
Chapitre 3

Équations différentielles du second ordre

Sommaire

3.1	Équations différentielles du second ordre incomplètes	29
3.1.1	Équations du type $y'' = f(t, y')$	29
3.1.2	Équations du type $y'' = f(y, y')$	29
3.1.3	Équations du type $y'' = f(y)$	30
3.2	Équations différentielles type-homogènes du second ordre	31
3.3	Équations différentielles linéaires du second ordre	31
3.3.1	Équations linéaires homogènes du second ordre	32
3.3.2	Équations linéaires non homogènes du second ordre	33
3.4	Équations linéaires du second ordre à coefficients constants	35
3.4.1	Recherche d'une solution particulière pour des seconds membres spécifiques	36
3.4.2	Solution particulière par la méthode de variation des constantes	39
3.5	Équations linéaires homogènes à coefficients analytiques	40
3.5.1	Coefficients analytiques, points réguliers	42
3.5.2	Coefficients analytiques, points singuliers	44

La forme générale d'une équation différentielle du second ordre est $F(t, y, y', y'') = 0$. Sa forme normale ou résolue s'écrit $y'' = f(t, y, y')$. Il existe très peu de cas où on sait résoudre explicitement une équation du second ordre : même les équations linéaires du second ordre sans second membre ne se résolvent pas explicitement en général.

La solution générale y dépend en général de deux paramètres $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$ qui apparaissent le plus souvent comme des constantes d'intégration.

3.1 Équations différentielles du second ordre incomplètes

Ces équations se ramènent à des équations du premier ordre.

3.1.1 Équations du type $y'' = f(t, y')$

Si on considère la nouvelle fonction inconnue $v = y'$, l'équation $y'' = f(t, y')$ se ramène à l'équation du premier ordre $v' = f(t, v)$. La solution générale de cette dernière sera de la forme $v_\lambda(t)$, $\lambda \in \mathbb{R}$, et on obtient donc $y(t) = \int v_\lambda(t) dt + \mu$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

Exemple 40

Cherchons les solutions de l'équation $y'' = \frac{1}{t}y' + 3t$.

Posons $v = y'$ et remplaçons dans notre équation, on obtient $v' = \frac{1}{t}v + 3t$. En utilisant la méthode de variation de la constante on trouve $v(t) = 3t^2 + \lambda t$, $\lambda \in \mathbb{R}$. Il vient $y(t) = t^3 + \lambda t^2 + \mu$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

3.1.2 Équations du type $y'' = f(y, y')$

La méthode consiste à prendre y comme nouvelle variable et $v = y'$ comme variable fonction inconnue en la variable y , c'est-à-dire $v : y \mapsto v(y) = y'$.

Il peut y avoir des solutions constantes $y(t) = y_0$, auquel cas y ne peut être choisi comme variable. On a donc des solutions singulières $y(t) = y_j$ avec $f(y_j, 0) = 0$.

Dans le cas général, on a $y'' = \frac{dy'}{dt} = \frac{dy'}{dy} \cdot \frac{dy}{dt} = \frac{dv}{dy} \cdot v$.

L'équation $y'' = f(y, y')$ se ramène alors à l'équation du premier ordre $v \frac{dv}{dy} = f(y, v)$. La

résolution de cette dernière donne une solution générale $v_\lambda(y)$, $\lambda \in \mathbb{R}$. On doit ensuite résoudre $y' = v_\lambda(y)$ ou $\frac{dy}{v_\lambda(y)} = dt$. D'où la solution générale

$$\int \frac{dy}{v_\lambda(y)} = t + \mu, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

Exemple 41

Cherchons les solutions de l'équation $y'' = 2yy'$.

Par le changement de fonction $v(y) = y'$, on a $y'' = v \frac{dv}{dy} = 2yv$ qui est une équation à variables séparées de fonction inconnue $v(y)$ ayant pour solution $v = y^2 + \lambda$, $\lambda \in \mathbb{R}$. Ensuite, en résolvant l'équation $y' = y^2 + \lambda$, qui est une équation de Riccati, on trouve $y(t) = \lambda \operatorname{tg}(\lambda t + \mu)$ et $y(t) = -\lambda \operatorname{coth}(\lambda t + \mu)$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. De plus $y = \lambda$ sont des solutions singulières. ■

3.1.3 Équations du type $y'' = f(y)$

C'est un cas particulier du cas précédent, mais on peut ici préciser davantage la méthode de résolution. On a en effet $y'y'' = y'f(y)$, et en intégrant il vient $\frac{1}{2}(y')^2 = \varphi(y) + \lambda$, $\lambda \in \mathbb{R}$, où φ est une primitive de f . On obtient donc

$$y' = \pm \sqrt{2(\varphi(y) + \lambda)} \quad \text{ou} \quad \frac{dy}{\pm \sqrt{2(\varphi(y) + \lambda)}} = dt,$$

d'où la solution générale est sous forme

$$\pm \int \frac{dy}{\sqrt{2(\varphi(y) + \lambda)}} = t + \mu, \quad \mu \in \mathbb{R}.$$

Exemple 42

On considère l'équation $y'' = 2e^y$.

En multipliant par y' on a $y'y'' = 2y'e^y$, et donc en intégrant il vient $\frac{1}{2}(y')^2 = 2e^y + \lambda$, $\lambda \in \mathbb{R}$.

Alors

$$y' = \pm \sqrt{4e^y + 2\lambda}, \quad \text{ou} \quad \frac{dy}{\pm \sqrt{4e^y + 2\lambda}} = dt, \quad \lambda \in \mathbb{R}.$$

En intégrant et après simplification on obtient

$$y(t) = 2 \operatorname{Log} \left(\frac{\lambda}{\cos(\lambda t + \mu)} \right), \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}. \quad \blacksquare$$

3.2 Équations différentielles type-homogènes du second ordre

Ce sont les équations différentielles qui peuvent se mettre sous la forme

$$F\left(t, \frac{y'}{y}, \frac{y''}{y}\right) = 0. \quad (3.1)$$

La résolution de ces équations se fait en effectuant un changement de fonction inconnue en posant $u(t) = \frac{y'(t)}{y(t)}$, et donc $\frac{y''}{y} = u' + u^2$. On est alors ramené à une équation différentielle du premier ordre $F(t, u, u' + u^2) = 0$.

Exemple 43

Soit l'équation $yy'' - (y')^2 + 6ty^2 = 0$.

On peut écrire cette équation sous la forme $\frac{y''}{y} - \left(\frac{y'}{y}\right)^2 + 6t = 0$ soit $F\left(t, \frac{y'}{y}, \frac{y''}{y}\right) = 0$ avec $F(t, z, w) = w - z^2 + 6t$.

On effectue un changement de fonction inconnue en posant $u = \frac{y'}{y}$. D'où $\frac{y''}{y} = u' + u^2$ et donc l'équation $\frac{y''}{y} - \left(\frac{y'}{y}\right)^2 + 6t = 0$ devient $u' + 6t = 0$. D'où $u = -3t^2 + \lambda$, $\lambda \in \mathbb{R}$ et donc $\frac{y'}{y} = -3t^2 + \lambda$ qui est une équation différentielle du premier ordre ayant pour solution générale $y = \mu e^{-t^3 + \lambda t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

3.3 Équations différentielles linéaires du second ordre

Considérons l'équation différentielle linéaire du second ordre

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = c(t). \quad (3.2)$$

Définition 24 (Solutions indépendantes)

Deux solutions y_1 et y_2 de l'équation (3.2) sont indépendantes sur un intervalle I s'il n'existe pas de réel k tel que pour tout $t \in I$: $y_2(t) = ky_1(t)$.

Remarque 25

Les fonctions y_1 et y_2 sont indépendantes cela signifie linéairement indépendantes au sens des espaces vectoriels.

