analogue. Soit ξ le CIR de $\left(\frac{I_2}{I_1}\right)$, il est aligné avec λ_0 et μ_0 . Mais $\left(\frac{I_2}{I_1}\right)$ résulte encore de $\left(\frac{I_1}{I_0}\right)$ et $\left(\frac{I_2}{I_1}\right)$, ce qui prouve l'alignement de λ_0 et ξ . Enfin dans $\left(\frac{I_1}{I_2}\right)$, I décrit Π^r . ξ se trouve donc sur Iw . D'où la construction de μ_0 .

La construction montre que si $I \wedge \lambda_0$ et I sont fixes μ_0 et μ décrivent sur Π^r des divisions homographiques. μ_0 et μ sont consanguins si et seulement si ξ est en I . μ_0 et μ sont alors également en I . La correspondance homographique entre μ_0 et μ admettant I comme point double unique est: $\frac{1}{I_{\mu_0}} - \frac{1}{I_{\mu}} = \text{cte.}$. On précise ce valeur de cette constante, par exemple en écrivant les équations des droites de la figure. On trouve:

$$\boxed{\frac{1}{I_{\mu_0}} - \frac{1}{I_{\mu}} = \left(\frac{1}{R_0} - \frac{1}{R} \right) \sin \varphi}$$

R_0 étant le rayon de courbure algébrique de (Γ) en I , R celui de (β) en I . C'est la formule d'Euler-Savary.

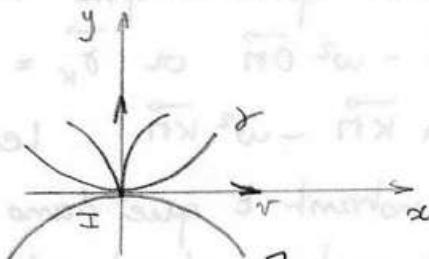
128 Accélération dans $\left(\frac{I_1}{I_0}\right)$

De $\vec{V}_n = \vec{\omega} \wedge \vec{I} \vec{n}$ on tire: $\vec{\gamma}_n = \vec{\omega}' \wedge \vec{I} \vec{n} + \vec{\omega} \wedge (\vec{v}_n - \vec{v})$
 D'où $\vec{\gamma}_n = \vec{\omega}' \wedge \vec{I} \vec{n} + \vec{\omega} \wedge (\vec{\omega} \wedge \vec{I} \vec{n}) - \vec{\omega} \wedge \vec{v}_I$
 $\vec{\gamma}_n = \vec{\omega}' \wedge \vec{I} \vec{n} - \omega^2 \vec{I} \vec{n} - \vec{\omega} \wedge \vec{v}_I$

Reprendons le repère xoy mobile à la fois dans Π

et Π_0 . Soit v et ω les composantes de \vec{V}_3 (vitesse absolue) sur xIy . Celles de $\vec{\tau}_n$ sont:

$\gamma_x = -(w'y + w^2x)$ et $\gamma_y = w'x - w^2y - wr$.
 x et y étant les coordonnées à l'instant t du point M dans xIy , donc variables avec le temps. En particulier pour le point O de Π qui coïncide avec I à l'instant t : $\gamma_x = 0$ et $\gamma_y = -wr$. La trajectoire de O admet donc un retroussement de tangente Iy en I .



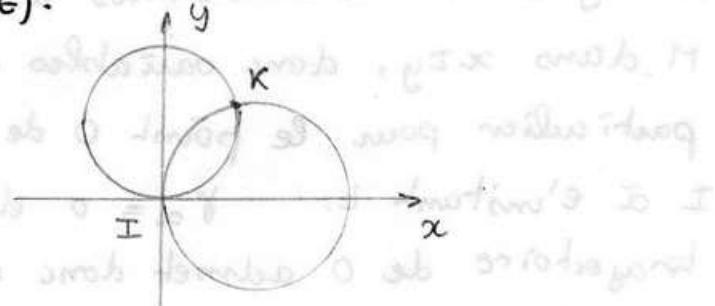
Application: Points de retroussement des épi- et hypo-cycloïdes cuspidales.

Le lieu des points de Π qui passent, à l'instant t , par une inflexion de leur trajectoire est défini par $v_x \gamma_y - v_y \gamma_x = 0$ ou $-wy(w'x - w^2y - wr) - wx(-w'y - w^2x) = 0$. Soit $w^2x^2 + y^2 + \frac{w}{w'}y = 0$. C'est un cercle tangent en I à Ix . Ce cercle ne dépend pas de la loi du mouvement, mais seulement de son déroulement spatial. C'est le cercle des inflexions.

Le lieu des points dont l'accélération normale est nulle à l'instant t est défini par $v_x \gamma_{xx} + v_y \gamma_{yy} = 0$ ou $x^2 + y^2 - \frac{w}{w'}x = 0$. C'est un cercle tangent en I à Iy et qui dépend de la loi du mouvement. (C'est un élément kinematique du mouvement)

Les deux cercles se coupent en I et en K tel que

$\vec{\gamma}_K = \vec{0}$. K est le point d'accélération nul. Lorsque la loi du mouvement varie K décrit le cercle des inflexions. (pour l'instant t).



Pour un point quelconque M de Γ :

$$\vec{\gamma}_M = \vec{\gamma}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{OM} - \omega^2 \vec{OM} \text{ ou } \vec{\gamma}_K = \vec{\gamma}_0 + \vec{\omega} \wedge \vec{OK} - \omega^2 \vec{OK} = \vec{0}$$

D'où $\vec{\gamma}_M = \vec{\omega} \wedge \vec{KM} - \omega^2 \vec{KM}$. Les accélérations sont les mêmes à l'instant t que dans une rotation de centre K. K est centre instantané des accélérations.

