

*Aix-Marseille Université
Institut Universitaire de Technologie
Département Réseaux et Télécommunications*

INTÉGRATION ET ÉQUATIONS DIFFÉRENTIELLES

Contents

1	Intégration	5
1.1	Intégrale définie	5
1.1.1	Fonction intégrable	5
1.1.2	Propriétés de l'intégrale	6
1.1.3	Primitive	9
1.2	Calcul d'intégrales finies	11
1.2.1	Calcul à l'aide de primitives	11
1.2.2	Méthodes générales	11
1.2.3	Une méthode naturelle : la linéarisation	12
1.2.4	Intégration des fractions rationnelles	13
1.2.5	Intégration de fractions rationnelles des fonctions circulaires	13
1.3	Extension de la notion d'intégrale	14
1.3.1	Intégration d'une fonction non bornée	14
1.3.2	Intégration sur $[a, +\infty[$	16
2	Équations différentielles	19
2.1	Généralités	19
2.1.1	Notion d'équation différentielle	19
2.1.2	Solution d'une équation différentielle	19
2.2	Équations différentielles du premier ordre	20
2.2.1	Équations différentielles linéaires	20
2.2.2	Équations à variables séparables	24
2.3	Équations différentielles du second ordre	25
2.3.1	Équation différentielle du second ordre se ramenant au premier ordre	25
2.3.2	Équation différentielle linéaire du second ordre	26

Chapter 1

Intégration

1.1 Intégrale définie

1.1.1 Fonction intégrable

Soient a, b deux réels tels que $a < b$ et f une fonction définie et bornée sur $[a, b]$.

Sommes de Darboux

Considérons une subdivision $\sigma = \{x_0, x_1, \dots, x_n\}$ de $[a, b]$ telle que

$$a = x_0 < x_1 < x_2 < \dots < x_{n-1} < x_n = b.$$

Le diamètre de σ est, par définition, la longueur maximale entre deux points x_i consécutifs :

$$\delta(\sigma) = \max_{i \in \{0, 1, \dots, n-1\}} (x_{i+1} - x_i).$$

Dans la suite, la subdivision σ considérée sera toujours choisie de telle façon que $\delta(\sigma) \rightarrow 0$ lorsque $n \rightarrow \infty$. Remarquons maintenant que la fonction f , qui est supposée bornée sur $[a, b]$, possède une borne inférieure m_i et une borne supérieure M_i sur chaque intervalle $[x_i, x_{i+1}]$, $i \in \{0, 1, \dots, n-1\}$:

$$m_i = \inf_{x \in [x_i, x_{i+1}]} f(x), \quad M_i = \sup_{x \in [x_i, x_{i+1}]} f(x).$$

On peut ainsi définir les "sommes de Darboux" $s(f, \sigma)$ et $S(f, \sigma)$ associées à f et σ :

$$\underbrace{\sum_{i=0}^{n-1} (x_{i+1} - x_i) m_i}_{s(f, \sigma)} \leq \underbrace{\sum_{i=0}^{n-1} (x_{i+1} - x_i) M_i}_{S(f, \sigma)}.$$

Critère d'intégrabilité

La fonction f est dite intégrable sur $[a, b]$ si $\lim_{\delta(\sigma) \rightarrow 0} s(f, \sigma) = \lim_{\delta(\sigma) \rightarrow 0} S(f, \sigma) = I_f$.

La limite commune I_f , quand elle existe, de $s(f, \sigma)$ et $S(f, \sigma)$ lorsque $\delta(\sigma)$ tend vers 0, s'appelle "intégrale de

f sur $[a, b]$ ” ou “somme de f sur $[a, b]$ ”. On la note :

$$I_f = \int_a^b f(x)dx.$$

Le réels a et b s'appellent respectivement “borne inférieure” et “borne supérieure” de l'intégrale. Ayant fait le choix de subdivisions σ telles que $\delta(\sigma) \rightarrow 0$ lorsque $n \rightarrow \infty$, on peut donc écrire :

$$\int_a^b f(x)dx = \lim_{n \rightarrow +\infty} \left(\sum_{i=0}^{n-1} (x_{i+1} - x_i)m_i \right) = \lim_{n \rightarrow +\infty} \left(\sum_{i=0}^{n-1} (x_{i+1} - x_i)M_i \right),$$

et, pour toute subdivision σ de $[a, b]$, on vérifie que

$$s(f, \sigma) \leq \int_a^b f(t)dt \leq S(f, \sigma).$$

Permutation des bornes inférieure et supérieure

Jusqu'ici, on n'a défini que les intégrales dont la borne inférieure a est plus petite que la borne supérieure b . Pour s'affranchir de cette limitation, on pose simplement :

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

Classe de fonctions intégrables

Il n'est pas facile de caractériser complètement l'ensemble de toutes les fonctions intégrables sur $[a, b]$. Néanmoins, on peut démontrer le résultat suivant :

THÉORÈME 1

- Une fonction monotone sur $[a, b]$ est intégrable sur $[a, b]$,
- Une fonction continue sur $[a, b]$ est intégrable sur $[a, b]$.

1.1.2 Propriétés de l'intégrale

Interprétation géométrique

Il découle directement de la définition de l'intégrale de f sur $[a, b]$ que $\int_a^b f(x)dx$ est l'aire algébrique¹ de la portion de plan située entre la courbe $y = f(x)$ et les droites d'équations respectives $y = 0$, $x = a$ et $x = b$. La propriété d'additivité des aires permet alors d'écrire la “relation de Chasles” :

$$\forall c \in [a, b], \int_a^b f(x)dx = \int_a^c f(x)dx + \int_c^b f(x)dx$$

¹Par “aire algébrique” il faut comprendre que l'intégrale de f sur $[a, b]$ peut être négative si l'aire géométrique (toujours comptée positivement) de la portion de plan située en dessous de $y = 0$ est supérieure à celle de la portion de plan située au dessus de $y = 0$.

Conséquence : intégration d'une fonction discontinue. Supposons que f soit continue en tout point de $[a, b]$ sauf en le point $c \in]a, b[$ en lequel elle possède une limite à gauche et une limite à droite finies.

On peut donc prolonger la restriction de la fonction f à l'intervalle $[a, c]$, $f|_{[a,c]}$, en une fonction continue sur $[a, c]$ en posant $f|_{[a,c]}(c) = \lim_{x \rightarrow c^-} f(x)$. La fonction ainsi prolongée est continue, donc intégrable sur $[a, c]$.

De même, la restriction de la fonction f à l'intervalle $[c, b]$, $f|_{[c,b]}$, se prolonge en une fonction continue sur $[c, b]$ en posant $f|_{[c,b]}(c) = \lim_{x \rightarrow c^+} f(x)$. La fonction ainsi prolongée est continue, donc intégrable sur $[c, b]$.

On définit alors l'intégrale de f sur $[a, b]$ en posant :

$$\int_a^b f(x)dx = \int_a^c f|_{[a,c]}(x)dx + \int_c^b f|_{[c,b]}(x)dx.$$

Avec cette définition, on voit notamment que la valeur de $\int_a^b f(x)dx$ ne dépend pas de la valeur de $f(c)$ mais de $\lim_{x \rightarrow c^-} f(x)$ et $\lim_{x \rightarrow c^+} f(x)$ seulement.

Linéarité de l'intégrale

En revenant à la définition de l'intégrale, on montre facilement que

$$\begin{aligned} \int_a^b (f + g)(x)dx &= \int_a^b f(x)dx + \int_a^b g(x)dx \\ \int_a^b (\lambda f)(x)dx &= \lambda \int_a^b f(x)dx, \lambda \in \mathbb{R} \end{aligned}$$

pour toutes fonctions intégrables f et g .

Signe de l'intégrale

Supposons que $f(x) \geq 0$ pour tout $x \in [a, b]$. On a donc $m_i = \inf_{x \in [x_i, x_{i+1}]} f(x) \geq 0$ pour toute subdivision $\sigma = \{x_0 = a, x_1, \dots, x_n = b\}$ de $[a, b]$. Par suite, $s(f, \sigma) = \sum_{i=0}^{n-1} \underbrace{(x_{i+1} - x_i)}_{>0} \underbrace{m_i}_{\geq 0} \geq 0$, donc, comme

$\int_a^b f(x)dx \geq s(f, \sigma)$, on en déduit :

$$(\forall x \in [a, b], f(x) \geq 0) \implies \int_a^b f(x)dx \geq 0$$

Conséquences.

Comparaison :
$$(\forall x \in [a, b], f(x) \leq g(x)) \implies \left(\int_a^b f(x)dx \leq \int_a^b g(x)dx \right)$$

Pour le voir, il suffit d'appliquer l'implication précédente à la fonction $x \mapsto g(x) - f(x)$ puis d'utiliser la linéarité de l'intégrale.

Valeur absolue: $\boxed{\left| \int_a^b f(x) dx \right| \leq \int_a^b |f(x)| dx}$

En effet, pour tout $x \in [a, b]$, on a $-|f(x)| \leq f(x) \leq |f(x)|$, donc, en intégrant cette double inégalité entre a et b , il vient, compte tenu du résultat précédent,

$$-\int_a^b |f(x)| dx \leq \int_a^b f(x) dx \leq \int_a^b |f(x)| dx,$$

ce qui démontre bien le résultat.

Attention : même si la fonction f n'est pas identiquement nulle sur $[a, b]$, l'hypothèse " $f(x) \geq 0$ pour tout $x \in [a, b]$ " n'assure pas, en général, que $\int_a^b f(x) dx > 0$. En effet, la fonction positive sur $[-1, 1]$ suivante

$$f(x) = \begin{cases} 0 & \text{si } x \in [-1, 1] \setminus \{0\} \\ 1 & \text{si } x = 0, \end{cases}$$

n'est pas identiquement nulle sur $[-1, 1]$ bien que $\int_{-1}^1 f(x) dx = \int_{-1}^0 f(x) dx + \int_0^1 f(x) dx = 0$. Dans ce contre-exemple, on remarque que la fonction considérée n'est pas continue en $x = 0$.