Définition 26 (Wronskien)

Soient deux fonctions dérivables $t \mapsto y_1(t)$ et $t \mapsto y_2(t)$ sur un intervalle I .

Le *wronskien* de ces deux fonctions est défini à l'aide d'un déterminant

$$W(y_1(t), y_2(t)) = \begin{vmatrix} y_1(t) & y_2(t) \\ y_1'(t) & y_2'(t) \end{vmatrix} = y_1(t)y_2'(t) - y_1'(t)y_2(t).$$

Les deux fonctions dérivables $t \mapsto y_1(t)$ et $t \mapsto y_2(t)$ sont linéairement indépendantes si et seulement si leur wronskien $W(y_1, y_2)$ n'est pas identiquement nul.

Exemple 44

Les fonctions $t \mapsto \sin t$ et $t \mapsto e^t$ sont indépendantes.

Les fonctions $f : t \mapsto 3e^{-t} \sin t$ et $g : t \mapsto 5e^{-t} \sin t$ ne le sont pas puisque $g = \frac{5}{3}f$. ■

3.3.1 Équations linéaires homogènes du second ordre

Si $c(t) \equiv 0$ on dit que l'équation (3.2) est linéaire homogène ou sans second membre

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = 0. \quad (3.3)$$

Cas où l'on connaît deux solutions particulières indépendantes :

Si y_1 et y_2 sont deux solutions indépendantes de l'équation différentielle $y'' + a(t)y' + b(t)y = 0$, alors la solution générale de cette équation différentielle est $y = \lambda y_1 + \mu y_2$, λ et μ étant des constantes arbitraires.

Exemple 45

Pour l'équation différentielle homogène $t^2 y'' - 2y = 0$, en cherchant des solutions sous la forme $y(t) = t^\alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$, on trouve que $y_1(t) = t^2$ et $y_2(t) = \frac{1}{t}$ sont des solutions particulières. D'après la propriété ci-dessus, on peut en déduire que la solution générale de l'équation différentielle est de la forme $y(t) = \lambda t^2 + \frac{\mu}{t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

Cas où l'on connaît une solution particulière :

Considérons l'équation différentielle homogène $y'' + a(t)y' + b(t)y = 0$ pour laquelle on connaît une solution particulière y_1 .

La méthode pour trouver la solution générale consiste à effectuer un changement de fonction en posant $y(t) = y_1(t)v(t)$, où v étant la nouvelle fonction inconnue. Il vient

$$y_1''v + 2y_1'y_1v' + v''y_1 + a(t)(y_1'v + y_1v') + b(t)y_1v = 0.$$

Comme y_1 est solution de notre équation différentielle, alors on obtient

$$y_1v'' + (2y_1' + a(t)y_1)v' = 0.$$

La fonction $w = v'$ est donc solution d'une équation différentielle linéaire du premier ordre, qui se peut se réécrire

$$\frac{w'}{w} = \frac{v''}{v'} = -2\frac{y_1'(t)}{y_1(t)} - a(t).$$

La solution générale est donnée par $w(t) = \lambda(y_1(t))^{-2}e^{-\int a(t)dt}$, $\lambda \in \mathbb{R}$.

D'où $v(t) = \int w(t)dt + \mu$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. La solution générale de $y'' + a(t)y' + b(t)y = 0$ est donc

$$y(t) = y_1(t) \int w(t)dt + \mu y_1(t), \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

Exemple 46

Considérons l'équation $(t+1)y'' - (2t-1)y' + (t-2)y = 0$.

On peut vérifier que $y_1(t) = e^t$ est une solution particulière.

Cherchons la solution générale sous la forme $y(t) = e^tv(t)$, alors

$$(t+1)(e^tv + 2e^tv' + v''e^t) - (2t-1)(e^tv + e^tv') + (t-2)e^tv = 0.$$

Après simplification, on trouve $(t+1)v'' = -3v'$. En posant $w = v'$, on a $(t+1)w' = -3w$ équation différentielle du premier ordre ayant pour solution $w(t) = \frac{\lambda}{(t+1)^3}$. D'où

$$v(t) = \int w(t)dt + \mu = \frac{\lambda}{(t+1)^2} + \mu \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

La solution générale de notre équation différentielle est donc

$$y(t) = \left(\frac{\lambda}{(t+1)^2} + \mu \right) e^t, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}. \quad \blacksquare$$

3.3.2 Équations linéaires non homogènes du second ordre

Si $c(t) \neq 0$ on dit que l'équation $y'' + a(t)y' + b(t)y = c(t)$ est linéaire non homogène ou avec second membre. L'équation $y'' + a(t)y' + b(t)y = 0$ est l'équation homogène associée.

Comme pour les équations différentielles linéaires du premier ordre, la solution générale de l'équation non homogène $y'' + a(t)y' + b(t)y = c(t)$ est égale à la somme de la solution générale de l'équation homogène et d'une solution particulière de l'équation non homogène.

Variations des constantes :

Supposons qu'on connaisse la solution générale $y = \lambda y_1 + \mu y_2$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$ de l'équation homogène $y'' + a(t)y' + b(t)y = 0$. On peut alors chercher la solution générale par la méthode de variation des constantes.

Le principe de cette méthode est de considérer λ et μ comme fonctions de la variable t . Cherchons la solutions sous la forme $y(t) = \lambda(t)y_1(t) + \mu(t)y_2(t)$. En reportant cette fonction dans l'équation non homogène, on a après simplification

$$2\lambda'y_1' + 2\mu'y_2' + \lambda''y_1 + \mu''y_2 + a(t)(\lambda'y_1 + \mu'y_2) = c(t).$$

En imposant la condition supplémentaire $\lambda'y_1 + \mu'y_2 = 0$, on voit que $\lambda''y_1 + \mu''y_2 = -(\lambda'y_1' + \mu'y_2')$ et donc les dérivées λ' et μ' doivent vérifier le système

$$\begin{cases} \lambda'y_1 + \mu'y_2 = 0, \\ \lambda'y_1' + \mu'y_2' = c(t). \end{cases}$$

En résolvant ce système on obtient

$$\lambda' = \frac{-c(t)y_2}{y_1y_2' - y_1'y_2}, \quad \mu' = \frac{c(t)y_1}{y_1y_2' - y_1'y_2}.$$

D'où la solution générale de l'équation non homogène $y'' + a(t)y' + b(t)y = c(t)$ est

$$y = y_1 \int \frac{-c(t)y_2}{y_1y_2' - y_1'y_2} dt + y_2 \int \frac{c(t)y_1}{y_1y_2' - y_1'y_2} dt + \alpha y_1 + \beta y_2, \alpha, \beta \in \mathbb{R}.$$

Exemple 47

Considérons l'équation $y'' - \frac{2}{t^2}y = te^t$. En cherchant des solutions pour l'équation homogène $y'' - \frac{2}{t^2}y = 0$ sous la forme $y(t) = t^\alpha$, $\alpha \in \mathbb{R}$, on trouve que $y_1(t) = t^2$ et $y_2(t) = \frac{1}{t}$ sont deux solutions particulières indépendantes. D'où la solution générale de l'équation homogène est de la forme $y(t) = \lambda t^2 + \frac{\mu}{t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. On va donc chercher la solution générale de l'équation non homogène sous la forme $y(t) = t^2\lambda(t) + \frac{\mu(t)}{t}$. Les dérivées λ' et μ' doivent vérifier le système

$$\begin{cases} \lambda'y_1 + \mu'y_2 = 0, \\ \lambda'y_1' + \mu'y_2' = c(t), \end{cases} \quad \text{ou} \quad \begin{cases} t^2\lambda' + \frac{\mu'}{t} = 0, \\ 2t\lambda' - \frac{\mu'}{t^2} = te^t. \end{cases}$$

On en déduit que $\lambda' = \frac{1}{3}e^t$, $\mu' = \frac{-1}{3}t^3e^t$ et donc

$$\lambda(t) = \frac{1}{3}e^t + \alpha, \quad \mu(t) = \frac{1}{3}e^t(-t^3 + 3t^2 - 6t + 6) + \beta, \quad \alpha, \beta \in \mathbb{R}.$$

D'où la solution générale de l'équation non homogène est

$$y(t) = e^t \left(t - 2 + \frac{2}{t} \right) + \lambda t^2 + \frac{\mu}{t}, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}. \quad \blacksquare$$

3.4 Équations linéaires du second ordre à coefficients constants

Une équation différentielle du second ordre linéaire à coefficients constants, est une équation du type

$$y'' + ay' + by = c(t),$$

où les coefficients a et b sont des constantes réelles, $t \mapsto c(t)$ est une fonction donnée continue sur un intervalle $I \subset \mathbb{R}$.