1.2g Mouvement du trièdre de Frenet:

Sous une courbe gaude C et $\vec{\omega} = p\vec{t} + q\vec{n} + r\vec{b}$

La rotation instantanée du trièdre de Frenet dans le mouvement respecte la loi $t = s$. La vitesse du point P défini par $\vec{MP} = \vec{t}$ est $\vec{v}_P = \vec{v}_n + \vec{\omega} \wedge \vec{t}$

Nous pouvons aussi $\vec{v}_P = \vec{v}_n + \frac{d\vec{t}}{ds}$

Soit $\vec{v}_P = \vec{v}_n + \frac{\vec{n}}{\mathcal{R}}$

$$\text{Donc } \frac{\vec{n}}{\mathcal{R}} = (p\vec{t} + q\vec{n} + r\vec{b}) \wedge \vec{t} \\ = -q\vec{b} + r\vec{n}$$

$$\text{Par suite } q=0 \text{ et } r=\frac{1}{\mathcal{R}}$$

$$\text{De même } \frac{d\vec{b}}{ds} = \vec{\omega} \wedge \vec{b} = -p\vec{n}$$

$$\text{et } p = \frac{1}{T}$$

$$\text{Enfin } \frac{d\vec{n}}{ds} = \vec{\omega} \wedge \vec{n} = -r\vec{t} + p\vec{b} = -\frac{\vec{t}}{\mathcal{R}} + \frac{\vec{b}}{T}$$

$\Delta = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : a \leq x \leq b, c \leq y \leq d\}$

$\Delta = [a, b] \times [c, d]$

soit $f(x, y)$ une fonction continue sur Δ .

On appelle intégrale double de f sur Δ la somme des intégrales de f sur les sous-domaines de Δ .

130 Domaines quarrables:

Soit C une courbe continue, fermée, sans point double limitant un domaine Δ du plan euclidien. Considérons l'ensemble E des aires polygonales convexes ou concaves contenues dans Δ et l'ensemble E' de celles contenant Δ . Δ est dit quarrable si les deux ensembles E et E' sont adjacents. Leur borne commune sera par définition l'aire a de Δ .

140 Intégrales doubles:

Soit f une fonction réelle définie sur le domaine quarrable Δ et bornée sur Δ . A chaque subdivision d de Δ en n domaines quarrables S_i d'aire respective w_i on associe les sommes de Riemann $s(d) = \sum_i m_i w_i$ et $S(d) = \sum_i M_i w_i$,

où m_i et M_i désignent les bornes de f sur S_i .

d et d' étant deux subdivisions de Δ , on a alors $s(d) \leq S(d')$: (cf: § 57), l'ensemble $E(s)$ est majoré, l'ensemble $E(S)$ est minoré. E et E' sont donc bornés. Si ces bornes sont égales f

est dite intégrable sur Δ . Nous écrirons: $I = \iint_{\Delta} f \, dw$.
 I désignant la borne commune.

Le critère d'intégrabilité s'annonce ainsi:

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+, \exists d \quad S(d) - s(d) < \varepsilon.$$

Supposons désormais f continue sur Δ . Appelons diamètre d'un domaine borné S la borne supérieure de la distance de deux points de S et considérons une subdivision de en domaines mesurables S_i de diamètre inférieur à η . f étant continue, m_i et M_i sont atteintes en deux points P'_i et P''_i de S_i : $m_i = S(P'_i)$ et $M_i = S(P''_i)$ avec $P'_i, P''_i < \eta$. En outre f est uniformément continue sur Δ , c'est à dire: $\forall \varepsilon' \in \mathbb{R}^+ \quad \exists \eta \in \mathbb{R}^+ \quad P'P'' < \eta \Rightarrow |S(P') - S(P'')| < \varepsilon'$.

Pour la subdivision considérée on a donc :

$$M_i - m_i = S(P''_i) - S(P'_i) < \varepsilon' \text{ d'où } S(d) - s(d) < \varepsilon' \text{ a}$$

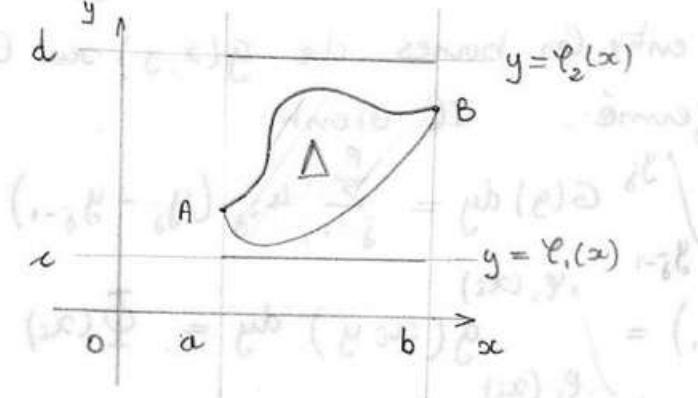
En choisissant $\varepsilon' = \frac{\varepsilon}{a}$ on satisfait à la condition d'intégrabilité.

On démontre comme pour les intégrales simples que si Δ est la réunion de 2 domaines mesurables adjacents Δ_1 et Δ_2 :

$$\iint_{\Delta} f \, dw = \iint_{\Delta_1} f \, dw + \iint_{\Delta_2} f \, dw.$$

Or l'ensemble \mathcal{F} des fonctions intégrables sur Δ constitue un espace vectoriel sur \mathbb{R} et l'application $f \mapsto \iint_{\Delta} f \, dw$ est linéaire.

Supposons f continue sur $\Delta \cup C$, (la continuité en tous points du contour C s'entend de façon unilatérale : le point M atteint C en restant intérieur à Δ)



C étant un contour continu convexe, ou tout au moins rencontrant une parallèle à Oy en deux points seulement.

Considérons le rectangle D de la figure

et introduisons la fonction $g(x, y)$ égale à f sur tout point de Δ et nulle à l'extérieur : g est intégrable sur D puisqu'elle est intégrable sur Δ et $D - \Delta$ séparément. On a $\iint_{\Delta} f \, dw = \iint_D g \, dw$.

$$\underbrace{\iint_{\Delta} f \, dw}_{I} = \underbrace{\iint_D g \, dw}_{I_1}$$

Pour calculer I_1 , découpons D en domaine rectangulaire par les droites $x = x_i$ et $y = y_j$. D'après le théorème de Darboux étendu aux intégrales doubles. I_1 est la limite quand $x_i - x_{i-1} \rightarrow 0$ et $y_j - y_{j-1} \rightarrow 0$ si

$$= \sum_{i=1}^n \sum_{j=1}^m u_{ij} (x_i - x_{i-1})(y_j - y_{j-1})$$

$$= \sum_{i=1}^n \left[(x_i - x_{i-1}) \sum_{j=1}^m u_{ij} (y_j - y_{j-1}) \right]$$

u_{ij} désignant un nombre compris entre les bornes m_{ij} et M_{ij} de f sur le rectangle élémentaire.