Par contre, avec une hypothèse de continuité, on assure l'implication suivante :

$$\left. \begin{array}{l} f \text{ n'est pas identiquement nulle sur } [a, b] \\ \forall x \in [a, b], f(x) \geq 0 \\ f \text{ est continue sur } [a, b] \end{array} \right\} \implies \left(\int_a^b f(x) dx > 0 \right).$$

En effet, si f est positive et n'est pas identiquement nulle sur $[a, b]$, il existe $c \in [a, b]$ tel que $f(c) > 0$. Choisissons maintenant $\varepsilon = \frac{f(c)}{2} > 0$. La fonction f est continue en $x = c$, donc il existe $\alpha > 0$ tel que

$$\forall x \in [a, b] \cap [c - \alpha, c + \alpha], |f(x) - f(c)| < \varepsilon.$$

Quitte à remplacer $c - \alpha$ par a ou $c + \alpha$ par b , supposons que $a \leq c - \alpha$ et $c + \alpha \leq b$. On a ainsi, pour tout $x \in [c - \alpha, c + \alpha] \subset [a, b]$,

$$f(x) = f(c) + (f(x) - f(c)) \geq f(c) - \underbrace{|f(x) - f(c)|}_{< \frac{f(c)}{2}} > \frac{f(c)}{2} > 0.$$

Ainsi,

$$\int_{c-\alpha}^{c+\alpha} f(x) dx \geq \underbrace{\int_{c-\alpha}^{c+\alpha} \frac{f(c)}{2} dx}_{\alpha f(c)} > 0.$$

Par ailleurs, comme

$$\int_a^b f(x) dx = \underbrace{\int_a^{c-\alpha} f(x) dx}_{\geq 0} + \int_{c-\alpha}^{c+\alpha} f(x) dx + \underbrace{\int_{c+\alpha}^b f(x) dx}_{\geq 0},$$

on voit bien que

$$\int_a^b f(x) dx \geq \int_{c-\alpha}^{c+\alpha} f(x) dx > 0.$$

Formule de la moyenne

THÉORÈME 2 – Si f est continue sur $[a, b]$, il existe $c \in [a, b]$ tel que

$$\frac{1}{b-a} \int_a^b f(x) dx = f(c).$$

Le réel $\frac{1}{b-a} \int_a^b f(x) dx$ est appelé valeur moyenne de f sur $[a, b]$.

Démonstration. Comme f est continue sur $[a, b]$, la fonction f possède, en vertu du théorème 6 du chapitre “Limites et continuité”, une borne inférieure m ainsi qu’une borne supérieure M sur $[a, b]$:

$$\forall x \in [a, b], m \leq f(x) \leq M.$$

En intégrant cette double inégalité entre a et b , il vient alors

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

soit, en divisant par $\frac{1}{b-a} > 0$:

$$m \leq \frac{1}{b-a} \int_a^b f(x) dx \leq M.$$

Or, f étant continue sur $[a, b]$, le théorème précédemment cité garantit que tout point $\mu \in [m, M]$ est l’image d’au moins un $x \in [a, b]$. Par suite, il existe $c \in [a, b]$ tel que

$$f(c) = \frac{1}{b-a} \int_a^b f(x) dx. \blacksquare$$

1.1.3 Primitive

Définition

La fonction f étant toujours supposée intégrable sur $[a, b]$, on appelle “primitive de f sur $[a, b]$ ” toute fonction F dérivable vérifiant

$$\forall x \in [a, b], F'(x) = f(x).$$

Si f possède une primitive F_0 sur $[a, b]$, alors, pour tout réel C , il est clair que la fonction $F(x) = F_0(x) + C$ est également une primitive de f sur $[a, b]$. Réciproquement, toute primitive F de f sur $[a, b]$ satisfaisant $(F - F_0)'(x) = 0$ pour tout $x \in [a, b]$, la fonction $x \mapsto (F - F_0)(x)$ est constante sur $[a, b]$, donc

$$\forall x \in [a, b], F(x) = F_0(x) + \underbrace{(F(a) - F_0(a))}_C.$$

Ceci montre que toutes les primitives de f sur $[a, b]$ se déduisent de F_0 par l’addition d’une constante.

Intégrale fonction de sa borne supérieure

Soit $x \in [a, b]$. La fonction f , intégrable sur $[a, b]$, est a fortiori intégrable sur l'intervalle $[a, x]$. Cela permet de définir la fonction

$$\begin{aligned} \varphi : [a, b] &\rightarrow \mathbb{R} \\ x &\mapsto \int_a^x f(t) dt. \end{aligned}$$

THÉORÈME 3 – La fonction φ est continue sur $[a, b]$.

Lorsque f est de plus continue sur $[a, b]$, φ est dérivable sur $[a, b]$, et :

$$\forall x \in [a, b], \varphi'(x) = f(x).$$

Démonstration. Soit $x_0 \in [a, b]$. Pour tout $x \in [a, b]$, la relation de Chasles montre que

$$\varphi(x) - \varphi(x_0) = \int_{x_0}^x f(t) dt.$$

La fonction f étant supposée bornée sur $[a, b]$, posons $M_1 = \sup_{t \in [a, b]} |f(t)|$. On a donc

$$|\varphi(x) - \varphi(x_0)| \leq \left| \int_{x_0}^x |f(t)| dt \right| \leq M_1 |x - x_0| \xrightarrow{x \rightarrow x_0} 0.$$

Par suite, on a montré que $\varphi(x) \xrightarrow{x \rightarrow x_0} \varphi(x_0)$ et donc que $x \mapsto \varphi(x)$ est continue en x_0 .

Si f est de plus continue sur $[a, b]$, et donc sur $[x_0, x]$, la formule de la moyenne s'applique sur l'intervalle $[x_0, x]$: il existe $c_x \in [x_0, x]$ tel que

$$\frac{1}{x - x_0} \underbrace{\int_{x_0}^x f(t) dt}_{\varphi(x) - \varphi(x_0)} = f(c_x).$$

Faisons tendre maintenant x vers x_0 . Comme c_x appartient à $[x_0, x]$, on voit que $c_x \rightarrow x_0$ et que $f(c_x) \rightarrow f(x_0)$ car f est continue en x_0 . L'égalité précédente implique donc :

$$\lim_{x \rightarrow x_0} \frac{\varphi(x) - \varphi(x_0)}{x - x_0} = \lim_{x \rightarrow x_0} f(c_x) = f(x_0),$$

ce qui montre que φ est dérivable en x_0 de nombre dérivé $f(x_0)$. ■

Cas d'une fonction continue

Le théorème 3 assure en fait que toute fonction continue possède des primitives, à savoir $F_C : x \mapsto \varphi(x) + C$ pour tout $C \in \mathbb{R}$.

Ainsi, F étant une primitive de f sur $[a, b]$, il existe un réel C tel que :

$$\forall x \in [a, b], F(x) = \underbrace{\int_a^x f(t) dt}_{\varphi(x)} + C.$$

Comme $\varphi(a) = 0$, on a en fait $C = F(a)$. En prenant ensuite $x = b$, il vient finalement

$$\int_a^b f(t)dt = F(b) - F(a),$$

ce qui montre que le calcul de l'intégrale $\int_a^b f(t)dt$ se ramène ici à celui d'une primitive F de la fonction f .

1.2 Calcul d'intégrales finies

1.2.1 Calcul à l'aide de primitives

L'existence de primitives $x \mapsto F(x) + C$ sur $[a, b]$ de la fonction f permet de ramener le calcul de l'intégrale $\int_a^b f(t)dt$ à celui de $F(b) - F(a)$. Il est donc utile de dresser la liste des primitives (quand elles existent) des principales fonctions usuelles.

$\int x^\alpha dx = \frac{x^{\alpha+1}}{\alpha+1}, \alpha \neq -1$	$\int \frac{dx}{x} = \ln x + C$
$\int \sin x dx = -\cos x + C$	$\int \cos x dx = \sin x + C$
$\int \frac{dx}{\sin^2 x} = -\frac{1}{\tan x} + C$	$\int \frac{dx}{\cos^2 x} = \tan x + C$
$\int \frac{dx}{\sqrt{1-x^2}} = \arcsin x + C$	$\int \frac{dx}{1+x^2} = \arctan x + C$
$\int a^x dx = \frac{a^x}{\ln a} + C, a \in \mathbb{R}_+^* \setminus \{1\}$	$\int \ln x dx = x \ln x - x + C$
$\int \frac{dx}{\sqrt{1+x^2}} = -\ln(\sqrt{x^2+1} - x) + C$	$\int \frac{dx}{\sqrt{x^2-1}} = \ln(\sqrt{x^2-1} + x) + C$
$\int \frac{dx}{1-x^2} = \frac{1}{2} \ln\left(\left \frac{1+x}{1-x}\right \right) + C$	$\int \operatorname{ch} x dx = \operatorname{sh} x + C$

1.2.2 Méthodes générales

Intégration par parties

Soient u et v deux fonctions de classe C^1 sur $[a, b]$.

Le produit $uv : x \mapsto u(x)v(x)$ est donc dérivable sur $[a, b]$ et pour tout $x \in [a, b]$, on a :

$$(uv)'(x) = u'(x)v(x) + u(x)v'(x).$$

Comme toutes les fonctions de cette égalité sont continues sur $[a, b]$, on peut l'intégrer entre a et b :

$$\underbrace{\int_a^b (uv)'(x)dx}_{u(b)v(b)-u(a)v(a)} = \int_a^b u'(x)v(x)dx + \int_a^b u(x)v'(x)dx,$$

ce qui s'écrit également :

$$\boxed{\int_a^b u(x)v'(x)dx = u(b)v(b) - u(a)v(a) - \int_a^b u'(x)v(x)dx}$$

Cette formule, très utile, est connue sous le nom de "formule d'intégration par parties".

