

PIERRE HUMBERT

**Monographie des polynômes de Kummer**

*Nouvelles annales de mathématiques 5<sup>e</sup> série*, tome 1  
(1922), p. 81-92

[http://www.numdam.org/item?id=NAM\\_1922\\_5\\_1\\_\\_81\\_0](http://www.numdam.org/item?id=NAM_1922_5_1__81_0)

© Nouvelles annales de mathématiques, 1922, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Nouvelles annales de mathématiques » implique l'accord avec les conditions générales d'utilisation (<http://www.numdam.org/conditions>). Toute utilisation commerciale ou impression systématique est constitutive d'une infraction pénale. Toute copie ou impression de ce fichier doit contenir la présente mention de copyright.

NUMDAM

Article numérisé dans le cadre du programme  
Numérisation de documents anciens mathématiques

<http://www.numdam.org/>

[H5gβ]

## MONOGRAPHIE DES POLYNOMES DE KUMMER ;

PAR M. PIERRE HUMBERT,

Professeur à la Faculté des Sciences de Montpellier.

Si, dans la série hypergéométrique de Gauss

$$F(\alpha, \beta, \gamma, x) = 1 + \frac{\alpha\beta}{\gamma} \frac{x}{1!} + \frac{\alpha(\alpha+1)\beta(\beta+1)}{\gamma(\gamma+1)} \frac{x^2}{2!} + \dots,$$

on fait tendre  $\beta$  vers l'infini, après division de  $x$  par  $\beta$ , on obtient la série

$$\Phi(\alpha, \gamma, x) = 1 + \frac{\alpha}{\gamma} \frac{x}{1!} + \frac{\alpha(\alpha+1)}{\gamma(\gamma+1)} \frac{x^2}{2!} + \dots$$

connue sous le nom de *série hypergéométrique confluyente*, ou *fonction de Kummer*. Il est évident que si l'élément  $\alpha$  est égal à un entier négatif  $-n$ , la série s'arrête après le terme de rang  $n$ , de sorte qu'on se trouve en présence d'un polynôme d'ordre  $n$ ,  $\Phi(-n, \gamma, x)$ , ou pour abrégé  $\Phi_n$ , que nous appellerons *polynôme de Kummer*: Comme nous le verrons, ces polynômes comprennent comme cas particuliers un certain nombre de fonctions bien connues, introduites par divers auteurs; mais je ne crois pas qu'une étude des propriétés générales de ces polynômes ait été faite, au moins dans des publications de langue française. D'ailleurs les intéressants travaux de N. Sonine (*Math. Annalen*, t. 16, 1880) et de M. Mac-Arthur (*Proc. Edinburgh Math. Soc.*, t. 38, 1919-1920) n'en considèrent que certains aspects très particuliers. Je me

propose de rappeler ici les principales formules de la théorie du polynome  $\Phi_n$ , m'attachant à n'employer, pour les établir, que des méthodes très générales susceptibles d'être appliquées dans la plupart des questions similaires.

1. D'après sa définition, le polynome de Kummer s'écrira

$$(1) \quad \Phi_n = 1 - \frac{nx}{\gamma \cdot 1!} + \frac{n(n-1)}{\gamma(\gamma+1)} \frac{x^2}{2!} + \dots \\ + (-1)^n \frac{x^n}{\gamma(\gamma+1)\dots(\gamma+n-1)}.$$

Comme on sait que l'équation différentielle de la série de Gauss est

$$x(1-x)y'' + [\gamma - (z + \beta + 1)x]y' - \alpha\beta y = 0,$$

on obtiendra sans difficulté, par confluence, c'est-à-dire en remplaçant  $x$  par  $\frac{x}{\beta}$  et faisant tendre  $\beta$  vers l'infini, puis en écrivant  $-n$  à la place de  $z$ , l'équation différentielle du second ordre, linéaire et homogène, vérifiée par le polynome de Kummer,

$$(2) \quad xy'' + (\gamma - x)y' + ny = 0.$$

Si l'on cherche, par la méthode des coefficients indéterminés, quels sont les polynomes d'ordre  $n$  en  $x$  vérifiant cette équation, on constate immédiatement que le seul polynome répondant à la question est précisément  $\Phi_n$ , à un facteur constant près bien entendu.