Considérons la fonction de y seule $G(y) = g(x_i, y)$ et prenons pour u_{ij} la valeur moyenne de $G(y)$ sur le segment $[y_{j-1}, y_j]$, c'est à dire :

$$u_{ij} = \frac{\int_{y_{j-1}}^{y_j} G(y) dy}{y_j - y_{j-1}}$$

u_{ij} est bien comprise entre les bornes de $G(y)$ sur $[y_{j-1}, y_j]$ et par suite entre les bornes de $g(x, y)$ sur le rectangle élémentaire formé. Il vient:

$$\int_a^b G(y) dy = \sum_{j=1}^p \int_{y_{j-1}}^{y_j} G(y) dy = \sum_{j=1}^p u_{ij} (y_j - y_{j-1})$$

$$\text{ou encore } \sum_{j=1}^p u_{ij} (y_j - y_{j-1}) = \int_{\varphi_1(x_i)}^{\varphi_2(x_i)} g(x_i, y) dy = \Phi(x_i)$$

I_i est la limite quand $\forall i (x_i - x_{i-1}) \rightarrow 0$ de $\sum_{i=1}^n \Phi(x_i) (x_i - x_{i-1})$ c'est à dire $\int_a^b \Phi(x) dx$

On note:

$$\iint_A f dx dy = \int_a^b dx \int_{\varphi_1(x)}^{\varphi_2(x)} f dy$$

ce qui autorise la notation:

$$I = \iint_A f dx dy$$

133 Formule de Riemann

Soient $P(x, y)$ et $Q(x, y)$ deux fonctions admettant des dérivées P'_y et Q'_x continues sur $\Delta \cup C$. On a:

$$\begin{aligned} \iint_A \frac{\partial P}{\partial y} dx dy &= \int_a^b dx \int_{\varphi_1(x)}^{\varphi_2(x)} \frac{\partial P}{\partial y} dy = \int_a^b [P(x, \varphi_2) - P(x, \varphi_1)] dx \\ &= \int_a^b P(x, \varphi_2) dx - \int_a^b P(x, \varphi_1) dx \end{aligned}$$

Représentons C par $x = x(t)$, $y = y(t)$. Le point $M(t)$ étant en A pour $t = t_0$ en B pour $t = t_1$ et revenant en A pour $t = t_2$. La représentation étant propre

(sauf pour A) et le sens de parcours étant direct,
 sur C $P[x(t), y(t)] \frac{dx}{dt} = P(x)$ et on a:

$$I = \int_{t_0}^{t_1} P(x(t)) dt - \int_{t_0}^{t_2} P(x(t)) dt = - \int_{t_0}^{t_2} P(x(t)) dt$$

L'intégrale $\int_{t_0}^{t_1} P(x(t)) dt$ qui ne dépend pas de la représentation propre choisie sur C se note: $\int_{C_+} P dx$.

C'est une intégrale curviligne. De la même façon:

$$\iint_D \frac{\partial Q}{\partial x} dx dy = + \int_{C_+} Q dy . \text{ Finalement:}$$

$$\boxed{\iint_D \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx dy = \int_{C_+} P dx + Q dy}$$

Cas particulier: Si $P = -y$ et $Q = x$

$$A = \iint_D dx dy = \frac{1}{2} \int_{C_+} x dy - y dx$$

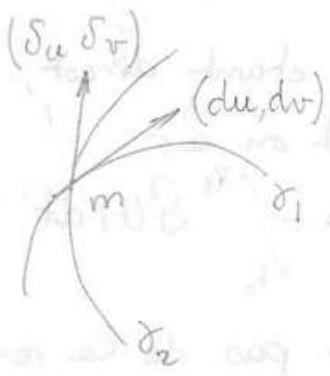
134 Jawbien:

Supposons qu'à tout point $m(u, v)$ d'un domaine S du plan II correspond un point $M(x, y)$ de Δ . La transformation étant biunivoque et les fonctions $x(u, v)$ et $y(u, v)$ admettent des dérivées partielles premières continues. Si m décrit une courbe γ , son transformé M décrit une courbe Γ dans Δ et l'on a:

$$\begin{pmatrix} dx \\ dy \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x'_u & x'_v \\ y'_u & y'_v \end{pmatrix} \begin{pmatrix} du \\ dv \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} du \\ dv \end{pmatrix}$$

Soient deux courbes γ_1 et γ_2 de S se coupant en m.

Nous appellerons du et dv les différentielles de u et v le long de γ_1 , du et dv les différentielles de u et v le long de γ_2 .



A δ_1 et δ_2 correspondent dans Δ Γ_1 et Γ_2 se coupant en M . Les tangentes en M sont dirigées par $d\vec{m}$ (dx, dy) $S\vec{m}$ (S_x, S_y), et:

$$\begin{pmatrix} dx & S_x \\ dy & S_y \end{pmatrix} = A \begin{pmatrix} du & S_u \\ dv & S_v \end{pmatrix}$$

d'où pour les déterminants correspondants:

$$\det(d\vec{m}, S\vec{m}) = J \times \det(d\vec{m}', S\vec{m}')$$

avec $J = \det A = \frac{D(x, y)}{D(u, v)}$.

J est le Jacobien ou déterminant fonctionnel de la transformation $m \xrightarrow{T} M$

NB: Le sens de $(d\vec{m}', S\vec{m}')$ est déterminé par le signe de $\det(d\vec{m}', S\vec{m}')$. De même pour $(d\vec{m}, S\vec{m})$. Donc T conserve le sens des angles si $J > 0$, l'inverse si $J < 0$. Considérons deux transformations T et T' telles que $m(u, v) \xrightarrow{T} M(x, y)$ et $M(x, y) \xrightarrow{T'} P(x, y)$. Le Jacobien de $T' \circ T$ est $\frac{D(x, y)}{D(u, v)} = \frac{D(x, y)}{D(x, y)} \times \frac{D(x, y)}{D(u, v)}$

En effet: $\begin{pmatrix} x'_u & x'_v \\ y'_u & y'_v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} x'_x & x'_y \\ y'_x & y'_y \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x'_u & x'_v \\ y'_u & y'_v \end{pmatrix}$

En particulier: $\frac{D(x, y)}{D(u, v)} \times \frac{D(u, v)}{D(x, y)} = -1$ (Jacobien de $T' \circ T$)

135 Changement de variable:

Supposons les hypothèses précédentes vérifiées sur un domaine S , contenant \mathcal{S} et ajoutons l'exis-

hence et la continuité, donc l'égalité de y''_{uv} et y''_{vu} .
 $f(x,y)$ est supposé continue sur $\Delta \cup C$. Elle est donc
 continue par rapport à x . Par suite il existe $F(x,y)$
 telle que $f = F'_x$ et $I = \iint_{\Delta} f \, dx \, dy = \iint_{\Delta} F'_x \, dx \, dy$.