Changement de variables

Soient f une fonction intégrable sur $[a, b]$ et φ une fonction de classe C^1 de $[\alpha, \beta]$ sur $[a, b]$ (ce qui signifie que φ est une surjection de $[\alpha, \beta]$ sur $[a, b]$, c'est-à-dire que tout réel $x \in [a, b]$ possède -au moins- un antécédent $t \in [\alpha, \beta]$ vérifiant $x = \varphi(t)$) telle que

$$\begin{cases} a = \varphi(\alpha), \\ b = \varphi(\beta). \end{cases}$$

Dans le calcul de l'intégrale $\int_a^b f(x)dx$ on considère que la variable d'intégration x est une fonction de la nouvelle variable t en "posant" $x = \varphi(t)$, ce qui est cohérent car, vu les hypothèses faites sur la fonction φ , x décrit bien l'intervalle d'intégration $[a, b]$ lorsque t décrit $[\alpha, \beta]$. On a donc formellement :

$$dx = \frac{dx}{dt}dt = \varphi'(t)dt,$$

ce qui implique la "formule de changement de variable" :

$$\boxed{\int_a^b f(x)dx = \int_\alpha^\beta f[\varphi(t)]\varphi'(t)dt}$$

1.2.3 Une méthode naturelle : la linéarisation

L'intégrale étant linéaire, on peut parfois ramener le calcul d'une intégrale donnée à celui de la somme d'intégrales plus simples à exprimer.

Exemples.

Intégration des polynômes. Si $P(x) = \sum_{i=0}^n a_i x^i$ pour a_0, a_1, \dots, a_n appartenant à \mathbb{R} , on a

$$\int_a^b P(x)dx = \int_a^b \left(\sum_{i=0}^n a_i x^i \right) dx = \sum_{i=0}^n a_i \underbrace{\int_a^b x^i dx}_{\frac{1}{i+1}[x^{i+1}]_a^b}.$$

Intégration de $\sin^2 x$. On utilise la formule de linéarisation $\sin^2 x = \frac{\cos(2x)-1}{2}$, de sorte que

$$\int_a^b \sin^2 x dx = \frac{1}{2} \left\{ \underbrace{\int_a^b \cos(2x) dx}_{\frac{1}{2} [\sin(2x)]_a^b} - \underbrace{\int_a^b dx}_{[x]_a^b} \right\}.$$

1.2.4 Intégration des fractions rationnelles

Une fois la fraction rationnelle $R(x)$ décomposée en éléments simples, le calcul de $\int_a^b R(x) dx$ se ramène à celui de primitives du type

$$\int \frac{dx}{(x-\alpha)^m} \quad \text{et} \quad \int \frac{x+a}{[(x-\alpha)^2 + \omega^2]^m} dx, \quad \omega > 0.$$

Pour les pôles de première espèce, le problème est réglé car :

$$\int \frac{dx}{(x-\alpha)^m} = \begin{cases} \frac{1}{1-m} \frac{1}{(x-\alpha)^{m-1}} + C & \text{si } m \neq 1 \\ \ln|x-\alpha| + C & \text{si } m = 1, \end{cases}$$

Pour les pôles de seconde espèce, il est commode de faire le changement de variable $x - \alpha = \omega t$, de sorte que

$$\int \frac{x+a}{[(x-\alpha)^2 + \omega^2]^m} dx = \frac{1}{\omega^{2m-1}} \int \frac{tdt}{(t^2+1)^m} + \frac{\alpha-a}{\omega^{2m}} \int \frac{dt}{(t^2+1)^m}.$$

Pour la première intégrale de cette somme, on a :

$$\int \frac{tdt}{(t^2+1)^m} = \begin{cases} \frac{1}{2} \frac{(1+t^2)^{-m+1}}{-m+1} + C & \text{si } m \neq 1 \\ \frac{1}{2} \ln(1+t^2) + C & \text{si } m = 1, \end{cases}$$

et pour la seconde, il convient d'effectuer le changement de variable $t = \tan \varphi$ (car cela entraîne $dt = (1 + \tan^2 \varphi) d\varphi$):

$$\int \frac{dt}{(t^2+1)^m} = \int \frac{d\varphi}{(1+\tan^2 \varphi)^{m-1}} = \int \cos^{2(m-1)} \varphi d\varphi,$$

ce dernier calcul s'effectuant en linéarisant la quantité $\cos^{2(m-1)} \varphi$, comme cela a été vu au §1.2.3.

1.2.5 Intégration de fractions rationnelles des fonctions circulaires

Il s'agit ici d'intégrer les fonctions du type $R(\sin x, \cos x)$ où R est une "fraction rationnelle de deux variables". La méthode consiste à effectuer le changement de variable

$$t = \tan\left(\frac{x}{2}\right), \quad x \in]-\pi, +\pi[.$$

En effet, on a alors

$$\sin x = \frac{2t}{1+t^2}, \quad \cos x = \frac{1-t^2}{1+t^2},$$

et d'autre part

$$x = 2 \arctan t, \quad dx = \frac{2dt}{1+t^2},$$

ce qui donne

$$\int R(\sin x, \cos x) dx = \int \underbrace{R\left(\frac{2t}{1+t^2}, \frac{1-t^2}{1+t^2}\right)}_{\text{fraction rationnelle en } t} \frac{2}{1+t^2} dt.$$

Cependant cette méthode a l'inconvénient de conduire parfois à des calculs très lourds. Dans certains cas particuliers, on peut utiliser un changement de variable plus adapté :

- $\int R(\cos x) \sin x dx = - \int R(\cos x) d(\cos x)$, on pose $t = \cos x$,
- $\int R(\sin x) \cos x dx = \int R(\sin x) d(\sin x)$, on pose $t = \sin x$,
- $\int R(\tan x) dx$, on pose $t = \tan x$.

1.3 Extension de la notion d'intégrale

On a envisagé jusqu'ici le cas de fonctions bornées, intégrables sur un intervalle fermé borné $[a, b]$. Nous allons maintenant essayer d'étendre la notion d'intégrale au cas où :

- f n'est plus bornée sur $[a, b]$,
- l'intervalle d'intégration n'est pas borné.

1.3.1 Intégration d'une fonction non bornée

Définition et exemple fondamental

Définition. On considère une fonction f continue sur $[a, b[$ et telle que $\lim_{x \rightarrow b^-} f(x) = \infty$. Pour tout $x \in [a, b[$, $t \mapsto f(t)$ est continue donc intégrable sur $[a, x]$, ce qui permet de définir

$$x \mapsto \int_a^x f(t) dt.$$

Si cette fonction possède une limite lorsque x tend vers b par valeurs inférieures, on dit que l'intégrale $\int_a^b f(t) dt$ est convergente, et on pose

$$\int_a^b f(t) dt = \lim_{x \rightarrow b^-} \int_a^x f(t) dt.$$

Dans le cas contraire, on dit que l'intégrale $\int_a^b f(t) dt$ est divergente.

Exemple fondamental. Etudions le cas particulier où $f(t) = \frac{1}{(b-t)^\alpha}$, pour $\alpha \in \mathbb{R}$.

Pour tout $x \in [a, b[$,

$$\int_a^x \frac{dt}{(b-t)^\alpha} = \begin{cases} \frac{1}{\alpha-1} \left[\frac{1}{(b-t)^{\alpha-1}} \right]_a^x = \frac{1}{\alpha-1} \left(\frac{1}{(b-x)^{\alpha-1}} - \frac{1}{(b-a)^{\alpha-1}} \right) & \text{si } \alpha \neq 1 \\ [-\ln|b-t|]_a^x = -\ln(b-x) + \ln(b-a) & \text{si } \alpha = 1 \end{cases}$$

- Cas où $\alpha \neq 1$.

Comme $\lim_{x \rightarrow b^-} \frac{1}{(b-x)^{\alpha-1}} = \begin{cases} 0 & \text{si } \alpha < 1 \\ +\infty & \text{si } \alpha > 1, \end{cases}$ l'intégrale est convergente lorsque $\alpha < 1$ et divergente lorsque $\alpha > 1$. De plus, si $\alpha < 1$, on a

$$\int_a^b \frac{dt}{(b-t)^\alpha} = \frac{(b-a)^{1-\alpha}}{1-\alpha}.$$

- Cas où $\alpha = 1$.

Comme $\lim_{x \rightarrow b^-} \ln(b-x) = -\infty$, l'intégrale est divergente.

On retiendra donc :

$$\boxed{\int_a^b \frac{1}{(b-t)^\alpha} dt \text{ est convergente} \iff \alpha < 1}$$

Cas des fonctions positives

Soit f une fonction continue et positive sur $[a, b[$, telle que $\lim_{x \rightarrow b^-} f(x) = +\infty$.

Règle de comparaison. D'après le théorème 3, la fonction $\varphi : x \mapsto \int_a^x f(t)dt$ est positive et croissante sur $[a, b[$ (car elle y est dérivable, de dérivée $\varphi'(x) = f(x) \geq 0$). Il est donc intuitivement clair que φ possède une limite finie lorsque x tend vers b par valeurs inférieures si et seulement si elle est majorée sur $[a, b[$:

$$\left(\int_a^b f(t)dt \text{ est convergente} \right) \iff \left(x \mapsto \int_a^x f(t)dt \text{ est majorée sur } [a, b[\right)$$

Conséquences. Soit g une fonction majorant f sur $[a, b[$. Alors, si g est intégrable sur tout sous-intervalle $[a, x]$ pour $x \in [a, b[$, on a bien sûr :

$$\forall x \in [a, b[, 0 \leq \int_a^x f(t)dt \leq \int_a^x g(t)dt.$$

Ainsi :

- si $\int_a^b g(t)dt$ est convergente alors $\int_a^b f(t)dt$ est convergente et $\int_a^b f(t)dt \leq \int_a^b g(t)dt$,
- si $\int_a^b f(t)dt$ est divergente alors $\int_a^b g(t)dt$ est divergente.