Cela étant, faisons dans (2) le changement de fonction

$$y = x^\gamma e^x u,$$

nous trouvons pour  $u$  l'équation

$$(3) \quad xu'' + (z + \gamma + cx)u' + (n+1)u = 0.$$

Considérant alors l'équation

$$(4) \quad xz'' + (2 + \gamma - n + x)z' + z = 0,$$

dérivons  $n$  fois son premier membre, en posant  $z^{(n)} = u$  : nous retombons sur (3). Si donc nous connaissons une intégrale  $z_1$  de (4),  $u_1 = z_1^{(n)}$  sera une intégrale de (3), et  $y_1 = x^{1-\gamma} e^x u_1$  sera une intégrale de (2). Or, comme on le constate facilement, une intégrale de (4) est

$$z_1 = x^{n+\gamma-1} e^{-x},$$

de sorte qu'une intégrale de (2) est

$$y_1 = x^{1-\gamma} e^x \frac{d^n}{dx^n} (x^{n+\gamma-1} e^{-x}).$$

Mais la dérivée d'ordre  $n$  de l'expression entre parenthèses est le produit, par  $e^{-x}$ , d'un polynôme d'ordre  $n + \gamma - 1$  : donc  $y_1$  sera un polynôme d'ordre  $n$  ; d'où l'on conclut que  $y_1$  est, à un facteur constant près, identique à  $\Phi_n$ . On déterminera ce facteur en se souvenant que, dans  $\Phi_n$ , le terme indépendant de  $x$  est l'unité ; or dans  $y_1$ , c'est

$$(\gamma + n - 1)(\gamma + n - 2) \dots (\gamma + 1)\gamma,$$

ou, suivant la notation classique introduite par M. Appell,  $(\gamma, n)$ . On arrive par conséquent à l'expression remarquable

$$(5) \quad \Phi_n = \frac{x^{1-\gamma} e^x}{(\gamma, n)} \frac{d^n}{dx^n} (x^{n+\gamma-1} e^{-x})$$

d'où l'on pourra tirer également la formule

$$6) \quad \frac{d^p \Phi_n}{dx^p} = \frac{x^{1-\gamma} e^x}{(\gamma, p)} \times \frac{(-1)^p}{n(n-1) \dots (n-p+1)} \frac{d^{n-p}}{dx^{n-p}} (x^{n+\gamma-1} e^{-x}).$$

2. L'expression (5) du polynôme de Kummer va nous conduire, par l'application de la formule de Lagrange, à une conséquence intéressante. Cette formule, on le sait, indique pour une fonction quelconque  $F(z)$  d'une racine  $z$  de l'équation

$$z = x - tf(z)$$

le développement suivant :

$$F(z) = F(x) + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{t^n}{n!} \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} [F'(x) f^n(x)]$$

ou, par dérivation,

$$\frac{d}{dx} F(z) = F'(x) + \sum_1^{\infty} \frac{t^n}{n!} \frac{d^n}{dx^n} [F'(x) f^n(x)].$$

Prenons alors  $f(x) = x$  et  $F'(x) = x^{\gamma-1} e^{-x}$ , on aura au second membre la dérivée d'ordre  $n$  qui figure dans (5), et  $z$  sera racine de l'équation

$$z = x + tz,$$

donc

$$z = \frac{x}{1-t}.$$

D'ailleurs

$$\frac{d}{dx} F(z) = F'(z) \frac{dz}{dx} = \frac{z^{\gamma-1} e^{-z}}{1-t} = \frac{x^{\gamma-1} e^{\frac{-x}{1-t}}}{(1-t)^{\gamma}}.$$