Donc d'après la Somme de Riemann: $I = \int_{C+} F \, dy$

Effectuons le changement de variable $x = x(u,v)$
 et $y = y(u,v)$. Il vient: $I = \varepsilon \int_{B_+} F \cdot (y'_u \, du + y'_v \, dv)$
 avec $\varepsilon \rightarrow 0$.

En appliquant à nouveau la Somme de Riemann:

$$I = \int_{B_+} F y'_u \, du + F y'_v \, dv = \varepsilon \iint_S f_x(x'_u y'_v - y'_u x'_v) \, du \, dv$$

$$\text{En effet: } \frac{\partial(F y'_v)}{\partial u} - \frac{\partial(F y'_u)}{\partial v} = F'_u y'_v + F g''_{uv} - F'_v y'_u - F g''_{uv}$$

$$= (F'_x x'_u + F'_y y'_u) y'_v - (F'_x x'_v + F'_y y'_v) y'_u$$

$$= F'_x (x'_u y'_v - y'_u x'_v) = S \cdot (x'_u y'_v - y'_u x'_v)$$

$$\text{Donc } I = \varepsilon \iint_S f \, J \, du \, dv = \iint_S S |J| \, du \, dv$$

cas particulier: Passage en coordonnées polaires.

$$x = \rho \cos \theta \quad \Rightarrow \quad J = \frac{D(x,y)}{D(\rho, \theta)} = \rho$$

$$y = \rho \sin \theta$$

$$\text{d'où } \iint_{\Delta} f(x,y) \, dx \, dy = \iint_S S(\rho \cos \theta, \rho \sin \theta) |\rho| \, d\rho \, d\theta.$$

136 Aire d'une surface courbe:

L'aire a d'une surface polygonale d'un plan P
 et l'aire α de sa projection sur xy sont liés par
 $a = \gamma \alpha$ où γ est la troisième composante d'un vecteur \vec{n}

unitaires normal à P et dirigé vers le haut ($\gamma > 0$)

on généralise en définissant l'aire d'une portion de surface courbe projetée sur xoy suivant le domaine Δ par

$$a = \iint \frac{ds dx dy}{\gamma}$$

Dans le cas où la surface est donnée par le plan

$$z = g(x, y), \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{p^2 + q^2 + 1}} \quad \text{et} \quad (dz = p dx + q dy)$$

Mais il importe de vérifier que a dépend seulement de la surface S et non du plan sur lequel on l'a projeté. Soit donc $\vec{n} = \vec{n}(u, v)$ une représentation paramétrique de S . On a: $\vec{n} = \epsilon \frac{\vec{M}'_u \times \vec{M}'_v}{|\vec{M}'_u \times \vec{M}'_v|} = \epsilon \frac{\vec{M}_u \times \vec{M}_v}{H}$ avec $\epsilon \frac{D(x, y)}{D(u, v)} > 0$ puisque la troisième composante de $\vec{M}'_u \times \vec{M}'_v$ est $\frac{D(x, y)}{D(u, v)}$. Il en résulte que:

$$\gamma = \frac{\epsilon}{H} \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \quad \text{et que} \quad a = \iint_S \epsilon H \frac{D(u, v)}{D(x, y)} \left| \frac{D(x, y)}{D(u, v)} \right| du dv$$

D'où on voit les conditions sur ϵ :

$$a = \iint_S H du dv$$

13+ Intégrale de surface:

Etant donné la fonction $g(u, v)$, par définition:

$$\iint_S g d\sigma = \iint_S g H du dv.$$

Cette expression est indépendante

du paramétrage de S . En effet si $u = u(\lambda, \mu)$ et $v = v(\lambda, \mu)$: $\vec{M}'_u \times \vec{M}'_v = (\vec{M}'_\lambda \times \vec{M}'_\mu) \frac{D(\lambda, \mu)}{D(u, v)}$ (refl. à une composante) et $H = \left| \frac{D(\lambda, \mu)}{D(u, v)} \right| H_i$

$$\text{d'où} \quad \iint_S g H du dv = \iint_{S_i} g H_i \left| \frac{D(\lambda, \mu)}{D(u, v)} \right| \left| \frac{D(\lambda, \mu)}{D(u, v)} \right| d\lambda d\mu$$

138 Formule de Stokes

Soit C une courbe fermée, sans points doubles, tracée sur une surface S et C_1 sa projection sur \mathbb{R}^2 . Soit $\vec{v}(n)$ une fonction vectorielle admettant des dérivées partielles continues sur S . Appelons $P Q R$ les composantes de $\vec{v}(n)$ et représentons S par $z = \varphi(x, y)$.

$$\int_C P dx = \int_{C_1} P[x, y, \varphi(x, y)] dx$$

Supposons C_1 décrite dans le sens direct, alors :

$$\int_{C_1} P(x, y, \varphi(x, y)) dx = \iint_S \left(\frac{\partial P}{\partial y} + \frac{\partial P}{\partial z} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} \right) dx dy$$

Où si $\vec{n}(\alpha \beta \gamma)$ désigne le vecteur unitaire de la normale à S en M dirigé vers le haut : $\frac{\alpha}{\varphi'_x} = \frac{\beta}{\varphi'_y} = \frac{\gamma}{-1}$

$$\text{d'où } \int_C P dx = - \iint_S (\gamma P'_y - \beta P'_z) \frac{dx dy}{\gamma} = \iint_S (\beta P'_z - \gamma P'_y) d\sigma$$

Le sens de parcours sur C étant direct par rapport au sens choisi pour \vec{n} .

En calculant de même $\int Q dy$ et $\int R dz$ il vient :

$$\boxed{\int_C R dx + Q dy + R dz = \iint_S [\alpha(R'_y - Q'_z) + \beta(P'_z - R'_x) + \gamma(Q'_x - P'_y)] d\sigma}$$

139 Intégrales triples

Soit une surface continue, sans points doubles, de l'espace euclidien, limitant un domaine Δ . On considère l'ensemble c des volumes des polyèdres contenu dans Δ et l'ensemble E des polyèdres contenant Δ . Δ est dit cubable si c et E sont adjacents. Son volume V est la borne commune à c et E .

vu posé, la théorie de l'intégrale triple se développe comme celle de l'intégrale double. (surface remplaçant planable et volume remplaçant aire).