Règle de l'équivalent. La fonction g étant supposée intégrable sur tout sous-intervalle $[a, x]$ pour $x \in [a, b[$, on déduit de ce qui précède la règle suivante :

$$\boxed{(f \underset{b}{\sim} g) \iff \left(\int_a^b f(t)dt \text{ et } \int_a^b g(t)dt \text{ sont de même nature} \right)}$$

Application : si $f \underset{b}{\sim} \frac{1}{(b-t)^\alpha}$ alors

- $\int_a^b f(t)dt$ est convergente si $\alpha < 1$,
- $\int_a^b f(t)dt$ est divergente si $\alpha \geq 1$.

Cas des fonctions de signe quelconque

On se ramène en fait au cas des fonctions positives au moyen du théorème (admis) suivant :

THÉORÈME 4 – Si $\int_a^b |f(t)|dt$ est convergente alors $\int_a^b f(t)dt$ est convergente.

Une fonction f dont l'intégrale de la valeur absolue, $\int_a^b |f(t)|dt$, est convergente est dite "absolument convergente". On résume donc le théorème 4 par l'implication :

$$\text{absolument convergente} \implies \text{convergente.}$$

La réciproque est (bien sûr) fausse.

1.3.2 Intégration sur $[a, +\infty[$

Définition et exemple fondamental

Définition. On considère ici une fonction f continue sur $[a, +\infty[$. Pour tout $x \in [a, b[$, $t \mapsto f(t)$ est à nouveau continue donc intégrable sur $[a, x]$, ce qui permet encore de définir

$$x \mapsto \int_a^x f(t)dt.$$

Si cette fonction possède une limite lorsque x tend vers $+\infty$, on dit que l'intégrale $\int_a^{+\infty} f(t)dt$ est convergente, et on pose

$$\int_a^{+\infty} f(t)dt = \lim_{x \rightarrow +\infty} \int_a^x f(t)dt.$$

Dans le cas contraire, on dit que l'intégrale $\int_a^{+\infty} f(t)dt$ est divergente.

Exemple fondamental. Prenons $f(t) = \frac{1}{t^\alpha}$, pour $\alpha \in \mathbb{R}$, le réel a appartenant à \mathbb{R}_+^* (afin d'éliminer les éventuels problèmes d'intégration en $t = 0$).

Pour tout $x \in [a, +\infty[$,

$$\int_a^x \frac{dt}{t^\alpha} = \begin{cases} \frac{1}{1-\alpha} \left[\frac{1}{t^{\alpha-1}} \right]_a^x = \frac{1}{1-\alpha} \left(\frac{1}{x^{\alpha-1}} - \frac{1}{a^{\alpha-1}} \right) & \text{si } \alpha \neq 1 \\ [\ln |t|]_a^x = \ln x - \ln a & \text{si } \alpha = 1 \end{cases}$$

• Cas où $\alpha \neq 1$.

Comme $\lim_{x \rightarrow +\infty} \frac{1}{x^{\alpha-1}} = \begin{cases} +\infty & \text{si } \alpha < 1 \\ 0 & \text{si } \alpha > 1, \end{cases}$ l'intégrale est divergente lorsque $\alpha < 1$ et convergente lorsque $\alpha > 1$. De plus, si $\alpha > 1$, on a

$$\int_a^{+\infty} \frac{dt}{t^\alpha} = \frac{a^{1-\alpha}}{\alpha-1}.$$

• Cas où $\alpha = 1$.

Comme $\lim_{x \rightarrow +\infty} \ln x = +\infty$, l'intégrale est divergente.

On retiendra donc :

$$\boxed{\int_a^{+\infty} \frac{1}{t^\alpha} dt \text{ est convergente} \iff \alpha > 1}$$

Cas des fonctions positives

Soit f une fonction continue et positive sur $[a, +\infty[$.

Règle de comparaison. D'après le théorème 3, la fonction $\varphi : x \mapsto \int_a^x f(t) dt$ est positive et croissante sur $[a, +\infty[$ (car elle est dérivable sur $[a, +\infty[$, de dérivée $f(x) \geq 0$). Il est donc intuitivement clair que φ possède une limite finie lorsque x tend vers $+\infty$ si et seulement si elle est majorée sur $[a, +\infty[$:

$$\left(\int_a^{+\infty} f(t) dt \text{ est convergente} \right) \iff \left(x \mapsto \int_a^x f(t) dt \text{ est majorée sur } [a, +\infty[\right)$$

Conséquences. Soit g une fonction majorant f sur $[a, +\infty[$. Alors, si g est intégrable sur tout sous-intervalle $[a, x]$ pour $x \in [a, +\infty[$, on a bien sûr :

$$\forall x \in [a, +\infty[, 0 \leq \int_a^x f(t) dt \leq \int_a^x g(t) dt.$$

Ainsi :

- si $\int_a^{+\infty} g(t) dt$ est convergente alors $\int_a^{+\infty} f(t) dt$ est convergente et $\int_a^{+\infty} f(t) dt \leq \int_a^{+\infty} g(t) dt$,
- si $\int_a^{+\infty} f(t) dt$ est divergente alors $\int_a^{+\infty} g(t) dt$ est divergente.

Règle de l'équivalent. La fonction g étant supposée intégrable sur tout sous-intervalle $[a, x]$ pour $x \in [a, +\infty[$, on déduit de ce qui précède la règle suivante :

$$\left(f \underset{+\infty}{\sim} g \right) \iff \left(\int_a^{+\infty} f(t)dt \text{ et } \int_a^{+\infty} g(t)dt \text{ sont de même nature} \right)$$

Application : si $f \underset{+\infty}{\sim} \frac{1}{t^\alpha}$ alors

- $\int_a^{+\infty} f(t)dt$ est convergente si $\alpha > 1$,
- $\int_a^{+\infty} f(t)dt$ est divergente si $\alpha \leq 1$.

Cas des fonctions de signe quelconque

On se ramène encore au cas des fonctions positives au moyen du théorème (admis) suivant :

THÉORÈME 5 – Si $\int_a^{+\infty} |f(t)|dt$ est convergente alors $\int_a^{+\infty} f(t)dt$ est convergente.

Une fonction f dont l'intégrale de la valeur absolue, $\int_a^{+\infty} |f(t)|dt$, est convergente est dite "absolument convergente" sur $[a, +\infty[$.

Chapter 2

Équations différentielles

2.1 Généralités

2.1.1 Notion d'équation différentielle

Soient $n \in \mathbb{N}^*$ et $F : \Omega \subset \mathbb{R}^{n+2} \rightarrow \mathbb{R}$.

On appelle *équation différentielle d'ordre n* toute relation de la forme

$$F(x, y, y', \dots, y^{(n)}) = 0 \quad (2.1)$$

entre la variable x et la fonction $x \mapsto y(x)$ ainsi que ses dérivées $y^{(p)}$, $1 \leq p \leq n$.

Exemple. Si l'on considère l'équation différentielle

$$\ln x \times y' + \frac{1}{x}y = 0, \quad (2.2)$$

on est en présence d'une équation d'ordre 1, puisqu'elle se met sous la forme équivalente $F(x, y, y') = 0$, où :

$$F \begin{cases} \Omega = \mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}^2 & \rightarrow & \mathbb{R} \\ (x_1, x_2, x_3) & \mapsto & \ln x_1 \times x_3 + \frac{x_2}{x_1}. \end{cases}$$

2.1.2 Solution d'une équation différentielle

On appelle *solution de l'équation différentielle (2.1)* toute fonction $x \mapsto \varphi(x)$ définie sur un sous-ensemble I de \mathbb{R} , telle que :

- (i) φ est n fois dérivable sur I
- (ii) $\forall x \in I, (x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)) \in \Omega$
- (ii) $\forall x \in I, F[x, \varphi(x), \varphi'(x), \dots, \varphi^{(n)}(x)] = 0$.

Exemple. Reprenons l'équation (2.2) et remarquons qu'elle s'écrit simplement

$$\ln xy'(x) + \frac{1}{x}y(x) = (\ln x \times y(x))' = 0.$$

Par suite,

$$\begin{aligned} (y \text{ est solution de (2.2)}) &\iff (\ln x \times y(x) = C, C \in \mathbb{R}) \\ &\iff \left(y(x) = \frac{C}{\ln x}, C \in \mathbb{R} \right) \end{aligned}$$

L'ensemble des solutions de (2.2) est donc formé des fonctions

$$x \mapsto \begin{cases} \frac{C_1}{\ln x} & \text{si } x \in]0, 1[\\ \frac{C_2}{\ln x} & \text{si } x \in]1, +\infty[\end{cases}$$

définie sur $\mathbb{R}_+^* \setminus \{1\}$, ainsi que de la restriction de la fonction nulle à \mathbb{R}_+^* (cas où $C = 0$).
Soient maintenant $(x_0, y_0) \in \mathbb{R}_+^* \times \mathbb{R}$.

- si $x_0 \neq 1$, il existe une seule solution y de (2.2) telle que $y(x_0) = y_0$. C'est la fonction

$$x \mapsto \frac{y_0 \ln x_0}{\ln x} \quad (C = y_0 \ln x_0);$$

- si $x_0 = 1$, il y a deux possibilités :
 - si $y_0 \neq 0$, il n'existe pas de solution y de (2.2) telle que $y(x_0) = y_0$;
 - si $y_0 = 0$, la seule solution y de (2.2) vérifiant $y(x_0) = y_0$ est la fonction identiquement nulle.

2.2 Équations différentielles du premier ordre

Ce sont des équations différentielles du type

$$F(x, y, y') = 0, \tag{2.3}$$

liant la variable x à y et à sa dérivée première, où $F : \Omega \subset \mathbb{R}^3 \rightarrow \mathbb{R}$.

Parfois, (2.3) peut se mettre sous la forme $y' = f(x, y)$ avec $f : \omega \subset \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}$. Dans ce cas particulier, l'équation différentielle est dite *résolue en y'* .