Comme dans le cas à coefficients non constants, on commence par résoudre l'équation homogène associée ou sans second membre

$$y'' + ay' + by = 0.$$

On cherche des solutions sous la forme $y = e^{rt}$, $r \in \mathbb{R}$. En substituant dans notre équation homogène, on obtient

$$(r^2 + ar + b) e^{rt} = 0.$$

Comme la fonction exponentielle n'est jamais nulle, pour avoir une solution il faut que

$$r^2 + ar + b = 0.$$

Cette équation se nomme l'équation *caractéristique* (ou *auxiliaire*) associée à notre équation homogène. Les valeurs de r se trouvent aisément à l'aide de la formule quadratique

$$r = \frac{-a \pm \sqrt{a^2 - 4b}}{2}.$$

Trois cas peuvent alors se produire :

- Si $a^2 - 4b > 0$, on trouve deux racines réelles distinctes r_1 et r_2 , ce qui montre que les fonctions $y_1 = e^{r_1 t}$ et $y_2 = e^{r_2 t}$ sont deux solutions particulières indépendantes. La solution générale de l'équation homogène $y'' + ay' + by = 0$ sera alors

$$y_h = \lambda e^{r_1 t} + \mu e^{r_2 t}, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

- Si $a^2 - 4b = 0$, on trouve une racine réelle double r_0 . Dans ce cas, l'obtention d'une solution réelle r_0 montre que la fonction $y_1 = e^{r_0 t}$ est une solution particulière, d'autre part on peut montrer que $y_2 = t e^{r_0 t}$ est aussi solution. On en déduit alors que la solution générale de l'équation homogène est de la forme

$$y_h = (\lambda t + \mu) e^{r_0 t}, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

- Si $a^2 - 4b < 0$ on trouve deux racines complexes distinctes et conjuguées de forme générale $r_1 = \alpha - i\beta$ et $r_2 = \alpha + i\beta$, $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$. Alors $y_1 = e^{\alpha t} \cos(\beta t)$ et $y_2 = e^{\alpha t} \sin(\beta t)$ sont deux solutions particulières indépendantes de l'équation homogène. D'où la solution homogène générale est

$$y_h = e^{\alpha t} (\lambda \cos(\beta t) + \mu \sin(\beta t)), \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R},$$

que l'on peut aussi mettre sous la forme

$$y_h = \lambda e^{\alpha t} \cos(\beta t + \mu) \quad \text{ou} \quad y_h = \lambda e^{\alpha t} \sin(\beta t + \mu), \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

Exemple 48

a) $y'' + 4y' + 3y = 0$.

L'équation caractéristique est $r^2 + 4r + 3 = 0$, on a $r_1 = -3, r_2 = -1$. Alors la solution générale est $y = \lambda e^{-3t} + \mu e^{-t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

b) $y'' + 4y' + 9y = 0$.

b) L'équation caractéristique est $r^2 + 4r + 9 = 0$, on a $r_1 = -2 - i\sqrt{5}, r_2 = -2 + i\sqrt{5}$. Alors la solution générale est $y = e^{-2t} (\lambda \cos(\sqrt{5}t) + \mu \sin(\sqrt{5}t))$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

c) $y'' + 6y' + 9y = 0$.

c) L'équation caractéristique est $r^2 + 6r + 9 = 0$, on a $r_1 = -3$ une racine double. Alors la solution générale est $y = (\lambda t + \mu) e^{-3t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

Ensuite, il faut trouver une solution particulière y_p de l'équation avec le second membre

$$y'' + ay' + by = c(t).$$

La solution générale sera $y = y_p + y_h$.

3.4.1 Recherche d'une solution particulière pour des seconds membres spécifiques

Dans la pratique, c'est la forme de la fonction $c(t)$ qui nous indiquera sous quelle forme chercher la solution particulière.

- Si $c(t) = p(t)$ est un polynôme de degré n :

Chercher une solution $q(t)$ qui soit un polynôme de degré n si $b \neq 0$, de degré $n + 1$ si $b = 0$ et $a \neq 0$, et de degré $n + 2$ si $a = 0$ et $b = 0$.

Exemple 49

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = 2t^2$.

L'équation caractéristique $r^2 - r - 2 = 0$ admet les racines -1 et 2 . La solution générale de l'équation homogène associée est donc $y_h = \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

Cherchons une solution particulière sous forme d'un polynôme du second degré $y_p = \alpha t^2 + \beta t + \gamma$.

On a $y'_p = 2\alpha t + \beta$, $y''_p = 2\alpha$.

En remplaçant dans l'équation, on trouve : $-2\alpha t^2 - 2(\alpha + \beta)t + 2\alpha - \beta - 2\gamma = 2t^2$. D'où $\alpha = -1, \beta = 1, \gamma = -\frac{3}{2}$. Une solution particulière est donc $y_p = -t^2 + t - \frac{3}{2}$. D'où la solution générale est $y = -t^2 + t - \frac{3}{2} + \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

- Si $c(t)$ est de la forme Ke^{rt} , avec $r^2 + ar + b \neq 0$:

Chercher une solution de la forme αe^{rt} .

Exemple 50

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = e^{3t}$.

La solution générale de l'équation homogène associée est $y_h = \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. Comme 3 n'est pas racine du polynôme caractéristique $r^2 - r - 2$, cherchons une solution particulière sous la forme $y_p = \alpha e^{3t}$. On a $y'_p = 3\alpha e^{3t}$, $y''_p = 9\alpha e^{3t}$.

En remplaçant dans l'équation, on trouve $(9\alpha - 3\alpha - 2\alpha)e^{3t} = e^{3t}$, d'où $\alpha = \frac{1}{4}$. Une solution particulière est alors $y_p = \frac{1}{4}e^{3t}$. D'où la solution générale est $y = \frac{1}{4}e^{3t} + \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

- Si $c(t)$ est de la forme Ke^{rt} , avec $r^2 + ar + b = 0$:

Chercher une solution de la forme $\alpha t e^{rt}$ (ou $\alpha t^2 e^{rt}$ si r est racine double).

Exemple 51

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = e^{2t}$.

La solution générale de l'équation homogène associée est $y_h = \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. Comme 2 est racine simple du polynôme caractéristique $r^2 - r - 2$, cherchons une solution particulière sous la forme $y_p = \alpha t e^{2t}$.

On a $y'_p = (2\alpha t + \alpha)e^{2t}$, $y''_p = (4\alpha t + 4\alpha)e^{2t}$. En remplaçant dans l'équation, on trouve $\alpha = \frac{1}{3}$. D'où la solution générale est $y = \lambda e^{-t} + (\frac{1}{3}t + \mu)e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

- Si $c(t)$ est de la forme $p(t)e^{rt}$, où p est un polynôme de degré n :

Chercher une solution de la forme $q(t)e^{rt}$, où q est un polynôme de degré n si $r^2 + ar + b \neq 0$, et de degré $n + 1$ si $r^2 + ar + b = 0$ (ou même de degré $n + 2$ si r est racine double).