On aura donc

$$\frac{x^{\gamma-1} e^{\frac{-x}{1-t}}}{(1-t)^{\gamma}} = x^{\gamma-1} e^{-x} + \sum_1^{\infty} \frac{t^n}{n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^{n+\gamma-1} e^{-x})$$

ou, en multipliant par  $x^{1-\gamma} e^x$  et changeant le signe de  $t$ ,

$$(7) \quad \frac{e^{\frac{t}{1+t}}}{(1+t)^{\gamma}} = \sum_0^{\infty} (-1)^n \frac{t^n}{n!} (\gamma, n) \Phi(-n, \gamma, x).$$

Cette formule, on le voit, indique pour les polynomes  $\Phi_n$  une fonction génératrice. On en déduira avec la plus grande simplicité, par le procédé classique (*voir* par exemple la théorie des fonctions de Legendre), des formules de récurrence entre des polynomes  $\Phi$  d'indices voisins, ou leurs dérivées. C'est ainsi qu'on obtiendra

$$(8) \quad (n + \gamma) \Phi_{n+1} + (x - 2n - \gamma) \Phi_n + n \Phi_{n-1} = 0,$$

$$(9) \quad n \Phi_n - n \Phi_{n-1} = x \frac{d\Phi_n}{dx},$$

$$(10) \quad (n + \gamma) \Phi_{n+1} - (n + \gamma - x) \Phi_n = x \frac{d\Phi_n}{dx}.$$

Il est évident qu'on aurait pu déduire ces formules, soit de l'expression (5) de  $\Phi_n$ , soit encore, par confluence, des formules analogues de la théorie des polynomes de Jacobi, puisque l'on a évidemment

$$\lim_{x \rightarrow \infty} F\left(-n, x+n, \gamma, \frac{x}{x}\right) = \Phi(-n, \gamma, x).$$

C'est ainsi qu'entre des polynomes  $\Phi$  d'éléments  $\gamma$  différents, on pourra écrire des formules telles que

$$(11) \quad \Phi(-n+1, \gamma, x) - \Phi(-n, \gamma, x) \\ = \frac{x}{\gamma} \Phi(-n+1, \gamma+1, x),$$

$$(12) \quad \frac{d}{dx} \Phi(-n, \gamma, x) = -\frac{n}{\gamma} \Phi(-n+1, \gamma+1, x),$$

$$(13) \quad \frac{d^2}{dx^2} \Phi(-n, \gamma, x) = \frac{n(n-1)}{\gamma(\gamma+1)} \Phi(-n+2, \gamma+2, x),$$

.....

Écrivons à présent la relation (8) sous la forme

$$(n + \gamma - 1) \Phi_n + (x - 2n - \gamma + 2) \Phi_{n-1} + (n - 1) \Phi_{n-2} = 0,$$



Les polynomes de Sonine sont donc, à un facteur près et avec un léger changement de notation, identiques aux polynomes de Kummer; mais la forme que leur a donnée Sonine a l'inconvénient de ne pas faire apparaître le caractère hypergéométrique de ces fonctions.

*b. Polynomes de Laguerre.* — Définis par Laguerre (*Œuvres*, t. 1, p. 434) sous la forme

$$(16) \quad f_n(x) = e^{-x} \frac{d^n}{dx^n} (x^n e^x),$$

ils sont exprimés, comme on le voit en comparant avec (5), par

$$n! \Phi(-n, 1, -x).$$

*c. Polynomes d'Abel.* — Ce sont les polynomes (Abel, *Œuvres*, t. 2) définis par

$$(17) \quad \frac{e^{-\frac{hx}{1-h}}}{1-h} = \sum h^m \varphi_m(x)$$

et l'on a par conséquent

$$\varphi_m(x) = \Phi(-m, 1, hx).$$

*d. Polynomes de Milne et Vaney.* — Comme généralisation des polynomes de Laguerre, M. Archibald Milne (*Proc. Edinb. Math. Soc.*, t. 33, 1914-1915) a considéré les polynomes

$$(18) \quad \psi_n(x) = (-1)^n e^{hx} \frac{d^n}{dx^n} (e^{-hx} x^n)$$

et M. Félix Vaney (*Thèse*, Lausanne, 1921) les polynomes

$$(19) \quad P_n(x, a) = e^{-\frac{x}{a}} \frac{a^n}{n!} \frac{d^n}{dx^n} (x^n e^{\frac{x}{a}}).$$