Il y a deux formules de Fubini:

$$\iiint_A f \, dv = \iint_S dx \, dy \iint_{\ell_1}^{\ell_2} f \, dz = \int_a^b dx \iint_{S_x} f \, dy \, dz$$

En coordonnées cylindriques: (semi-polaire)

$$\iiint_A g \, dv = \int_c^d dz \iint_{S_z} f \, dx \, dy = \int_c^d dz \iint_{D_z} f |r| \, dr \, d\theta$$

En coordonnées sphériques: (polaris)

$$\begin{aligned} \iiint_A g \, dv &= \iint_D g |r| \, dr \, d\theta \, dz = \int_d^b d\theta \iint_{D_\theta} g |r| \, dr \, dz \\ &= \int_d^b d\theta \iint_{D_\theta} f \rho^2 |\cos\theta| \, dr \, d\phi = \iiint_D f \rho^2 |\cos\theta| \, d\rho \, d\theta \, d\phi \end{aligned}$$

140 Formule d'Ostrogradski:

En opérant comme pour la formule de Riemann:

$$\begin{aligned} \iiint_A \frac{\partial R}{\partial z} \, dv &= \iint_S R(x, y, \ell_2) \, dw - \iint_S R(x, y, \ell_1) \, dw \\ &= \iint_{S_2} R \gamma \, d\sigma - \iint_{S_1} R \gamma \, d\sigma \end{aligned}$$

\vec{n} chant sur S_1 et S_2 dirigé vers le haut, mais si \vec{n} est maintenant dirigé vers l'extérieur de la surface, la formule devient

$$\iint_{S_2} R \gamma \, d\sigma + \iint_{S_1} R \gamma \, d\sigma = \iint_S R \gamma \, d\sigma$$

On procédant de même pour P'_x et Q'_y il vient:

$$\boxed{\iiint_A (P'_x + Q'_y + R'_z) \, dv = \iint_S (P \alpha + Q \beta + R \gamma) \, d\sigma}$$

141 Interpretation vectorielle.

f étant une fonction de M , pourriez des dérivées nécessaires on pose

$$\vec{\text{grad}} f = f'_x \vec{i} + f'_y \vec{j} + f'_z \vec{k}$$

De même $\vec{v}(n)$ étant une fonction vectorielle de M on pose

$$\text{div } \vec{v} = P'_x + Q'_y + R'_z$$

$$\text{rot } \vec{v} = (R'_x - Q'_y) \vec{i} + (P'_z - R'_x) \vec{j} + (Q'_x - P'_y) \vec{k}$$

Ces éléments sont indépendants du repère orthonormé direct choisi : Pour le vérifier il suffit de considérer une rotation du trièdre de référence et d'expliquer le changement de repère. (Par exemple pour $\vec{\text{grad}} f$:

$$x = \alpha_1 \xi + \alpha_2 \eta + \alpha_3 \zeta$$

$$y = \beta_1 \xi + \beta_2 \eta + \beta_3 \zeta$$

$$z = \gamma_1 \xi + \gamma_2 \eta + \gamma_3 \zeta$$

f devient $\varphi(\xi, \eta, \zeta)$. Les nouvelles composantes de $\vec{\text{grad}} f$ sont

$$\alpha_1 f'_x + \beta_1 f'_y + \gamma_1 f'_z$$

$$\alpha_2 f'_x + \beta_2 f'_y + \gamma_2 f'_z$$

$$\alpha_3 f'_x + \beta_3 f'_y + \gamma_3 f'_z$$

Ce sont précisément $\varphi'_\xi, \varphi'_\eta, \varphi'_\zeta$)

Avec ces notations, les formules de Stokes et d'Ostrogradski s'écrivent:

$$\text{I} \quad \int_C \vec{v} \cdot d\vec{n} = \iint_S \text{rot } v \cdot \vec{n} \, d\sigma$$

$$\text{II} \quad \iint_S \vec{v} \cdot \vec{n} \, d\sigma = \iiint_D (\text{div } \vec{v}) \, dv$$

② est l'expression de la circulation de \vec{v} le long

② est l'expression du flux de \vec{v} à travers S.

142 Potentiel scalaire

Pour qu'un vecteur $\vec{v}(r)$ continûment différentiable sur un pavé fermé D soit un gradient il faut et il suffit que $\operatorname{rot} \vec{v} = \vec{0} \quad \forall M \in D$. La condition est nécessaire car $\operatorname{rot}(\operatorname{grad} f) = \vec{0}$. (référence aux composantes). Pour montrer qu'elle est suffisante donnons nous $\vec{v}(r)$ tel que $\operatorname{rot} \vec{v} = \vec{0}$ et cherchons

f solution du système: ① $\frac{\partial f}{\partial x} = P$

$$\textcircled{2} \quad \frac{\partial f}{\partial y} = Q$$

$$\textcircled{3} \quad \frac{\partial f}{\partial z} = R$$

L'hypothèse $\operatorname{rot} \vec{v} = \vec{0}$ se traduit par

$$\left\{ \begin{array}{l} \frac{\partial R}{\partial y} = \frac{\partial Q}{\partial z} \\ \frac{\partial P}{\partial z} = \frac{\partial R}{\partial x} \\ \frac{\partial Q}{\partial x} = \frac{\partial P}{\partial y} \end{array} \right.$$

De ① on tire $f = \int_{x_0}^x \varphi(\lambda, y, z) d\lambda + \psi(y, z)$

$$\begin{aligned} \text{D'où } \frac{\partial f}{\partial y} &= \int_{x_0}^x \frac{\partial P}{\partial y}(\lambda, y, z) d\lambda + \frac{\partial \psi}{\partial y} \\ &= \int_{x_0}^x \frac{\partial Q}{\partial z}(\lambda, y, z) d\lambda + \frac{\partial \psi}{\partial y} \\ &= Q(x, y, z) - Q(x_0, y, z) + \frac{\partial \psi}{\partial y} \end{aligned}$$

② Donne alors $\frac{\partial \psi}{\partial y} = Q(x_0, y, z)$ et

$$\psi = \int^{y_0} y Q(x_0, u, z) du + \psi(z)$$

$$\text{on en tire } \frac{\partial f}{\partial z} = \int_{x_0}^x \frac{\partial P}{\partial z}(\lambda, y, z) d\lambda + \int_{y_0}^y \frac{\partial Q}{\partial z}(x_0, u, z) du + \psi'$$

$$\begin{aligned}
 &= \int_{x_0}^x \frac{\partial R}{\partial x}(x y_3) dx + \int_{y_0}^y \frac{\partial R}{\partial u}(x_0 y_3) du + \psi'(3) \\
 &= R(x y_3) - R(x_0 y_3) + R(x_0 y_3) - R(x_0 y_0 3) + \psi'_3 \\
 &= R(x y_3)
 \end{aligned}$$

D'où $\psi'_3 = R(x_0 y_0 3)$

$$\psi = \int_{3_0}^3 R(x_0 y_0 \sigma) d\sigma + C$$

f est déterminé à une constante additive près.

f est la fonction de champ.