Exemple 52

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = te^t$.

La solution générale de l'équation homogène associée est $y_h = \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

Comme 1 n'est pas racine du polynôme caractéristique $r^2 - r - 2$, cherchons une solution particulière sous la forme $y_p = (\alpha t + \beta) e^t$.

On a $y'_p = (\alpha t + \alpha + \beta) e^t$, $y''_p = (\alpha t + 2\alpha + \beta) e^t$. En remplaçant dans l'équation, on trouve $\alpha = \frac{-1}{2}, \beta = \frac{-1}{4}$. D'où la solution générale est $y = \frac{-1}{4} (2t + 1) e^t + \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

- Si $c(t)$ est de la forme $d \cos(rt) + e \sin(rt)$:

Chercher une solution de la forme $\alpha \cos(rt) + \beta \sin(rt)$ (ou $t(\alpha \cos(rt) + \beta \sin(rt))$ si $\cos(rt)$ est solution de l'équation homogène).

Exemple 53

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = \sin(2t)$.

La solution générale de l'équation homogène associée est $y_h = \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

On cherche une solution sous la forme $y_p = \alpha \cos(2t) + \beta \sin(2t)$.

On a $y'_p = -2\alpha \sin(2t) + 2\beta \cos(2t)$, $y''_p = -4\alpha \cos(2t) - 4\beta \sin(2t)$.

En remplaçant dans l'équation, on trouve $-2(3\alpha + \beta) \cos(2t) + (2\alpha - 6\beta) \sin(2t) = \sin(2t)$, donc $3\alpha + \beta = 0$ et $2\alpha - 6\beta = 1$, d'où $\alpha = \frac{1}{20}, \beta = \frac{-3}{20}$.

Alors la solution générale est $y = \frac{1}{20} \cos(2t) - \frac{3}{20} \sin(2t) + \lambda e^{-t} + \mu e^{2t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

- Si $c(t)$ est la somme de plusieurs fonctions $c_1(t), \dots, c_k(t)$ qui sont chacune d'un des types ci-dessus :

Chercher pour i de 1 à k une solution particulière $s_i(t)$ de chacune des équations

$$y'' + ay' + by = c_i(t).$$

La fonction $s_1(t) + \dots + s_k(t)$ sera solution particulière de $y'' + ay' + by = c(t)$.

Exemple 54

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = 2t^2 + e^{2t}$.

Une solution particulière de $y'' - y' - 2y = 2t^2$ est $y_{p1} = -t^2 + t - \frac{3}{2}$.

Une solution particulière de $y'' - y' - 2y = e^{2t}$ est $y_{p2} = \frac{1}{3}te^{2t}$.

Donc $y_p = -t^2 + t - \frac{3}{2} + \frac{1}{3}te^{2t}$ est solution particulière de $y'' - y' - 2y = 2t^2 + e^{2t}$. ■

Résumons les cas ci-dessus dans le tableau suivant.

Second membre $c(t)$	Solution particulière $y_p(t)$
$c(t) = p(t)$ est un polynôme de degré n	$y_p(t)$ polynôme de degré n si $b \neq 0$ de degré $n + 1$ si $b = 0$ et $a \neq 0$ de degré $n + 2$ si $a = b = 0$
$c(t) = Ke^{rt}$, avec $r^2 + ar + b \neq 0$	$y_p(t) = \alpha e^{rt}$
$c(t) = Ke^{rt}$, avec $r^2 + ar + b = 0$	$y_p(t) = \alpha t e^{rt}$ si r racine simple. $y_p(t) = \alpha t^2 e^{rt}$ si r racine double.
$c(t) = p(t) e^{rt}$, $r^2 + ar + b \neq 0$, $\deg p = n$	$y_p(t) = q(t) e^{rt}$, q polynôme de degré n
$c(t) = p(t) e^{rt}$, $r^2 + ar + b = 0$, $\deg p = n$	$y_p(t) = q(t) e^{rt}$, q polynôme de degré $n + 1$
$c(t) = p(t) e^{rt}$, $r = \frac{-a}{2}$, $\deg p = n$	$y_p(t) = q(t) e^{rt}$, q polynôme de degré $n + 2$
$c(t) = d \cos(rt) + e \sin(rt)$	$y_p(t) = \alpha \cos(rt) + \beta \sin(rt)$

3.4.2 Solution particulière par la méthode de variation des constantes

Comme nous l'avons vu dans le cas général des équations linéaires du second ordre, une solution particulière de l'équation $y'' + ay' + by = c(t)$ peut être obtenue par la méthode de variation des constantes (voir page 34).

$$y = y_1 \int \frac{-c(t) y_2}{y_1 y_2' - y_1' y_2} dt + y_2 \int \frac{c(t) y_1}{y_1 y_2' - y_1' y_2} dt + \alpha y_1 + \beta y_2, \alpha, \beta \in \mathbb{R},$$

où y_1 et y_2 sont 2 solutions particulières indépendantes de l'équation homogène $y'' + ay' + by = 0$. Si r_1 et r_2 sont deux racines distinctes du polynôme caractéristique $r^2 + ar + b$, alors $y_1 = e^{r_1 t}$, $y_2 = e^{r_2 t}$. Dans ce cas, par intégration par parties, on peut écrire la solution générale de l'équation avec second membre en une seule formule

$$y = e^{r_1 t} \int \left(e^{(r_2 - r_1)t} \left(\int e^{-r_2 t} c(t) dt \right) \right) dt.$$

Exemple 55

Cherchons une solution de l'équation $y'' - y' - 2y = e^{-t}$.

L'équation caractéristique $r^2 - r - 2 = 0$ admet les racines $r_1 = -1$ et $r_2 = 2$. La solution générale est donc

$$\begin{aligned} y &= e^{-t} \int \left(e^{3t} \left(\int e^{-2t} e^{-t} dt \right) \right) dt = e^{-t} \int \left(e^{3t} \left(-\frac{1}{3} e^{-3t} + \lambda \right) \right) dt \\ &= e^{-t} \left(\frac{1}{3} \lambda e^{3t} - \frac{1}{3} t + \mu \right) = \frac{1}{3} \lambda e^{2t} + \left(\mu - \frac{1}{3} t \right) e^{-t}, \lambda, \mu \in \mathbb{R}. \quad \blacksquare \end{aligned}$$

3.5 Équations linéaires homogènes à coefficients analytiques

Soit donnée une équation différentielle du second ordre homogène

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = 0. \quad (3.4)$$

Supposons que les coefficients $a(t)$ et $b(t)$ puissent être représentés sous forme de séries suivant les puissances entières positives de t , c'est-à-dire $a(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^k$ et $b(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} b_k t^k$. Cherchons la solution de (3.4) sous la forme d'une série entière $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$.

En introduisant cette expression de y et de ses dérivées dans (3.4), on obtient

$$\sum_{k=2}^{+\infty} k(k-1)c_k t^{k-2} + \left(\sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^k\right) \left(\sum_{k=1}^{+\infty} k c_k t^{k-1}\right) + \left(\sum_{k=0}^{+\infty} b_k t^k\right) \left(\sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k\right) = 0. \quad (3.5)$$

En multipliant les séries entières, en groupant les termes semblables et en annulant les coefficients de toutes les puissances de t au premier membre de (3.5), on obtient une série d'équations

$$\begin{aligned} t^0 : & 2 \cdot 1c_2 + a_0c_1 + b_0c_0 = 0, \\ t^1 : & 3 \cdot 2c_3 + 2a_0c_2 + a_1c_1 + b_0c_1 + b_1c_0 = 0, \\ t^2 : & 4 \cdot 3c_4 + 3a_0c_3 + 2a_1c_2 + a_2c_1 + b_0c_2 + b_1c_1 + b_2c_0 = 0, \\ & \dots \end{aligned} \quad (3.6)$$

Chacune des équations suivantes (3.6) comporte un coefficient de plus que l'équation précédente. Les coefficients c_0 et c_1 restent arbitraires et jouent le rôle de constantes d'intégration. La première des équation (3.6) donne c_2 , la deuxième c_3 , la troisième c_4 et ainsi de suite. En pratique il est commode de procéder comme suit : d'après le schéma décrit plus haut on cherche deux solutions $y_1(t)$ et $y_2(t)$, en choisissant pour y_1 , $c_0 = 1$ et $c_1 = 0$ et pour y_2 , $c_0 = 0$ et $c_1 = 1$. Toute solution de (3.4) sera une combinaison linéaire de $y_1(t)$ et $y_2(t)$.