2.2.1 Équations différentielles linéaires

Définition

On appelle équation différentielle linéaire du premier ordre toute équation différentielle de la forme

$$a(x)y' + b(x)y = c(x), \tag{2.4}$$

dans laquelle a , b et c sont des fonctions continues sur un sous-ensemble commun I de \mathbb{R} .

L'équation différentielle

$$a(x)y' + b(x)y = 0 \tag{2.5}$$

est appelée *équation sans second membre (essm) associée à (2.4)*.

Structure de l'ensemble des solutions de (2.4)

Soit S' l'ensemble des solutions de (2.5) :

$$S' = \{y : J \subset I \rightarrow \mathbb{R}, \text{dérivable et t.q. } a(x)y'(x) + b(x)y(x) = 0 \forall x \in J\}.$$

Notons ensuite \tilde{y} une solution particulière de (2.4).

Théorème 2.2.1 *L'ensemble des solutions S de (2.4) est :*

$$S = \{\tilde{y} + y, y \in S'\}$$

Preuve

Comme \tilde{y} est solution de (2.4), il existe un sous-ensemble \tilde{J} de I tel que

$$\forall x \in \tilde{J}, a(x)\tilde{y}'(x) + b(x)\tilde{y}(x) = c(x). \quad (2.6)$$

Commençons par montrer que $\{\tilde{y} + y, y \in S'\} \subset S$, c'est-à-dire que pour chaque solution y de (2.5), $y + \tilde{y}$ est solution de (2.4). Si y est solution de (2.5), on peut trouver un sous-ensemble J de I tel que

$$\forall x \in J, a(x)y'(x) + b(x)y(x) = 0. \quad (2.7)$$

Par suite, \tilde{y} et y sont notamment définies sur le sous-ensemble $J_1 = \tilde{J} \cap J$ de I , et, en faisant la somme de (2.6) et (2.7), on obtient pour chaque $x \in J_1$:

$$a(x)[\tilde{y} + y]'(x) + b(x)[\tilde{y} + y](x) = c(x),$$

ce qui montre que $\tilde{y} + y \in S$.

Reste donc à prouver l'inclusion inverse, $S \subset \{\tilde{y} + y, y \in S'\}$, ce qui revient à montrer pour chaque solution y_1 de (2.4), que $y_1 - \tilde{y}$ est solution de (2.5). Ceci est évident car s'il existe un sous-ensemble J_1 de I tel que

$$\forall x \in J_1, a(x)y_1'(x) + b(x)y_1(x) = c(x),$$

alors, en soustrayant (2.6) à cette égalité pour tout $x \in J_1 \cap \tilde{J}$, il vient

$$\forall x \in J_1 \cap \tilde{J}, a(x)[y_1 - \tilde{y}]'(x) + b(x)[y_1 - \tilde{y}](x) = 0,$$

ce qui montre bien que $y_1 - \tilde{y}$ est solution de (2.5). ■

Résolution de (2.5)

Théorème 2.2.2 *Si la fonction a ne s'annule pas sur I , alors :*

$$S' = \{x \mapsto \lambda y_1(x), \lambda \in \mathbb{R}\} \text{ avec } y_1(x) = e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx}, \forall x \in I.$$

Preuve

Comme a ne s'annule pas sur I , pour chaque x appartenant à un sous-ensemble de I , on a évidemment

$$a(x)y'(x) + b(x)y(x) = 0 \iff \underbrace{y'(x) + \frac{b(x)}{a(x)}y(x)}_{e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} \times \left(y(x)e^{\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} \right)'} = 0.$$

Comme $e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} > 0$, cette égalité équivaut simplement à $\left(y(x)e^{\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} \right)' = 0$. Par suite, on a

$$\begin{aligned} (y \text{ est solution de (2.5)}) &\iff \left(\left(y(x)e^{\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} \right)' = 0 \right) \\ &\iff \left(\exists \lambda \in \mathbb{R}, \forall x \in I, y(x)e^{\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} = \lambda \right) \\ &\iff \left(\exists \lambda \in \mathbb{R}, \forall x \in I, y(x) = \lambda e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx} \right). \end{aligned}$$

■

Remarque 2.2.1 Les théorèmes 2.2.1 et 2.2.2 montrent que si l'on connaît une solution particulière \tilde{y} de (2.4), alors $S = \{\tilde{y} + \lambda y_1, \lambda \in \mathbb{R}\}$.

Calcul de y_1 : méthode de variation de la constante

L'idée est de rechercher la solution particulière \tilde{y} sous la forme

$$\tilde{y}(x) = \alpha(x) \times y_1(x),$$

où α est une fonction dérivable sur I à déterminer.

Pour tout $x \in I$, on a donc :

$$\tilde{y}'(x) = \alpha'(x)y_1(x) + \alpha(x) \underbrace{y_1'(x)}_{-\frac{b(x)}{a(x)}y_1(x)},$$

ce qui implique

$$a(x)\tilde{y}'(x) + b(x)\tilde{y}(x) = \alpha'(x)a(x)y_1(x).$$

Par suite,

$$\begin{aligned} (\tilde{y} \text{ est solution de (2.5)}) &\iff (\alpha'(x)a(x)y_1(x) = c(x)) \\ &\iff \left(\alpha(x) = \int \frac{c(x)}{a(x)y_1(x)} dx \right), \end{aligned}$$

car $a(x)y_1(x) \neq 0$ pour tout $x \in I$.

Conclusion : sous les hypothèses du théorème 2.2.2 (essentiellement $a(x) \neq 0, \forall x \in I$), on a :

$$S = \left\{ x \mapsto \left(\int \frac{c(x)}{a(x)y_1(x)} dx + \lambda \right) \times y_1(x), \lambda \in \mathbb{R}, \right\},$$

où $y_1(x) = e^{-\int \frac{b(x)}{a(x)} dx}$ pour tout $x \in I$.

Exemple

La fonction $t \mapsto i(t)$ désignant l'intensité du courant électrique circulant (à partir du temps $t = 0$) dans un circuit RL muni d'un générateur sinusoïdal $E(t) = E_0 \sin(\omega t)$, vérifie le système différentiel suivant :

$$\begin{cases} Li'(t) + Ri(t) = E_0 \cos(\omega t) & \text{pour } t \geq 0; \\ i(0) = 0. \end{cases} \quad (2.8)$$

On résout ce problème pour $t \geq 0$, c'est-à-dire que l'on choisit $I = \mathbb{R}_+$. Il s'agit donc de résoudre l'essm puis de chercher ensuite une solution particulière de l'équation différentielle.

Commençons par résoudre l'essm. On a, pour tout $t \geq 0$,

$$\begin{aligned} (Li'(t) + Ri(t) = 0) &\iff \left(i'(t) = -\frac{R}{L}i(t) \right) \\ &\iff \left(i(t) = \lambda e^{-\frac{R}{L}t}, \lambda \in \mathbb{R} \right). \end{aligned}$$

Par suite, nous prendrons $i_1(t) = e^{-\frac{R}{L}t}$ de sorte que $S' = \{t \mapsto \lambda i_1(t), \lambda \in \mathbb{R}\}$.

Cherchons maintenant une solution particulière \tilde{i} de cette équation différentielle. Pour cela, on applique la méthode de variation de la constante, c'est-à-dire que l'on cherche \tilde{i} sous la forme

$$\forall t \in \mathbb{R}_+, \tilde{i}(t) = \alpha(t)i_1(t),$$

où α est une fonction dérivable sur \mathbb{R}_+ à déterminer. Pour tout $t \in \mathbb{R}_+$, on a ainsi

$$\tilde{i}'(t) = \alpha'(t)i_1(t) + \alpha(t) \underbrace{i_1'(t)}_{-\frac{R}{L}i_1(t)} = \alpha'(t)i_1(t) - \frac{R}{L} \underbrace{\alpha(t)i_1(t)}_{\tilde{i}(t)},$$

donc

$$\tilde{i}'(t) + \frac{R}{L}\tilde{i}(t) = \alpha'(t)i_1(t) = \frac{E_0}{L} \cos(\omega t),$$

ce qui entraîne

$$\alpha'(t) = \frac{E_0}{L} \underbrace{e^{\frac{R}{L}t} \cos(\omega t)}_{\operatorname{Re}\left(e^{\left(\frac{R}{L}+j\omega\right)t}\right)},$$

et donne finalement :

$$\alpha(t) = \frac{E_0}{L} \operatorname{Re} \left(\int e^{\left(\frac{R}{L}+j\omega\right)t} \right).$$

Comme une primitive de $t \mapsto e^{(\frac{R}{L}+j\omega)t}$ est $t \mapsto \frac{1}{\frac{R}{L}+j\omega} e^{(\frac{R}{L}+j\omega)t}$ et que

$$\operatorname{Re} \left(\frac{1}{\frac{R}{L} + j\omega} e^{(\frac{R}{L}+j\omega)t} \right) = \operatorname{Re} \left(\frac{\frac{R}{L} - j\omega}{\frac{R^2}{L^2} + \omega^2} e^{(\frac{R}{L}+j\omega)t} \right) = \frac{e^{\frac{R}{L}t}}{\frac{R^2}{L^2} + \omega^2} \left(\frac{R}{L} \cos(\omega t) + \omega \sin(\omega t) \right)$$

pour tout $t \in \mathbb{R}_+$, on peut choisir

$$\alpha(t) = \frac{E_0}{L} \frac{e^{\frac{R}{L}t}}{\frac{R^2}{L^2} + \omega^2} \left(\frac{R}{L} \cos(\omega t) + \omega \sin(\omega t) \right),$$

ce qui, en posant au préalable $\tau = \frac{L}{R}$, donne :

$$\forall t \in \mathbb{R}_+, \tilde{i}(t) = \frac{E_0}{R(1 + \omega^2\tau^2)} [\cos(\omega t) + \omega \sin(\omega t)].$$

Les théorèmes 2.2.1 et 2.2.2 assurent alors que l'ensemble des solutions S de l'équation différentielle $Li'(t) + Ri(t) = E_0 \sin(\omega t)$ du système (2.8) s'écrit :

$$S = \{ \tilde{y} + \lambda y_1, \lambda \in \mathbb{R} \} = \left\{ t \mapsto i_\lambda(t) = \frac{E_0}{R(1 + \omega^2\tau^2)} [\cos(\omega t) + \omega \sin(\omega t)] + \lambda e^{-\frac{t}{\tau}}, \lambda \in \mathbb{R} \right\}.$$

Ensuite, l'unique réel λ pour lequel $i_\lambda(0) = 0$ est $\lambda = \frac{-E_0}{R(1 + \omega^2\tau^2)}$, donc l'unique solution i de (2.8) est :

$$i(t) = \frac{E_0}{R(1 + \omega^2\tau^2)} \left[\cos(\omega t) + \omega \sin(\omega t) - e^{-\frac{t}{\tau}} \right].$$

2.2.2 Équations à variables séparables

Définition

Une *équation à variables séparables* est une équation différentielle du premier ordre qui se met sous la forme

$$g(y) \times y' = f(x), \quad (2.9)$$

où f et g sont deux fonctions réelles de la variable réelle, qui possèdent toutes deux une primitive.