NB: (En physique on appelle généralement potentiel la fonction $-f$)

143 Circulation conservative:

Si $V(n)$ est un gradient considérons deux points

$M_0 M$ sur un arc orienté C joignant M_0 à M : on a

$$\int_C \vec{V} d\vec{n} = \int_C df = S(n) - S(n_0)$$

cette intégrale dépend seulement de n et n_0 et non de C . On dit que le champ $V(n)$ est à circulation conservative. Inversement si $V(n)$ est à circulation conservative on peut définir une fonction f par:

$$S(n) - S(n_0) = \int_{n_0 n} \vec{V}(u) d\vec{u}$$

Prenons pour n le point $(x y_0 z_0)$ n_0 étant $(x_0 y_0 z_0)$ et prenons pour arc $n_0 n$ le segment $M_0 M$: on a alors

$$S(n) - S(n_0) = \int_{x_0}^x P(x y_0 z_0) dx$$

et $\frac{\partial f}{\partial x} = P$. De même $\frac{\partial f}{\partial y} = Q$ $\frac{\partial f}{\partial z} = R$

V est donc le gradient de f .

(c) 144 Potentiel vecteur

Pour qu'un vecteur \vec{v}_n continûment différentiable sur un plan fermé D soit un rotационnel il faut et il suffit que $\operatorname{div} \vec{v} = 0$ quel que soit $n \in D$.

La condition est nécessaire car $\operatorname{div}(\operatorname{rot} \vec{w}) = 0$

Pour montrer qu'elle est suffisante, cherchons P, Q, R tel que

$$\left. \begin{array}{l} \text{(i)} \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} = P \\ \text{(ii)} \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} = Q \\ \text{(iii)} \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} = R \end{array} \right\} \text{avec } \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} = 0 \quad (4)$$

Cherchons une solution particulière en prenant $Q_1 = 0$

De (i) et (ii) on tire: $R_1 = \int_{y_0}^y P(x, u, z) du + \Psi(x, z)$

et $P_1 = - \int_{y_0}^y R(x, u, z) du + \Phi(x, z)$. En portant dans

$$(i) - \int_{y_0}^y \left[\frac{\partial R}{\partial z}(x, u, z) + \frac{\partial P}{\partial x}(x, u, z) \right] du + \frac{\partial Q}{\partial z} - \frac{\partial \Psi}{\partial x}$$

compte tenu de (4): $\int_{y_0}^y \frac{\partial Q}{\partial u}(x, u, z) du + \frac{\partial \Psi}{\partial z} - \frac{\partial \Phi}{\partial x} = 0$

$$\text{et } Q(x, y, z) - Q(x, y_0, z) + \frac{\partial \Psi}{\partial z} - \frac{\partial \Phi}{\partial x} = Q(x, y, z)$$

$$\text{Choisissons } \Psi = 0 : \Psi = \int_{y_0}^y Q(x, y, u) du$$

on obtient ainsi une solution \vec{w}_0

Toute autre solution \vec{w}_0 satisfait à $\operatorname{rot}(\vec{w} - \vec{w}_0) = \vec{0}$.

$\vec{w} - \vec{w}_0$ est un gradient arbitraire.

\vec{w} est dit potentiel vecteur du champ \vec{v}

145 Flux conservatifs:

Si $v(n)$ est un rotационnel, considérons un contour C et deux portions de surface S_1 et S_2 limitées à C .

en orientant C et les normales à S_1 et S_2 dans des sens correspondant :

$$\iint_{S_1} \vec{V} \cdot \vec{n} d\sigma - \iint_{S_2} \vec{V} \cdot \vec{n} d\sigma = \iiint_{\Delta} (\operatorname{div} \vec{V}) dr = 0$$

et

$$\iint_{S_1} \vec{V} \cdot \vec{n} d\sigma = \iint_{S_2} \vec{V} \cdot \vec{n} d\sigma$$

Le flux de \vec{V} à travers une portion de surface limitée à C , ne dépend que du contour C : il est conservatif.

Inversement si \vec{V} est un champ à flux conservatif il vérifie :

$$\iiint_{\Delta} (\operatorname{div} \vec{V}) dr = 0 \quad \forall \Delta \subseteq D$$

Si en un point de D on avait $(\operatorname{div} \vec{V}) \neq 0$ il existerait une boule Δ_0 de D sur laquelle $\operatorname{div} \vec{V}$ aurait un signe constant, et : $\iiint_{\Delta_0} (\operatorname{div} \vec{V}) dr \neq 0$ ce qui est contradictoire.

$(\operatorname{div} \vec{V})$ est donc nulle en tout point intérieur à D .

\vec{V} est un rotационnel.

146 Centres d'inertie:

Sur un domaine cubable de point générique P définissons une fonction continue $\mu(P)$ à valeur dans \mathbb{R}^+ décrivant un continu matériel de dimension 3.

μ est la masse spécifique de Δ en P . La masse d'une partie cubable S de Δ est par définition :

$$m(S) = \iiint_S \mu dr \quad \text{en particulier } M = m(\Delta) = \iiint_{\Delta} \mu dr.$$

soit P un point donné de Δ et S une partie cubable de Δ contenant P , ℓ son diamètre, m sa masse et v son volume. D'après la formule de la moyenne

(dont la démonstration s'étend aux intégrales multiples)

Il existe un point Q de S tel que $m = u(Q) \nu$,
 u étant continue :

$$\forall \varepsilon \in \mathbb{R}^+ \exists \eta \in \mathbb{R}^+ \quad \eta < \eta \Rightarrow |u(Q) - u(P)| < \varepsilon$$

ce qui montre que $\frac{m}{\nu} \rightarrow u(P)$ quand $\nu \rightarrow 0$.