On verra sans difficulté que l'on a

$$\begin{aligned}\psi_n(x) &= (-1)^n n! \Phi(-n, 1, kx), \\ P_n(x, a) &= a^n \Phi\left(-n, 1, -\frac{x}{a}\right).\end{aligned}$$

*e. Polynomes d'Hermite.* — Définis, on le sait, par  $U_n(x) = e^{\frac{ax^2}{2}} \frac{d^n}{dx^n} \left( e^{-\frac{ax^2}{2}} \right)$  ils s'écrivent, suivant les cas,

$$\begin{aligned}U_{2m}(x) &= (-1)^m a^m \cdot 1 \cdot 3 \dots (2m-1) \\ &\quad \times \left[ 1 - \frac{2max^2}{2!} + \frac{2m(2m-2)a^2x^4}{4!} - \dots \right], \\ U_{2m+1}(x) &= (-1)^{m+1} a^{m+1} \cdot 1 \cdot 3 \dots (2m+1) \\ &\quad \times \left[ x - \frac{2max^3}{3!} + \frac{2m(2m-2)a^2x^5}{5!} - \dots \right].\end{aligned}$$

On aura donc, en comparant avec (1),

$$\begin{aligned}U_{2m}(x) &= (-1)^m a^m \cdot 1 \cdot 3 \dots (2m-1) \Phi\left(-m, \frac{1}{2}, \frac{ax^2}{2}\right), \\ U_{2m+1}(x) &= (-1)^{m+1} a^{m+1} \cdot 1 \cdot 3 \dots (2m+1) x \Phi\left(-m, \frac{3}{2}, \frac{ax^2}{2}\right).\end{aligned}$$

*f.* Ajoutons enfin qu'avec la notation de M. Whittaker (*Modern Analysis*, 2<sup>e</sup> édition), on écrirait le polynome de Kummer

$$\Phi(-n, \gamma, x) = x^{-\frac{\gamma}{2}} e^{\frac{x}{2}} M_{\frac{\gamma}{2}+n, \frac{\gamma}{2}-1}(x).$$

4. Reprenons l'équation différentielle (2) à laquelle satisfait  $\Phi_n$ , et faisons le changement de variable  $y = x^{1-\gamma} z$ . Nous trouvons

$$(20) \quad xz'' + (2 - \gamma - x)z' + (n + \gamma - 1)z = 0.$$

C'est encore une équation du type hypergéométrique confluent, et l'une de ses solutions est la série

$\Phi(-n-\gamma+1, 2-\gamma, x)$ . Une solution de (2) sera donc la série

$$x^{1-\gamma}\Phi(-n-\gamma+1, 2-\gamma, x)$$

évidemment distincte de  $\Phi_n$ , et pouvant par conséquent être considérée comme la deuxième intégrale particulière de (2), dont la solution générale sera ainsi

$$(21) \quad y = A\Phi(-n, \gamma, x) + Bx^{1-\gamma}\Phi(-n-\gamma+1, 2-\gamma, x).$$

On pourra d'ailleurs avoir cette deuxième intégrale sous la forme d'Euler

$$\Phi_n(x) \int_{-\infty}^x \frac{x^{-\gamma} e^x dx}{[\Phi_n(x)]^2}.$$

Mise sous forme canonique, l'équation (2) s'écrira

$$(22) \quad \frac{d}{dx} \left[ x^\gamma e^{-x} \frac{dy}{dx} \right] + n x^{\gamma-1} e^{-x} y = 0.$$