Résolution

Résoudre l'équation différentielle (2.9) revient à calculer (lorsque cela est possible) une primitive pour chacune des deux fonctions f et g . En effet, on a formellement :

$$\begin{aligned} (g(y) \times y' = f(x)) &\iff \left(\int g(y) \times \underbrace{\frac{dy}{dx}}_{dy} \times dx = \int f(x) dx + C, C \in \mathbb{R} \right) \\ &\iff \left(\int g(y) dy = \int f(x) dx + C, C \in \mathbb{R} \right). \end{aligned}$$

Exemple

$$\begin{aligned}
(2yy' - y^2 \cos x = \cos x) &\iff (2yy' = (1 + y^2) \cos x) \\
&\iff \left(\frac{2yy'}{1 + y^2} = \cos x \right) \\
&\iff \left(\int \frac{2y}{1 + y^2} dy = \int \cos x dx \right) \\
&\iff (\ln(1 + y^2) = \sin x + C, C \in \mathbb{R}) \\
&\iff (y^2 = -1 + \lambda e^{\sin x}, \lambda \in \mathbb{R}_+).
\end{aligned}$$

2.3 Équations différentielles du second ordre

Ce sont des équations différentielles du type

$$F(x, y, y', y'') = 0, \quad (2.10)$$

où $F : \Omega \subset \mathbb{R}^4 \rightarrow \mathbb{R}$, liant la variable x à y ainsi qu'à ses dérivées première et seconde.

2.3.1 Équation différentielle du second ordre se ramenant au premier ordre**Principe**

Toute équation différentielle du second ordre de la forme

$$G(x, y', y'') = 0 \quad (2.11)$$

dans laquelle la quantité y n'apparaît pas, se ramène en fait à une équation différentielle du premier ordre.

En effet, si l'on pose $z = y'$, l'équation différentielle (2.11) s'écrit $G(x, z, z') = 0$. On voit ainsi que la fonction $z = y'$ est solution d'une équation différentielle du premier ordre.

Exemple

$$\begin{aligned}
(y'' + (y')^2 = 0) &\stackrel{z=y'}{\iff} (z' + z^2 = 0) \\
&\iff \left(\frac{-z'}{z^2} = 1 \right) \\
&\iff \left(\left(\frac{1}{z} \right)' = 1 \right) \\
&\iff \left(\frac{1}{z} = x - x_0, x_0 \in \mathbb{R} \right) \\
&\iff \left(y' = \frac{1}{x - x_0}, x_0 \in \mathbb{R} \right) \\
&\iff (y = \ln|x - x_0| + y_0, (x_0, y_0) \in \mathbb{R}^2).
\end{aligned}$$

2.3.2 Équation différentielle linéaire du second ordre

On appelle *équation différentielle linéaire du second ordre*, toute équation différentielle de la forme

$$a(x)y'' + b(x)y' + c(x)y = f(x), \quad (2.12)$$

dans laquelle a , b , c et f sont des fonctions continues sur un sous-ensemble commun I de \mathbb{R} .

On associe à (2.12) l'équation sans second-membre (essm)

$$a(x)y'' + b(x)y' + c(x)y = 0. \quad (2.13)$$

Cas général : structure de l'ensemble des solutions

Par analogie avec les notations employées précédemment, on note S l'ensemble des solutions de (2.12) et S' celui de (2.13).

Théorème 2.3.1 Soient y_1 et y_2 deux solutions de l'essm (2.13) vérifiant la condition

$$\forall x, y_1(x)y_2'(x) - y_1'(x)y_2(x) \neq 0. \quad (2.14)$$

- On a alors $S' = \{\lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2\}$;
- Si l'on connaît de plus une solution particulière y_0 de (2.12), alors :

$$S = \{y_0 + \lambda_1 y_1 + \lambda_2 y_2, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2\}.$$

Exemples. Soit $\omega \in \mathbb{R}^*$. On considère l'équation différentielle linéaire du second ordre

$$y'' + \omega^2 y = x. \quad (2.15)$$

Les fonctions $y_1 : x \mapsto \sin(\omega x)$ et $y_2 : x \mapsto \cos(\omega x)$ sont solutions de l'essm associée à (2.15). Elles vérifient de plus

$$\forall x \in \mathbb{R}, y_1(x)y_2'(x) - y_1'(x)y_2(x) = \omega \neq 0.$$

Ensuite, il est facile de voir que $x \mapsto \frac{x}{\omega^2}$ est une solution particulière de (2.15). Le théorème 2.3.1 garantit donc que

$$S = \{x \mapsto \lambda_1 \sin(\omega x) + \lambda_2 \cos(\omega x) + \frac{x}{\omega^2}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2\}.$$

Connaissant y_1 , solution (non identiquement nulle) de (2.13), comment calculer y_2 qui satisfasse la condition (2.14)?

La méthode consiste à chercher y_2 sous la forme $y_2(x) = \alpha(x)y_1(x)$, où α est une fonction dérivable à déterminer. On a ainsi pour tout x :

$$\begin{cases} y_2'(x) &= \alpha'(x)y_1(x) + \alpha(x)y_1'(x) \\ y_2''(x) &= \alpha''(x)y_1(x) + 2\alpha'(x)y_1'(x) + \alpha(x)y_1''(x) \end{cases}$$

Or, on veut que y_2 soit solution de (2.13), c'est-à-dire que pour tout x , on ait :

$$a(x) [\alpha''(x)y_1(x) + 2\alpha'(x)y_1'(x) + \alpha(x)y_1''(x)] + b(x) [\alpha'(x)y_1(x) + \alpha(x)y_1'(x)] + c(x)\alpha(x)y_1(x) = 0,$$

soit :

$$\underbrace{a(x)y_1(x)\alpha''(x) + [2a(x)y_1'(x) + b(x)y_1(x)]\alpha'(x)}_{\text{équation différentielle en } \alpha \text{ que l'on résout}} + \underbrace{[a(x)y_1''(x) + b(x)y_1'(x) + c(x)y_1(x)]\alpha(x)}_0 = 0.$$

suivant la méthode de la section 2.3.1

Exemple. On considère l'équation différentielle

$$x^2y'' + xy' - y = 0. \quad (2.16)$$

Elle possède une solution évidente $y_1(x) = x$. On cherche donc y_2 sous la forme

$$y_2(x) = \alpha(x)y_1(x) = x\alpha(x).$$

On obtient alors

$$x^2y_2''(x) + xy_2'(x) - y_2(x) = [3\alpha'(x) + x\alpha''(x)]x^2 = 0,$$

ce qui implique $3\alpha'(x) + x\alpha''(x) = 0$ pour tout $x \neq 0$. Or, quel que soit $x \in \mathbb{R}^*$, on a :

$$\begin{aligned} (3\alpha'(x) + x\alpha''(x) = 0) &\iff \left(\frac{\alpha''(x)}{\alpha'(x)} = -\frac{3}{x} \right) \\ &\iff \left(\ln \left| \frac{\alpha'(x)}{C} \right| = -3 \ln |x|, C \in \mathbb{R} \right) \\ &\iff \left(\alpha'(x) = \frac{C}{x^3}, C \in \mathbb{R} \right) \\ &\iff \left(\alpha(x) = \alpha_0 + \frac{\lambda}{x^2}, (\alpha_0, \lambda) \in \mathbb{R}^2 \right). \end{aligned}$$

Comme on cherche une solution y_2 de (2.16), on peut choisir $\alpha_0 = 0$ et $\lambda = 1$ par exemple, de sorte que $y_2(x) = \frac{1}{x}$. En vertu du théorème 2.3.1, l'ensemble des solutions de (2.16) est :

$$S = \left\{ \lambda_1 x + \frac{\lambda_2}{x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Ces solutions sont définies sur \mathbb{R}_-^* ou sur \mathbb{R}_+^* lorsque $\lambda_2 \neq 0$.

Calcul d'une solution particulière de (2.12) : méthode de variation des constantes.

Pour appliquer cette méthode, on suppose que :

- l'on connaît deux solutions y_1 et y_2 de (2.13) définies sur $I \subset \mathbb{R}$, qui vérifient la condition (2.14);
- la fonction $x \mapsto a(x)$ ne s'annule pas sur I .