Lorsque n points A_i sont affectés de coefficients
 m_i de \mathbb{R}^+ on les dit materiels. m_i est la masse de A_i .

Le barycentre G des A_i est le centre d'inertie des A_i :

On sait que O étant un point quelconque de l'espace
et si $\eta = \sum m_i > 0$: $\eta \overrightarrow{OG} = \sum m_i \overrightarrow{OA_i}$

Par extension ce centre d'inertie d'un continu matériel
sera défini par $M \overrightarrow{OG} = \iiint \overrightarrow{OP} u \, dv$

(on voit immédiatement que G ne dépend pas de O)

On définit de la même façon les éléments d'inertie
d'une plaque ou d'un fil (continu matériel à deux
ou une dimension) en remplaçant les intégrales triples
par des intégrales de surface ou des intégrales curvilignes.

147 Moment d'inertie.

Etant donné un solide constitué de n points ma-
teriels A_i de masse m_i on appelle moment d'inertie
de ce solide par rapport à un point O , une droite S , ou
un plan P , l'expression: $I = \sum_i m_i r_i^2$ où
 r_i désigne la distance de A_i à O , S ou P .

Le repère $Oxyz$ étant orthonormé on a immédiatement:

$$I_O = I_{xoy} + I_{yoz} + I_{zox}$$

$$I_{Oz} = I_{xoz} + I_{yoz}$$

$$I_0 = \frac{1}{2} (I_{0x} + I_{0y} + I_{0z})$$

Si $G(xyz)$ est un repère orthorégulé ayant pour origine le centre d'inertie du solide et où D est la droite d'équation $D \mid \begin{array}{l} y=0 \\ x=a \end{array}$

$$I_0 = \sum_i m_i [(x_i - a)^2 + y_i^2] = \sum_i m_i (x_i^2 + y_i^2) + a^2 \sum_i m_i - 2a \sum_i m_i a$$

$$\boxed{I_0 = I_{G_3} + Ma^2} \quad (\text{Huyghens})$$

On établit la définition du moment d'inertie à un solide matériel continu Δ en posant:

$$\boxed{I = \iiint_{\Delta} r^2 u \, dv}$$

Les relations obtenues subsistent.

148 Champs centraux.

Un champ $\vec{V}(n)$ est dit central s'il existe un point O tel que $\vec{V}(n)$ soit colinéaire à ON . Si \vec{u} est le vecteur unitaire de OM , $\vec{V}(n) = f(n) \vec{u}$

En coordonnées polaires d'origine O :

$$\vec{V} \, d\vec{n} = f \vec{u} (p d\vec{u} + \vec{u} dp) = f \cdot dp$$

Pour que $\vec{V}(n)$ soit un champ de gradient, il faut et il suffit que $\vec{V} \, d\vec{n}$ soit une différentielle totale, donc que f soit fonction de p seule.

150 Angles solides:

Considérons une surface S limitée à un contour fermé C et supposons que quel que soit $M \in S$ on ne recoupe pas S . Orientons la normale \vec{n} en M

à s de Sacon que l'angle θ (\vec{r}_n, \vec{OM}) soit aigu.

Soit P l'intersection de la demi-droite OM avec la sphère de centre O et de rayon 1, et Σ le lieu de P .

Posons $\rho = OM$

$$\omega = \iint \frac{\cos \theta}{\rho^2} d\sigma$$

$$\text{D'où } \omega = \iint_S \frac{\vec{OM}}{\rho^3} \cdot \vec{n} d\sigma$$

ω est le flux du vecteur $\frac{\vec{OM}}{\rho^3}$ à travers S , or d'après le paragraphe précédent \vec{V}_n est un gradient. Soit Δ le domaine compris entre S et Σ et intérieur au cone de sommet O et de directrice C .

Le flux de $\vec{V} = \frac{\vec{OM}}{\rho^3}$ à travers la surface conique qui limite Δ est nul : le flux de \vec{V} à travers Σ est $\iint_{\Sigma} d\sigma = \tau$. Donc selon le théorème de la divergence

$$\omega - \tau = 0 \quad \text{et} \quad \boxed{\omega = \tau}$$

ω est l'angle solide de S relativement à O : pour l'évaluer on pourra calculer τ .

151 Vitesse aéolaire:

Considérons un point mobile $M(t)$ et supposons que son accélération $\vec{\gamma}$ soit colinéaire à \vec{OM} : \vec{v} désignant la vitesse de M , posons $\vec{G} = \vec{OM} \wedge \vec{v}$ (moment du vecteur vitesse au point O au moment cinématique).

On a :

$$\frac{d\vec{G}}{dt} = \vec{OM} \wedge \vec{\gamma} + \vec{v} \wedge \vec{v} = \vec{0}$$

Donc \vec{G} est sixe.

* Si $\vec{G} = \vec{0}$, \vec{r} est constamment colinéaire à \vec{OM} . Soit M_0 et V_0 la position et la vitesse de M à l'instant t_0 .
Dans un repère $Oxyz$, $\frac{x'}{x} = \frac{y'}{y} = \frac{z'}{z_0}$. En intégrant
il vient $\frac{x}{x_0} = \frac{y}{y_0} = \frac{z}{z_0}$. La trajectoire est portée par
une droite issue de O

* Si $\vec{G} \neq \vec{0}$, M se déplace dans le plan perpendiculaire en O à \vec{G} : on coordonnées polaires dans ce plan.
 $2\rho\dot{\theta}' + \rho\ddot{\theta}'' = 0$ donc $\rho^2\ddot{\theta}' = \text{cte}$

On si $A(t)$ désigne l'aire balayée par \vec{OM} entre les instants t_0 et t : $\frac{dA}{dt} = \frac{1}{2}\rho^2\ddot{\theta}'$

$\frac{dA}{dt}$ s'appelle la vitesse angulaire de M. Elle est constante et réciproquement si $\frac{dA}{dt} = \text{cte}$
l'accélération est centrale.

A est une fonction croissante de $t - t_0$. On dit que le mouvement suit la loi des Aires.