On peut énoncer le théorème suivant.

Théorème 27

Si les séries $a(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^k$ et $b(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} b_k t^k$ convergent pour $|x| < R$, alors la série $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ construite par le procédé indiqué plus haut sera aussi convergente pour $|x| < R$ et constituera une solution de (3.4).

En particulier si $a(t)$ et $b(t)$ sont des polynômes en t , la série $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ sera convergente pour toute valeur de t .

Exemple 56

Trouver la solution de l'équation

$$y'' - ty' - 2y = 0 \tag{3.7}$$

sous forme d'une série entière.

Cherchons $y_1(t)$ sous forme de la série $y_1(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$, alors

$$y_1'(t) = \sum_{k=1}^{+\infty} k c_k t^{k-1}, y_1''(t) = \sum_{k=2}^{+\infty} k(k-1) c_k t^{k-2}.$$

En introduisant $y_1(t)$, $y_1'(t)$ et $y_1''(t)$ dans (3.7), on obtient

$$\sum_{k=2}^{+\infty} k(k-1) c_k t^{k-2} - t \sum_{k=1}^{+\infty} k c_k t^{k-1} - 2 \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k = 0. \tag{3.8}$$

En groupant dans (3.8) les termes semblables et en annulant les coefficients de toutes les puissances de t , on obtient des relations permettant de déterminer c_0, c_1, \dots .

Posons $y_1(0) = 1$ et $y_1'(0) = 0$. Alors on trouve $c_0 = 1, c_1 = 0$. Ainsi, on a

$$\begin{aligned} t^0 : & 2c_2 - 2c_0 = 0, \text{ d'où } c_2 = c_0 = 1, \\ t^1 : & 6c_3 - c_1 - 2c_1 = 0, \text{ d'où } c_3 = \frac{1}{2}c_1 = 0, \\ t^2 : & 12c_4 - 2c_2 - 2c_2 = 0, \text{ d'où } c_4 = \frac{1}{3}c_2 = \frac{1}{3}, \\ t^3 : & 20c_5 - 3c_3 - 2c_3 = 0, \text{ d'où } c_5 = \frac{1}{4}c_3 = 0, \\ & \dots \end{aligned}$$

Par conséquent $y_1(t) = 1 + t^2 + \frac{1}{3}t^4 + \dots$. De façon analogue, en prenant $y_2(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \alpha_k t^k$ et les conditions initiales $y_2(0) = 0$ et $y_2'(0) = 1$, on obtient $\alpha_0 = 0, \alpha_1 = 1$.

En portant $y_2(t)$ dans (3.7), on trouve

$$\sum_{k=2}^{+\infty} k(k-1) \alpha_k t^{k-2} - \sum_{k=0}^{+\infty} (k+2) \alpha_k t^k = 0.$$

Par un changement d'indice dans la première somme on obtient

$$\sum_{k=0}^{+\infty} (k+2) \left((k+1) \alpha_{k+2} - \alpha_k \right) t^k = 0.$$

Alors $\alpha_{k+2} = \frac{1}{k+1} \alpha_k, k = 2, 3, \dots$. On en déduit que $\alpha_{2k} = 0$ et $\alpha_{2k+1} = \frac{1}{k! 2^k}$, et donc

$$y_2(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k! 2^k} t^{2k+1} = t \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!} \left(\frac{t^2}{2} \right)^k = t e^{\frac{t^2}{2}}.$$

La solution générale de l'équation (3.7) sera sous la forme $y(t) = \lambda y_1(t) + \mu y_2(t), \lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

3.5.1 Coefficients analytiques, points réguliers

Définition 28 (Points régulier et singulier)

On dit qu'un point t_0 est un point régulier ou ordinaire de l'équation différentielle

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = 0, \quad (3.9)$$

si les coefficients $a(t)$ et $b(t)$ sont analytiques en ce point ; dans le cas contraire, le point t_0 s'appelle point singulier de l'équation différentielle (3.9).

Dans les exemples suivants, $t_0 = 0$.

L'équation différentielle d'Airy

C'est l'équation $y'' - ty = 0$.

La relation de récurrence pour les coefficients de la solution $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ est

$$(k+2)(k+1)c_{k+2} = c_{k-1} \text{ pour } k \geq 1, \quad c_2 = 0.$$

D'où $c_{3k} = \frac{c_0}{2 \cdot 3 \cdot 5 \cdot 6 \cdot \dots \cdot (3k-1)(3k)}$, $c_{3k+1} = \frac{c_1}{3 \cdot 4 \cdot 6 \cdot 7 \cdot \dots \cdot (3k)(3k+1)}$, $c_{3k+2} = 0$, et donc

$$y(t) = c_0 \left(1 + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{3k} t^{3k} \right) + c_1 \left(t + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{3k+1} t^{3k+1} \right).$$

L'équation différentielle d'Hermite

C'est l'équation $y'' - 2ty' + ay = 0$, $a \in \mathbb{R}$.

La relation de récurrence pour les coefficients de la solution $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ est

$$(k+2)(k+1)c_{k+2} = -(a-2k)c_k \text{ pour } k \geq 0.$$

D'où

$$c_{2k} = \frac{(-1)^k}{(2k)!} a(a-4)(a-8) \dots (a-4(k-1)) c_0,$$

$$c_{2k+1} = \frac{(-1)^k}{(2k+1)!} (a-2)(a-6) \dots (a-2-4(k-1)) c_1,$$

et

$$y(t) = c_0 y_0(t) + c_1 y_1(t) \text{ où } y_0(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k} t^{2k} \text{ et } y_1(t) = t + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k+1} t^{2k+1}.$$

Lorsque $a = 2n$ est un entier pair, $c_{n+2} = 0$ et la solution paire $y_0(t)$ est un polynôme si n est pair, la solution impaire $y_1(t)$ est un polynôme si n est impair. Le n -ième polynôme d'Hermite est normalisé par la condition que le coefficient de t^n vaut 2^n . Son expression est

$$H_n(t) = \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} (-1)^k \frac{n! 2^{n-2k}}{k! (n-2k)!} t^{n-2k}.$$

L'équation différentielle de Tchebychev

C'est l'équation $(1-t^2)y'' - ty' + a^2y = 0$, $a \in \mathbb{R}$.