On cherche alors une solution particulière y_0 de (2.12) sous la forme

$$y_0(x) = \alpha_1(x)y_1(x) + \alpha_2(x)y_2(x),$$

où α_1 et α_2 sont deux fonctions dérivables sur I à déterminer. Comme y_0 vérifie (2.12), cela fournit une relation entre les deux inconnues α_1 , α_2 et leurs dérivées. Il est donc nécessaire d'en imposer une seconde :

$$\forall x \in I, \alpha_1'(x)y_1(x) + \alpha_2'(x)y_2(x) = 0. \quad (2.17)$$

Compte tenu de (2.17), on a pour tout $x \in I$:

$$\begin{cases} y_0'(x) = \alpha_1(x)y_1'(x) + \alpha_2(x)y_2'(x) \\ y_0''(x) = \alpha_1(x)y_1''(x) + \alpha_2(x)y_2''(x) + \alpha_1'(x)y_1'(x) + \alpha_2'(x)y_2'(x). \end{cases}$$

Or y_0 est solution de (2.12) sur I , donc pour tout $x \in I$, on a :

$$\begin{aligned} f(x) &= a(x) \underbrace{[\alpha_1(x)y_1''(x) + \alpha_2(x)y_2''(x) + \alpha_1'(x)y_1'(x) + \alpha_2'(x)y_2'(x)]}_{y_0''(x)} \\ &+ b(x) \underbrace{[\alpha_1(x)y_1'(x) + \alpha_2(x)y_2'(x)]}_{y_0'(x)} + c(x) \underbrace{[\alpha_1 y_1(x) + \alpha_2 y_2(x)]}_{y_0(x)}, \end{aligned}$$

soit, en tenant compte des relations $a(x)y_i''(x) + b(x)y_i'(x) + c(x)y_i(x) = 0$ pour $i = 1, 2$,

$$a(x) [y_1'(x)\alpha_1'(x) + y_2'(x)\alpha_2'(x)] = f(x),$$

ce qui donne finalement, puisque a ne s'annule pas sur I :

$$\forall x \in I, y_1'(x)\alpha_1'(x) + y_2'(x)\alpha_2'(x) = \frac{f(x)}{a(x)}. \quad (2.18)$$

Le système formé par les équations (2.17) et (2.18),

$$\forall x \in I, \begin{cases} \alpha_1'(x)y_1(x) + \alpha_2'(x)y_2(x) = 0 \\ y_1'(x)\alpha_1'(x) + y_2'(x)\alpha_2'(x) = \frac{f(x)}{a(x)}, \end{cases}$$

permet alors d'obtenir α_1' et α_2' . En effet, en multipliant (2.17) par $y_2'(x)$ et (2.18) par $y_2(x)$ et en soustrayant cette seconde équation à la première, il vient :

$$\forall x \in I, [y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x)] \alpha_1'(x) = y_2(x) \frac{f(x)}{a(x)}.$$

Comme on a supposé $y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x) \neq 0$ pour chaque $x \in I$, cela montre que

$$\forall x \in I, \alpha_1'(x) = \frac{y_2(x)}{y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x)} \times \frac{f(x)}{a(x)}.$$

De même, en multipliant (2.17) par $y_1'(x)$ et (2.18) par $y_1(x)$ et en soustrayant la seconde égalité obtenue à la première, on a :

$$\forall x \in I, \alpha_2'(x) = -\frac{y_1(x)}{y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x)} \times \frac{f(x)}{a(x)}.$$

Les fonctions α_1 et α_2 s'obtiennent ensuite par intégration de ces expressions. Evidemment, chacune d'entre-elles est déterminée à une constante additive près.

Exemple. On considère l'équation différentielle suivante :

$$y'' + y = \tan x. \quad (2.19)$$

L'essm associée à (2.19) possède deux solutions évidentes $y_1(x) = \sin x$ et $y_2(x) = \cos x$ définies sur $I = \mathbb{R}$, qui satisfont la condition (2.14) sur cet intervalle. Ici, $a(x) = 1$ pour tout $x \in \mathbb{R}$ donc a ne s'annule pas sur I . On peut donc appliquer la méthode de variation des constantes en cherchant une solution particulière y_0 de (2.19) sous la forme

$$y_0(x) = \alpha_1(x) \sin x + \alpha_2(x) \cos x, \quad \forall x \in \mathbb{R},$$

où α_1 et α_2 sont deux fonctions dérivables auxquelles on impose de vérifier

$$\forall x \in \mathbb{R}, \quad \alpha_1'(x) \sin x + \alpha_2'(x) \cos x = 0. \quad (2.20)$$

Cette condition entraîne pour tout $x \in \mathbb{R}$ que $y_0'(x) = \alpha_1(x) \cos x - \alpha_2(x) \sin x$ et $y_0''(x) = \alpha_1'(x) \cos x - \alpha_2'(x) \sin x - \alpha_1(x) \sin x - \alpha_2(x) \cos x$. Par suite, comme y_0 est solution de (2.19), un calcul simple montre que

$$\forall x \in \mathbb{R} \setminus \left\{ \frac{\pi}{2} + k\pi, k \in \mathbb{Z} \right\}, \quad \alpha_1'(x) \cos x - \alpha_2'(x) \sin x = \tan x.$$

Compte tenu de (2.20), α_1' et α_2' sont déterminées par le système :

$$\forall x \in \mathbb{R} \setminus \left\{ \frac{\pi}{2} + k\pi, k \in \mathbb{Z} \right\}, \quad \begin{cases} \alpha_1'(x) \sin x + \alpha_2'(x) \cos x = 0 \\ \alpha_1'(x) \cos x - \alpha_2'(x) \sin x = \tan x. \end{cases}$$

On en déduit :

$$\forall x \in \mathbb{R} \setminus \left\{ \frac{\pi}{2} + k\pi, k \in \mathbb{Z} \right\}, \quad \begin{cases} \alpha_1'(x) = \sin x \\ \alpha_2'(x) = -\frac{\sin^2 x}{\cos x} = \cos x - \frac{1}{\cos x}, \end{cases}$$

et donc, par intégration de ces deux égalités :

$$\forall x \in \mathbb{R} \setminus \left\{ \frac{\pi}{2} + k\pi, k \in \mathbb{Z} \right\}, \quad \begin{cases} \alpha_1(x) = -\cos x + C_1 \\ \alpha_2(x) = \sin x - \ln \left| \tan \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) \right| + C_2, \end{cases}$$

où C_1 et C_2 sont des constantes réelles arbitrairement fixées. En choisissant $C_1 = C_2 = 0$ par exemple, une solution particulière de (2.19) est $x \mapsto -\cos x \ln \left| \tan \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) \right|$. Le théorème 2.3.1 garantit alors que l'ensemble des solutions de (2.19) est :

$$S = \left\{ x \mapsto -\cos x \ln \left| \tan \left(\frac{x}{2} + \frac{\pi}{4} \right) \right| + \lambda_1 \sin x + \lambda_2 \cos x, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Équations différentielles linéaires à coefficients constants

On appelle *équation différentielle linéaire du second ordre à coefficients constants* une équation différentielle de la forme

$$ay'' + by' + cy = f(x), \quad (2.21)$$

où f est une fonction et a, b, c sont des constantes réelles.

On associe à (2.21) l'équation sans second membre

$$ay'' + by' + cy = 0. \quad (2.22)$$

Résolution de l'essm (2.22).

On cherche les solutions de (2.22) sous la forme

$$y = e^{rx} \text{ où } r \in \mathbb{C}.$$

On a donc $y'(x) = ry(x)$ et $y''(x) = r^2y(x)$ et

$$\begin{aligned} (y \text{ est solution de (2.22)}) &\iff \left((ar^2 + br + c) \underbrace{y(x)}_{\neq 0} = 0 \right) \\ &\iff (ar^2 + br + c = 0). \end{aligned}$$

L'équation du second degré

$$ar^2 + br + c = 0 \tag{2.23}$$

s'appelle *équation caractéristique associée à (2.22)*. On peut maintenant distinguer deux cas :

- 1^{er} cas : l'équation caractéristique (2.23) possède deux racines distinctes r_1 et r_2 .
Si l'on pose $y_1(x) = e^{r_1x}$ et $y_2(x) = e^{r_2x}$, on vérifie alors pour tout $x \in \mathbb{R}$, que :

$$y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x) = \underbrace{(r_1 - r_2)}_{\neq 0} \underbrace{e^{(r_1+r_2)x}}_{\neq 0} \neq 0.$$

Par suite, le théorème 2.3.1 assure que

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^{r_1x} + \lambda_2 e^{r_2x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{C}^2 \right\}.$$

Remarque 2.3.1 Si $\Delta = b^2 - 4ac < 0$, les racines r_1 et r_2 sont complexes conjuguées :

$$\begin{cases} r_1 = \alpha + j\omega \\ r_2 = \alpha - j\omega. \end{cases}$$

La solution $x \mapsto \lambda_1 e^{r_1x} + \lambda_2 e^{r_2x}$ est a priori une fonction de la variable réelle x à valeurs complexes. Mais, dans certains problèmes, on ne s'intéresse qu'aux solutions à valeurs réelles de (2.22). Comme les quantités e^{r_1x} et e^{r_2x} sont complexes conjuguées pour tout réel x , il suffit en fait de choisir $\lambda_2 = \overline{\lambda_1}$:

$$\forall x \in \mathbb{R}, y(x) = \lambda_1 e^{r_1x} + \overline{\lambda_1} e^{r_2x} = e^{\alpha x} \underbrace{(\lambda_1 e^{j\omega x} + \overline{\lambda_1} e^{-j\omega x})}_{2\operatorname{Re}(\lambda_1 e^{j\omega x})}.$$

Si l'on convient que $\lambda_1 = \lambda_0 + j\mu_0$ pour $(\lambda_0, \mu_0) \in \mathbb{R}^2$, on a alors $\operatorname{Re}(\lambda_1 e^{j\omega x}) = \lambda_0 \cos(\omega x) - \mu_0 \sin(\omega x)$, soit :

$$\forall x \in \mathbb{R}, y(x) = (\lambda \cos(\omega x) + \mu \sin(\omega x)) e^{\alpha x},$$

où l'on a posé $\lambda = 2\lambda_0$ et $\mu = -2\mu_0$.

- 2^{ème} cas : l'équation caractéristique (2.23) possède une racine double $r_0 = \frac{-b}{2a}$.