1972 day 2 am
 102.50 is maximum deflection due to $\frac{M}{E}$ is *
 at distance 20 M so ratio of deflection due to $\frac{M}{E}$ is
 deflection due to $\frac{M}{E} = \frac{M}{E} = \frac{M}{E}$ + $\frac{M}{E}$ + $\frac{M}{E}$ + $\frac{M}{E}$
 and adding the deflections due to $\frac{M}{E} = \frac{M}{E} = \frac{M}{E}$ due to 4
 0 m each span gives
 similar though much smaller magnitude as $M/E = 0.12$ +
 making the overall deflection combination due to $\frac{M}{E}$ is 0. m
 due to $\frac{M}{E}$ and $\sigma = 0.9 + 0.95$
 and since the sag required is 1.5 m (4) is
 $1.5 = \frac{f_0}{48} = f_0$ is the deflection
 due to maximum load is $f_0 = \frac{1.5}{48}$
 $f_0 = \frac{1.5}{48} = f_0$ is the deflection
 due to maximum load is $f_0 = \frac{1.5}{48}$

Complément I.

Démonstration du théorème de D'Alembert.

① Lemme: Soit $P(z) = \sum a_i z^i$ un polynôme sur \mathbb{C} . Si $P(z_0)$ est différent de 0, il existe des valeurs z , aussi voisine de z_0 qu'on le veut pour lesquelles $|P(z)| < |P(z_0)|$. On peut supposer $z_0 = 0$, sinon on pose $z = z_0 + z'$. On a donc $a_0 \neq 0$. Écrivons :

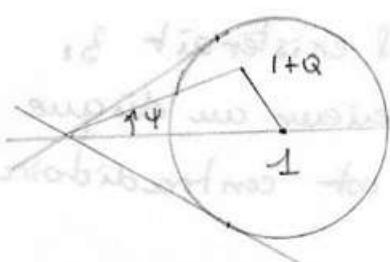
$$P(z) = a_0 \left[1 + \frac{a_p}{a_0} z^p P(1+Q(z)) \right]$$

a_p étant le second coefficient non nul, et soit r le module et l'argument de z . Si $r < 1$, et si k désigne le maximum des modules des coefficients de Q ;

$$|Q(z)| = \left| \frac{a_{p+1}}{a_p} z + \dots + \frac{a_n}{a_p} z^{n-p} \right| < (n-p) k r$$

Si on prend $r < \frac{1}{2(n-p)k}$. Il vient $|Q(z)| < \frac{1}{2}$

D'où $\frac{1}{2} < |1 + Q(z)| < \frac{3}{2}$. On peut choisir $\psi = \arg\{1+Qz\}$ de sorte que $-\frac{\pi}{6} < \psi < \frac{\pi}{6}$ et $|\psi| < \frac{\pi}{6}$



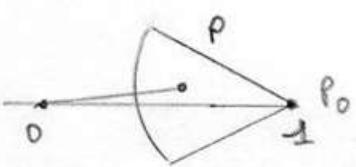
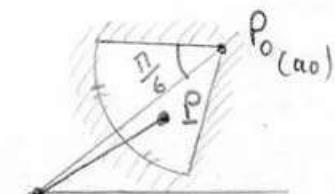
$$\text{Posons : } \left| \frac{a_p}{a_0} \right| = u \quad \arg \frac{a_p}{a_0} = \varphi_0$$

$$|1 + Q(z)| = \lambda$$

L'expression $u = \frac{a_p}{a_0} z^p [1 + Q(z)]$ a pour module $\lambda u r^p$ et l'un de ses arguments est $\varphi_0 + \psi + p\alpha$.

Choisissons r assez petit pour que $\lambda u r^p < \frac{3}{2} u r^p < \frac{1}{2}$ soit $r^p < \frac{1}{3\lambda u}$ et prenons $\alpha = \frac{\pi - \varphi_0}{p}$. u sera de la forme :

$$u = -h(\cos \psi + i \sin \psi) \text{ avec } h < \frac{1}{2}$$



$\alpha < \varphi_0$. On a bien trouvé des valeurs de z pour lesquelles $|P(z)| < |P(z_0)|$.

④ Démonstration du théorème :

Si $a_0 = 0$ le théorème est trivial.

Si $a_0 \neq 0$ on peut trouver R tel que $|P(R_0)| > |a_0|$.

En effet $P(z) = a_n z^n \left(1 + \frac{a_{n-1}}{a_n} \frac{1}{z} + \dots + \frac{a_0}{a_n} \frac{1}{z^n}\right)$ et

si $M = \sup \left| \frac{a_j}{a_n} \right|$ en prenant $R > 2n+1$ il vient:

$$|P(z)| > |a_n| R^n \left(1 - M \frac{1}{R^{n-1}}\right)$$

$$|P(R_0)| > |a_n| R^n \left(1 - \frac{M}{R-1}\right) > \frac{1}{2} |a_n| R^n$$

Il suffit d'assurer $R^n > 2 \left| \frac{a_0}{a_n} \right|$

R étant ainsi défini, $P(z)$ est une fonction continue des 2 variables (x, y) sur le disque fermé $x^2 + y^2 \leq R^2$. Il en est de même de $|P(z)|$. $|P(z)|$ atteint donc son minimum en un point z_0 de ce disque; eh, comme ce minimum est inférieur ou égal à $|P(0)| = |a_0|$ le minimum n'est certainement atteint en un point de la frontière: z_0 est donc strictement intérieur au disque.

D'après le lemme si $|P(z_0)| \neq 0$ il existerait z_1 aussi bien en voisin de z_0 , extérieur au disque tel que $|P(z_1)| < |P(z_0)|$ ce qui est contradictoire. z_0 est donc racine de P .

Complements II

Bibliographie.

- * Bourbaki: "Éléments de Mathématiques"
Topologie générale (Hermann)
 - Pisot - Zamansky. "Mathématiques générales" (Dunod)
 - Lichnevowicz: "Algèbre et Analyse linéaire" (Masson)
n^o: § Intégrales multiples
 - Valiron: "Cours d'Analyse" (Masson)
Théorie des fonctions.
Équations fonctionnelles et Applications
 - Garnier: Cinématique (Gauthier-Villars)
Tome I
Tome II: (Roulements et girations)
-

line II (fragment of Diaper)

line I

Formulas: *coquimboides* (Geogre - nigrina)

schroederi (var. *schroederi* of *Maischera*)
spicata sp. *spicata*

Aggregates: *rotunda* sp. *rotunda* (Lindau)

or a simple aggregate

Fluviatiles: *volvulus* sp. *volvulus* (var. *volvulus*)

Top - common: " *argenteostriatus* *longulus*" (D'Orbigny)

obsoleta *decurta* (Lindau)

* *pompeii* *decorata* sp. *decorata*

Proterozoic:

metabasalite II