La relation de récurrence pour les coefficients de la solution $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ est

$$(k+2)(k+1)c_{k+2} = -(a^2 - k^2)c_k \text{ pour } k \geq 0.$$

D'où

$$c_{2k} = \frac{(-1)^k}{(2k)!} a^2 (a^2 - 4) (a^2 - 16) \cdots (a^2 - (2k-2)^2) c_0,$$

$$c_{2k+1} = \frac{(-1)^k}{(2k+1)!} (a^2 - 1) (a^2 - 9) \cdots (a^2 - (2k-1)^2) c_1,$$

et

$$y(t) = c_0 y_0(t) + c_1 y_1(t) \text{ où } y_0(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k} t^{2k} \text{ et } y_1(t) = t + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k+1} t^{2k+1}.$$

Lorsque $a = n$ est un entier, $c_{n+2} = 0$ et la solution paire $y_0(t)$ est un polynôme si n est pair, la solution impaire $y_1(t)$ est un polynôme si n est impair. Le n -ième polynôme de Tchebychev est normalisé par la condition que le coefficient de t^n vaut 2^{n-1} . Son expression est

$$T_n(t) = \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} (-1)^k \sum_{j=k}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \binom{n}{2j} \binom{j}{k} t^{n-2k} \text{ avec } \binom{j}{k} = \frac{j!}{k!(j-k)!}.$$

Le polynôme de Tchebychev possède la propriété remarquable de pouvoir s'écrire sous la forme $T_n(t) = \cos(n \operatorname{Arcsin} t)$. En effet, posant $t = \cos \theta$, l'équation $(1-t^2) \frac{d^2 y}{dt^2} - t \frac{dy}{dt} + n^2 y = 0$ devient $\frac{d^2 y}{d\theta^2} + n^2 y = 0$ et $y = \cos(n\theta)$ est la solution qui coïncide avec $T_n(\cos \theta)$.

L'équation différentielle de Legendre

C'est l'équation $(1-t^2)y'' - 2ty' + a(a+1)y = 0$, $a \in \mathbb{R}$.

La relation de récurrence pour les coefficients de la solution $y(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ est

$$(k+2)(k+1)c_{k+2} = -(a(a+1) - k(k+1))c_k \text{ pour } k \geq 0.$$

D'où

$$c_{2k} = \frac{(-1)^k}{(2k)!} a(a-2) \cdots (a-2k+2)(a+1)(a+3) \cdots (a+2k-1) c_0,$$

$$c_{2k+1} = \frac{(-1)^k}{(2k+1)!} (a-1)(a-3) \cdots (a-2k+1)(a+2)(a+4) \cdots (a+2k) c_1,$$

et

$$y(t) = c_0 y_0(t) + c_1 y_1(t) \text{ où } y_0(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k} t^{2k} \text{ et } y_1(t) = t + \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2k+1} t^{2k+1}.$$

Lorsque $a = n$ est un entier, $c_{n+2} = 0$ et la solution paire $y_0(t)$ est un polynôme si n est pair, la solution impaire $y_1(t)$ est un polynôme si n est impair. Le n -ième polynôme de Legendre $P_n(t)$ est normalisé par la condition que $P_n(1) = 1$. Son expression est

$$P_n(t) = \frac{1}{2^n} \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} (-1)^k \frac{(2n-2k)!}{k!(n-k)!(n-2k)!} t^{n-2k}.$$

3.5.2 Coefficients analytiques, points singuliers

Nous supposons que t_0 est un point singulier régulier de l'équation différentielle

$$y'' + a(t)y' + b(t)y = 0,$$

c'est-à-dire que les limites $\lim_{t \rightarrow t_0} (t - t_0) a(t)$ et $\lim_{t \rightarrow t_0} (t - t_0)^2 b(t)$ existent. Pour simplifier, prenons $t_0 = 0$. On peut alors réécrire l'équation précédente sous la forme

$$t^2 y'' + tp(t)y' + q(t)y = 0, \tag{3.10}$$

où $p(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} p_k t^k$ et $q(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} q_k t^k$ sont analytiques dans $|t| < \rho$.

Pour résoudre cette équation, on cherche, suivant Frobenius, une solution de la forme

$$y(t) = t^r \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k, \quad c_0 \neq 0. \tag{3.11}$$

Pour déterminer l'exposant r et les coefficients c_k il faut introduire la série (3.11) dans l'équation (3.10), simplifier par t^r et annuler les coefficients de toutes les puissances de t . Dans ce cas, le nombre r se détermine à partir de l'équation dite déterminante

$$F(r) = r(r-1) + p_0 r + q_0 = 0. \tag{3.12}$$

Soient r_1 et r_2 les racines de l'équation déterminante (3.12). Trois cas différents peuvent se présenter.

1. Si $r_1 - r_2 \notin \mathbb{Z}$, alors on peut construire deux solutions de la forme (3.11)

$$y_1(t) = t^{r_1} \sum_{k=0}^{+\infty} c_{1,k} t^k, \quad c_{1,0} \neq 0, \quad y_2(t) = t^{r_2} \sum_{k=0}^{+\infty} c_{2,k} t^k, \quad c_{2,0} \neq 0.$$

2. Si $r_1 - r_2 \in \mathbb{N}$, alors $y_1(t) = t^{r_1} \sum_{k=0}^{+\infty} c_{1,k} t^k$, $c_{1,0} \neq 0$ et y_2 est une deuxième solution linéairement indépendante analytique dans $0 < t < \rho$:

$$y_2(t) = a y_1(t) \operatorname{Log} t + t^{r_2} \sum_{k=0}^{+\infty} c_{2,k} t^k,$$

avec a une constante dépendante de r_2 .

3. Si $r_1 = r_2$, alors y_1 et y_2 sont deux solutions linéairement indépendantes analytiques dans $0 < t < \rho$:

$$y_1(t) = t^{r_1} \sum_{k=0}^{+\infty} c_{1,k} t^k, \quad y_2(t) = y_1(t) \operatorname{Log} t + t^{r_2} \sum_{k=1}^{+\infty} c_{2,k} t^k.$$

Exemple 57

Résoudre l'équation

$$2t^2 y'' + t(3 - 2t) y' - (t + 1) y = 0. \quad (3.13)$$

Écrivons (3.13) sous la forme

$$y'' + \frac{3 - 2t}{2t} y' - \frac{t + 1}{2t^2} y = 0.$$

Cherchons la solution y sous la forme $y(t) = t^r \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$, $c_0 \neq 0$. Pour déterminer r écrivons l'équation déterminante $r(r - 1) + p_0 r + q_0 = 0$, où $p_0 = \lim_{t \rightarrow 0} \frac{3 - 2t}{2} = \frac{3}{2}$ et $q_0 = \lim_{t \rightarrow 0} \left(-\frac{t + 1}{2}\right) = -\frac{1}{2}$, c'est-à-dire $r(r - 1) + \frac{3}{2}r - \frac{1}{2} = 0$, ou $r^2 + \frac{1}{2}r - \frac{1}{2} = 0$, d'où $r_1 = \frac{1}{2}$ et $r_2 = -1$.

En vertu de la règle énoncée plus haut, prenons

$$y_1(t) = \sqrt{t} \sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^k, \quad (t > 0), \quad y_2(t) = \frac{1}{t} \sum_{k=0}^{+\infty} b_k t^k.$$

Pour trouver les a_k il faut introduire y_1 et ses dérivées y_1' et y_1'' dans (3.13)

$$y_1(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^{k+\frac{1}{2}}, \quad y_1'(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \left(k + \frac{1}{2}\right) a_k t^{k-\frac{1}{2}}, \quad y_1''(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \left(k^2 - \frac{1}{4}\right) a_k t^{k-\frac{3}{2}}.$$

L'introduction de y_1 , y_1' et y_1'' dans (3.13) donne

$$2t^2 \sum_{k=0}^{+\infty} \left(k^2 - \frac{1}{4}\right) a_k t^{k-\frac{3}{2}} + t(3 - 2t) \sum_{k=0}^{+\infty} \left(k + \frac{1}{2}\right) a_k t^{k-\frac{1}{2}} - (t + 1) \sum_{k=0}^{+\infty} a_k t^{k+\frac{1}{2}} = 0.$$

Après les transformations, on obtient

$$\sqrt{t} \sum_{k=0}^{+\infty} k(2k+3) a_k t^k - \sqrt{t} \sum_{k=0}^{+\infty} 2(k+1) a_k t^{k+1} = 0.$$

La relation de récurrence pour les coefficients de la solution y_1 est donc

$$k(2k+3) a_k = 2k a_{k-1} \text{ pour } k \geq 1.$$

En prenant $a_0 = 1$, il vient $a_k = \frac{2^k}{5 \cdot 7 \cdot 9 \cdots (2k+3)}$, $k \geq 1$, et donc

$$y_1(t) = \sqrt{t} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{2^k}{5 \cdot 7 \cdot 9 \cdots (2k+3)} t^k, (t > 0).$$

D'une manière analogue, en prenant $b_0 = 1$, on obtient $b_k = \frac{1}{k!}$, si bien que $y_2(t) = \frac{1}{t} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{1}{k!} t^k$ ou $y_2(t) = \frac{e^t}{t}$. La solution générale de l'équation (3.13) est

$$y(t) = \lambda y_1(t) + \mu y_2(t) = \lambda \sqrt{t} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{2^k}{5 \cdot 7 \cdot 9 \cdots (2k+3)} t^k + \mu \frac{e^t}{t}, \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}. \quad \blacksquare$$

L'équation différentielle d'Euler

C'est l'équation $t^2 y'' + t p_0 y' + q_0 y = 0$, $p_0, q_0 \in \mathbb{R}$.