On ne dispose *a priori* dans ce cas que d'une seule solution de (2.22) : $y_1(x) = e^{r_0x}$. L'idée est de chercher y_2 sous la forme $y_2(x) = \alpha(x)y_1(x)$ où α est une fonction dérivable à déterminer. On obtient alors

$$\begin{cases} y_2'(x) &= (\alpha'(x) + r_0\alpha(x))y_1(x) \\ y_2''(x) &= (\alpha''(x) + 2r_0\alpha'(x) + r_0^2\alpha(x))y_1(x), \end{cases}$$

de sorte que

$$\begin{aligned} (y_2 \text{ est solution de (2.22)}) &\iff \left([a(\alpha''(x) + 2r_0\alpha'(x) + r_0^2\alpha(x)) + b(\alpha'(x) + r_0\alpha(x)) + c\alpha(x)] \underbrace{y_1(x)}_{\neq 0} = 0 \right) \\ &\iff \left(\underbrace{(ar_0^2 + br_0 + c)}_{=0} \alpha(x) + \underbrace{(2ar_0 + b)}_{=0} \alpha'(x) + a\alpha''(x) = 0 \right) \\ &\iff (\alpha''(x) = 0). \end{aligned}$$

Par suite, α est un polynôme de degré ≤ 1 :

$$\exists(\lambda, \mu) \in \mathbb{R}^2, \forall x \in \mathbb{R}, \alpha(x) = \lambda x + \mu.$$

On a donc $y_2(x) = (\lambda x + \mu)e^{r_0x}$. Si l'on choisit $\lambda = 1$ et $\mu = 0$, on vérifie pour tout $x \in \mathbb{R}$ que :

$$y_1'(x)y_2(x) - y_1(x)y_2'(x) = (r_0x - (1 + r_0x))e^{2r_0x} = -e^{2r_0x} \neq 0,$$

donc le théorème 2.3.1 permet d'écrire :

$$S' = \left\{ x \mapsto (\lambda_1 x + \lambda_2)e^{r_0x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Résumé. Pour résoudre (2.22) on commence par calculer le discriminant $\Delta = b^2 - 4ac$ de l'équation caractéristique (2.23) :

- si $\Delta > 0$, on a deux solutions réelles distinctes r_1 et r_2 , et :

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^{r_1x} + \lambda_2 e^{r_2x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\};$$

- si $\Delta = 0$, on a une solution réelle double $r_0 = \frac{-b}{2a}$, et :

$$S' = \left\{ x \mapsto (\lambda_1 x + \lambda_2)e^{r_0x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\};$$

- si $\Delta < 0$, on a deux solutions complexes conjuguées $\alpha \pm j\omega$, et :

$$S' = \left\{ x \mapsto [\lambda_1 \cos(\omega x) + \lambda_2 \sin(\omega x)] e^{\alpha x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Exemples : L'équation linéaire du second ordre à coefficients constants

1. $y'' + 3y' + 2y = 0$ a pour équation caractéristique $r^2 + 3r + 2 = 0$. Celle-ci possède deux racines réelles distinctes : -1 et -2. Par suite :

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^{-x} + \lambda_2 e^{-2x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

2. $y'' + 2y' + y = 0$ a pour équation caractéristique $r^2 + 2r + 1 = 0$. Cette dernière ayant -1 pour racine double, on en déduit :

$$S' = \left\{ x \mapsto (\lambda_1 x + \lambda_2) e^{-x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

3. $y'' + 2y' + 2y = 0$ a pour équation caractéristique $r^2 + 2r + 2 = 0$. Cette équation possède deux racines complexes conjuguées : $-1 \pm j$, ce qui entraîne :

$$S' = \left\{ x \mapsto (\lambda_1 \cos x + \lambda_2 \sin x) e^{-x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Résolution de l'équation complète (2.21).

On vient de voir comment résoudre l'essm (2.22), ce qui fournit

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 y_1(x) + \lambda_2 y_2(x), (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

Pour résoudre l'équation complète (2.21), il suffit, en vertu du théorème 2.3.1, de calculer une solution particulière \tilde{y} de (2.21). Pour cela, on peut appliquer la méthode de variation des constantes. Mais cette méthode a l'inconvénient de donner des calculs assez lourds. Une autre méthode consiste à chercher directement l'expression de \tilde{y} . Cette recherche est facile lorsque f prend certaines formes particulières. Nous allons maintenant détailler deux de ces cas particuliers.

- 1^{er} cas : $f(x) = P_n(x)$ où $P_n \in \mathbb{R}_n[X]$, $n \in \mathbb{N}$.

La méthode consiste à chercher \tilde{y} sous la forme d'un polynôme

- de degré n , si $c \neq 0$;
- de degré $n + 1$, si $c = 0$ et $b \neq 0$;
- de degré $n + 2$, si $c = b = 0$.

Exemple. On considère l'équation linéaire du second ordre à coefficients constants

$$y'' + 3y' + 2y = 2x^2 + 8x + 4.$$

Comme les coefficients c et b de cette équation sont tous deux non nuls, on cherche une solution particulière \tilde{y} sous la forme d'un polynôme de degré 2 :

$$\tilde{y}(x) = ux^2 + vx + w, (u, v, w) \in \mathbb{R}^3.$$

On a donc, pour tout $x \in \mathbb{R}$,

$$\underbrace{\tilde{y}''(x)}_{2u} + 3 \underbrace{\tilde{y}'(x)}_{2ux+v} + 2 \underbrace{\tilde{y}(x)}_{ux^2+vx+w} = 2x^2 + 8x + 4,$$

soit, en regroupant suivant les puissances décroissantes de x :

$$2ux^2 + (6u + 2v)x + 2u + 3v + 2w = 2x^2 + 8x + 4,$$

ce qui implique

$$\begin{cases} 2u & = & 2 \\ 6u + 2v & = & 8 \\ 2u + 3v + 2w & = & 4 \end{cases} \iff \begin{cases} u & = & 1 \\ v & = & 1 \\ w & = & -\frac{1}{2}, \end{cases}$$

et donc

$$\forall x \in \mathbb{R}, \tilde{y}(x) = x^2 + x - \frac{1}{2}.$$

Comme on a vu dans l'exemple précédent que

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^{-x} + \lambda_2 e^{-2x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\},$$

on déduit de ce qui précède :

$$S = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^{-x} + \lambda_2 e^{-2x} + x^2 + x - \frac{1}{2}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$

- 2^{ème} cas : $f(x) = e^{zx} P_n(x)$ où $z \in \mathbb{C}$ et $P_n \in \mathbb{R}_n[X]$, $n \in \mathbb{N}$.

On cherche ici une solution particulière de (2.21) de la forme $\tilde{y}(x) = \alpha(x)e^{zx}$ où α est une fonction deux fois dérivable à déterminer. On a ainsi

$$\begin{cases} \tilde{y}'(x) & = & (z\alpha(x) + \alpha'(x))e^{zx} \\ \tilde{y}''(x) & = & (\alpha''(x) + 2z\alpha'(x) + z^2\alpha(x))e^{zx}, \end{cases}$$

de sorte que,

$$\begin{aligned} (\tilde{y} \text{ est solution de (2.21)}) & \iff \left(\left[a\alpha''(x) + (2az + b)\alpha'(x) + (az^2 + bz + c)\alpha(x) \right] \underbrace{e^{zx}}_{\neq 0} = P_n(x)e^{zx} \right) \\ & \iff \left(a\alpha''(x) + (2az + b)\alpha'(x) + (az^2 + bz + c)\alpha(x) = P_n(x) \right). \end{aligned}$$

On est ainsi ramené au cas précédent. On cherchera donc α sous la forme d'un polynôme

- de degré n , si $az^2 + bz + c \neq 0$, c'est-à-dire si z n'est pas racine de l'équation caractéristique (2.23);
- de degré $n + 1$, si $az^2 + bz + c = 0$ et $2az + b \neq 0$, c'est-à-dire si z est racine simple de l'équation caractéristique (2.23);
- de degré $n + 2$, si $az^2 + bz + c = 0$ et $2az + b = 0$, c'est-à-dire si z est racine double de l'équation caractéristique (2.23).

Exemple. On considère maintenant l'équation linéaire du second ordre à coefficients constants

$$y'' - y = 2xe^x.$$

Ici, $z = 1$ est racine simple de l'équation caractéristique $r^2 - 1 = 0$. On cherche une solution particulière \tilde{y} sous la forme $e^x \alpha(x)$ où α est un polynôme de degré $1 + 1 = 2$:

$$\tilde{y}(x) = e^x(ux^2 + vx + w), \quad (u, v, w) \in \mathbb{R}^3.$$

Le polynôme α doit donc vérifier pour chaque $x \in \mathbb{R}$:

$$\underbrace{\alpha''(x)}_{2u} + 2 \underbrace{\alpha'(x)}_{2ux+v} = 2x,$$

soit, en regroupant suivant les puissances décroissantes de x :

$$2ux + u + v = x,$$

ce qui entraîne

$$\begin{cases} 2u & = & 1 \\ u + v & = & 0 \end{cases} \iff \begin{cases} u & = & \frac{1}{2} \\ v & = & -\frac{1}{2}. \end{cases}$$

On remarque ainsi que le réel w n'est pas déterminé par les conditions choisies : il est donc quelconque. Comme on cherche une solution particulière, on peut faire le choix de prendre $w = 0$, de sorte que

$$\forall x \in \mathbb{R}, \tilde{y}(x) = e^x \left(\frac{1}{2}x^2 - \frac{1}{2}x \right).$$

Comme l'essm $y'' - y = 0$ a pour ensemble solution

$$S' = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^x + \lambda_2 e^{-x}, (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\},$$

on en déduit finalement :

$$S = \left\{ x \mapsto \lambda_1 e^x + \lambda_2 e^{-x} + e^x \left(\frac{1}{2}x^2 - \frac{1}{2}x \right), (\lambda_1, \lambda_2) \in \mathbb{R}^2 \right\}.$$