On cherche des solutions particulières sous la forme $y = t^r$. On a

$$y' = r t^{r-1} \text{ et } y'' = r(r-1) t^{r-2},$$

en reportant, on obtient l'équation $r(r-1) + p_0 r + q_0 = 0$ du second degré en r .

Si cette équation a deux racines réelles distinctes r_1 et r_2 , $r_1 \neq r_2$ alors $y_1 = t^{r_1}$ et $y_2 = t^{r_2}$ sont deux solutions particulières indépendantes donc $y = \lambda t^{r_1} + \mu t^{r_2}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

Sinon on utilise la méthode plus générale : on effectue un changement de variable en posant $t = e^s$, on note $y(t) = y(e^s) = z(s)$ et on exprime $\frac{dy}{dt}$ et $\frac{d^2 y}{dt^2}$ en fonction de $\frac{dz}{ds}$ et $\frac{d^2 z}{ds^2}$.

On a

$$\begin{aligned} \frac{dy(t)}{dt} &= \frac{dy(e^s)}{dt} = \frac{dy(e^s)}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} = \frac{dz(s)}{ds} \cdot \frac{1}{t} & \text{donc } t \frac{dy}{dt} &= \frac{dz}{ds}, \\ \frac{d^2 y}{dt^2} &= \frac{d}{dt} \left(\frac{dz(s)}{ds} \cdot \frac{1}{t} \right) = \frac{1}{t^2} \left(\frac{d^2 z}{ds^2} - \frac{dz}{ds} \right) & \text{donc } t^2 \frac{d^2 y}{dt^2} &= \frac{d^2 z}{ds^2} - \frac{dz}{ds}. \end{aligned}$$

On obtient alors l'équation différentielle linéaire à coefficients constants

$$\frac{d^2 z}{ds^2} + (p_0 - 1) \frac{dz}{ds} + q_0 z = 0.$$

On aura alors suivant la nature des racines du polynôme caractéristique $r^2 + (p_0 - 1)r + q_0$:

- $y = \lambda t^{r_1} + \mu t^{r_2}$ dans le cas de deux racines réelles distinctes r_1 et r_2 , $r_1 \neq r_2$.
- $y = t^a (\lambda \cos(b \operatorname{Log} t) + \mu \sin(b \operatorname{Log} t))$ dans le cas de deux racines complexes conjuguées $a \pm ib = \frac{1-p_0}{2} \pm i \frac{\sqrt{4q_0 - (1-p_0)^2}}{2}$.
- $y = (\lambda + \mu \operatorname{Log} t) t^{r_0}$ dans le cas d'une racine réelle double $r_0 = \frac{1-p_0}{2}$.

Exemple 58

a) $t^2 y'' - ty' - 3y = 0$.

On cherche des solutions particulières sous la forme $y = t^r$, on obtient une équation du second degré $r(r-1) - r - 3 = 0$ soit $r^2 - 2r - 3 = 0$, on trouve $r_1 = 3$ et $r_2 = -1$. Alors la solution générale est $y = \lambda t^3 + \frac{\mu}{t}$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

b) $t^2 y'' + 3ty' + y = 0$.

On cherche des solutions particulières sous la forme $y = t^r$, on obtient une équation du second degré $r(r-1) + 3r + 1 = 0$ soit $(r+1)^2 = 0$, on trouve $r = -1$ comme racine double. On utilise alors la méthode plus générale : on pose $t = e^s$ et on note $y(t) = y(e^s) = z(s)$. Alors $\frac{dy}{dt} = \frac{dz}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} = \frac{1}{t} \frac{dz}{ds}$ car $\frac{ds}{dt} = \frac{1}{t}$ et $\frac{d^2y}{dt^2} = \frac{1}{t^2} \left(\frac{d^2z}{ds^2} - \frac{dz}{ds} \right)$. L'équation $t^2 y'' + 3ty' + y = 0$ se transforme alors en $\frac{d^2z}{ds^2} + 2\frac{dz}{ds} + z = 0$. On résout l'équation caractéristique $r^2 + 2r + 1 = 0$: on trouve $r = -1$ comme racine double donc $z(s) = e^{-s} (\lambda + \mu s)$. Alors la solution générale est $y = \frac{1}{t} (\lambda + \mu \operatorname{Log} t)$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$. ■

L'équation différentielle de Laguerre

C'est l'équation $ty'' + (1-t)y' + ay = 0$, $a \in \mathbb{R}$.

On a ici $p(t) = 1-t$ et $q(t) = at$ et $t = 0$ est un point singulier régulier. L'équation déterminante est $r(r-1) + p_0 r + q_0 = 0$, où $p_0 = p(0) = 1$ et $q_0 = q(0) = 0$, c'est-à-dire $r(r-1) + r = 0$, ou $r^2 = 0$, d'où $r_1 = r_2 = 0$.

La relation de récurrence pour les coefficients c_k de la solution $y_1(t) = t^{r_1} \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ est

$$k^2 c_k = -(a+1-k) c_{k-1} \text{ pour } k \geq 1.$$

En prenant $c_0 = 1$, il vient $c_k = (-1)^k \frac{a(a-1)\cdots(a-(k-1))}{1^2 \cdot 2^2 \cdots k^2}$, $k \geq 1$, et donc

$$y_1(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} (-1)^k \frac{a(a-1)\cdots(a-(k-1))}{(k!)^2} t^k,$$

et

$$y_2(t) = y_1(t) \operatorname{Log} t + t^{r_2} \sum_{k=1}^{+\infty} b_k t^k = y_1(t) \operatorname{Log} t + \sum_{k=1}^{+\infty} b_k t^k.$$

Lorsque $a = n$ est un entier, y_1 est un polynôme. Le n -ième polynôme de Laguerre $L_n(t)$ est normalisé par $L_n(0) = 1$. Son expression est

$$L_n(t) = \sum_{k=0}^n (-1)^k \binom{n}{k} \frac{t^k}{k!}, \text{ où } \binom{n}{k} = \frac{n!}{(n-k)!k!}.$$

L'équation différentielle hypergéométrique

C'est l'équation $t(1-t)y'' + (\gamma - (1+\alpha+\beta)t)y' - \alpha\beta y = 0$, $\alpha, \beta, \gamma \in \mathbb{R}$.

Ici $p(t) = \frac{\gamma - (1+\alpha+\beta)t}{1-t}$ et $q(t) = \frac{-\alpha\beta t}{1-t}$ et $t = 0$ est un point singulier régulier. On a $p_0 = p(0) = \gamma$ et $q_0 = q(0) = 0$, donc l'équation déterminante en $t = 0$ est $r(r-1) + \gamma r = 0$, d'où $r_1 = 0$ et $r_2 = 1 - \gamma$. Le point $t = 1$ est aussi un point singulier régulier.

On considère le point $t = 0$ en supposant que $1 - \gamma \notin \mathbb{N}^*$. Sur l'intervalle $]0, 1[$, on aura une solution $y_1(t) = t^{r_1} \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k = \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$ avec la récurrence $(k+1)(k+\gamma)c_{k+1} = (k+\alpha)(k+\beta)c_k$ pour $k \geq 0$, ce qui conduit, en prenant $c_0 = 1$, à

$$y_1(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{\alpha(\alpha+1)\cdots(\alpha+k-1)\beta(\beta+1)\cdots(\beta+k-1)}{(k!)^2} t^k.$$

On aura une seconde solution linéairement indépendante $y_2(t) = t^{1-\gamma} \left(1 + \sum_{k=1}^{+\infty} b_k t^k \right)$ avec cette fois la récurrence

$$(k+1)(k+1+1-\gamma)c_{k+1} = (k+1-\gamma+\alpha)(k+1-\gamma+\beta)c_k \text{ pour } k \geq 0.$$

D'où

$$y_2(t) = t^{1-\gamma} \left(1 + \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{(\alpha+1-\gamma)\cdots(\alpha+k-\gamma)(\beta+1-\gamma)\cdots(\beta+k-\gamma)}{(k!)(2-\gamma)\cdots(k+1-\gamma)} t^k \right).$$

Quant au point $t = 1$, le changement de variables $s = 1 - t$, $z(s) = y(1 - t)$ on ramène l'étude à celle de l'équation

$$s(1-s)z'' + (1+\alpha+\beta-\gamma - (1+\alpha+\beta)s)z' - \alpha\beta z = 0$$

au point $s = 0$.

La fonction hypergéométrique est

$${}_pF_q(a_1, a_2, \dots, a_p, b_1, b_2, \dots, b_q)(t) = 1 + \sum_{k=1}^{+\infty} \frac{(a_1)_k (a_2)_k \cdots (a_p)_k}{(b_1)_k (b_2)_k \cdots (b_q)_k k!} t^k,$$

où $(c)_k = c(c+1)(c+2)\cdots(c+k-1)$, $k \geq 1$.

L'équation différentielle de Bessel

C'est l'équation $t^2 y'' + ty' + (t^2 - \alpha^2)y = 0$, $\alpha \in \mathbb{R}_+$.

Ici $p(t) = 1$ et $q(t) = t^2 - \alpha^2$ et $t = 0$ est un point singulier régulier. On a $p_0 = p(0) = 1$ et $q_0 = q(0) = -\alpha^2$, donc l'équation déterminante en $t = 0$ est $r(r-1) + r - \alpha^2 = 0$, d'où $r_1 = -\alpha$ et $r_2 = \alpha$.

Cherchons une première solution particulière y_1 sous la forme $y_1(t) = t^\alpha \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$, $c_0 \neq 0$.

Introduisons y_1 , y_1' et y_1'' dans l'équation différentielle de Bessel, il vient

$$t^2 \sum_{k=0}^{+\infty} (k+\alpha)(k+\alpha-1) c_k t^{k+\alpha-2} + t \sum_{k=0}^{+\infty} (k+\alpha) c_k t^{k+\alpha-1} + (t^2 - \alpha^2) \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^{k+\alpha} = 0,$$

ou encore, après des transformations simples et la simplification par t^α ,

$$\sum_{k=0}^{+\infty} ((k+\alpha)^2 - \alpha^2) c_k t^k + \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^{k+2} = 0.$$

Ce qui donne la récurrence $((k+\alpha)^2 - \alpha^2) c_k = -c_{k-2}$ pour $k \geq 2$, ce qui conduit à

$$c_{2k+1} = 0, \quad k \geq 0, \quad \text{et} \quad c_{2k} = (-1)^k \frac{c_0}{2^{2k} (\alpha+1)(\alpha+2)\cdots(\alpha+k) k!}, \quad k \geq 1.$$

Pour simplifier les calculs ultérieures, prenons $c_0 = \frac{1}{2^\alpha \Gamma(\alpha+1)}$, où Γ est la fonction gamma d'Euler, qui est déterminée pour toutes les valeurs positives (ainsi que pour toutes les valeurs complexes à partie réelle positive) par la relation

$$\Gamma(\nu) = \int_0^{+\infty} e^{-x} x^{\nu-1} dx.$$

La fonction gamma possède les propriétés importantes suivantes :

- 1) $\Gamma(\nu+1) = \nu \Gamma(\nu)$,
- 2) $\Gamma(k) = k!$, $k \in \mathbb{N}^*$,
- 3) $\Gamma(\nu+k+1) = (\nu+1)(\nu+2)\cdots(\nu+k) \Gamma(\nu+1)$, $k \in \mathbb{N}^*$.

En utilisant les propriétés de la fonction gamma, écrivons le coefficient c_{2k} sous la forme

$$c_{2k} = \frac{(-1)^k}{2^{2k+\alpha} (\alpha+1)(\alpha+2)\cdots(\alpha+k) \Gamma(\alpha+1) k!} = \frac{(-1)^k}{2^{2k+\alpha} \Gamma(\alpha+k+1) k!}.$$

Maintenant, la première solution particulière de l'équation de Bessel, que nous désignerons par J_α prend la forme

$$y_1(t) = J_\alpha(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(\alpha+k+1)} \left(\frac{t}{2}\right)^{2k+\alpha}. \quad (3.14)$$

Cette fonction s'appelle fonction de Bessel de première espèce d'ordre α .

Une deuxième solution particulière y_2 de l'équation de Bessel sera cherchée sous la forme $y_2(t) = t^{-\alpha} \sum_{k=0}^{+\infty} c_k t^k$, $c_0 \neq 0$. Il est clair que cette solution peut être obtenue à partir de (3.14) en remplaçant α par $-\alpha$

$$y_2(t) = J_{-\alpha}(t) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k+1-\alpha)} \left(\frac{t}{2}\right)^{2k-\alpha}.$$

Cette fonction s'appelle fonction de Bessel de première espèce d'ordre $-\alpha$.

Si $\alpha \notin \mathbb{N}$, les solutions J_α et $J_{-\alpha}$ sont linéairement indépendantes, donc la solution générale de l'équation de Bessel peut être représentée sous la forme

$$y(t) = \lambda J_\alpha(t) + \mu J_{-\alpha}(t), \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$

Si $\alpha = n \in \mathbb{N}$, J_α et $J_{-\alpha}$ sont linéairement dépendantes puisque $J_n(t) = (-1)^n J_{-n}(t)$. Ainsi, pour $\alpha = n \in \mathbb{N}$, au lieu de $J_{-\alpha}$ il faut chercher une autre solution qui soit linéairement indépendante de J_α . À cet effet, introduisons une nouvelle fonction

$$Y_\alpha(t) = \frac{J_\alpha(t) \cos(\alpha\pi) - J_{-\alpha}(t)}{\sin(\alpha\pi)}, \quad (3.15)$$

en considérant d'abord que $\alpha \notin \mathbb{N}$.

Il est évident que la fonction Y_α ainsi définie est solution de l'équation de Bessel, parce qu'elle représente une combinaison linéaire de solutions particulières J_α et $J_{-\alpha}$.

En passant dans (3.15) à la limite lorsque α tend vers un entier, on obtient une solution particulière Y_α linéairement indépendante de J_α .

La fonction Y_α introduite ci-dessus s'appelle fonction de Bessel de deuxième espèce d'ordre α .

La solution générale de l'équation de Bessel si $\alpha = n \in \mathbb{N}$ peut être représentée sous la forme

$$y(t) = \lambda J_\alpha(t) + \mu Y_\alpha(t), \quad \lambda, \mu \in \mathbb{R}.$$