D'après les résultats classiques de Sturm sur les équations de ce type, on pourra écrire les relations intégrales importantes (propriété d'orthogonalité)

$$(23) \quad \left\{ \begin{array}{l} \int_0^\infty x^{\gamma-1} e^{-x} \Phi_n(x) \Phi_m(x) dx = 0 \\ \int_0^\infty \frac{d\Phi_n}{dx} \frac{d\Phi_m}{dx} dx = 0 \end{array} \right. \quad \text{pour } m \neq n.$$

Dans le cas  $m = n$ , l'intégrale

$$I_m = \int_0^\infty x^{\gamma-1} e^{-x} [\Phi_n(x)]^2 dx$$

se calculera aisément, en mettant  $\Phi_n$  sous la forme (5),

et par une suite d'intégrations par parties; on trouvera

$$(24) \quad I_m = n! \frac{\Gamma(\gamma + n)}{[\Gamma(\gamma, n)]^2} = n! \frac{\Gamma^2(\gamma)}{\Gamma(\gamma + n)}.$$

Signalons la formule, bien facile à établir,

$$(25) \quad \Phi(-n, \gamma, x) = e^{-x} \Phi(\gamma + n, \gamma, -x).$$

Ainsi que celle-ci, qui se rattache aux suites de Sturm, et se démontre à partir de la relation (8),

$$(26) \quad \frac{(n + \gamma)}{I_n} \frac{\Phi_{n+1}(z) \Phi_n(x) - \Phi_{n+1}(x) \Phi_n(z)}{z - x} \\ = \sum_{\mu=0}^{\mu=n} \frac{\Phi_\mu(x) \Phi_\mu(z)}{I_\mu}.$$

§. Si dans la fonction de Gauss nous divisons  $x$  par  $\alpha\beta$  et faisons croître indéfiniment  $\alpha$  et  $\beta$ , nous obtenons la série

$$1 + \frac{x}{\gamma \cdot 1} + \frac{x^2}{\gamma(\gamma-1) \cdot 2!} + \dots,$$

que nous désignerons par  $\Xi(\gamma, x)$ , et qui, on le sait, n'est autre chose qu'une modification de la fonction de Bessel; on a en effet

$$\Xi(\gamma, x) = \Gamma(\gamma) x^{\frac{1-\gamma}{2}} i^{1-\gamma} J_{\gamma-1}(2i\sqrt{x}).$$

Il est évident qu'on a par conséquent

$$(27) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \Phi\left(-n, \gamma, -\frac{x}{n}\right) = \Xi(\gamma, x).$$

Mais de plus, ainsi que l'a montré Kummer (*Crelle*, t. 13, p. 139), la série  $\Phi$  se réduit dans certains cas à la série  $\Xi$ , et l'on a

$$\Phi(\alpha, 2\alpha, x) = e^{\frac{x}{2}} \Xi\left(\alpha - \frac{1}{2}, \frac{x^2}{16}\right).$$

Nous aurons donc pour nos polynômes, lorsque  $\gamma = -2n$ ,

$$(28) \quad \Phi(-n, -2n, x) \\ = e^{\frac{x}{2}} \Gamma\left(-n - \frac{1}{2}\right) 2^{2n+1} i^{n+\frac{1}{2}} x^{n+\frac{1}{2}} J_{-n-\frac{1}{2}}\left(\frac{ix}{2}\right).$$

Ce ne sont pas les seuls liens qui rattachent les polynômes de Kummer à la fonction de Bessel; on en peut obtenir un autre très remarquable de la façon suivante: considérons le polynôme d'ordre  $n$

$$X_n = x^n \Phi_n\left(\frac{1}{x}\right).$$

En dérivant par rapport à  $x$ , on aura

$$X'_n = n x^{n-1} \Phi_n\left(\frac{1}{x}\right) - x^{n-2} \frac{d}{d\left(\frac{1}{x}\right)} \Phi_n\left(\frac{1}{x}\right)$$

Mais par (9),

$$\frac{1}{x} \frac{d}{d\left(\frac{1}{x}\right)} \Phi_n\left(\frac{1}{x}\right) = n \left[ \Phi_n\left(\frac{1}{x}\right) - \Phi_{n-1}\left(\frac{1}{x}\right) \right].$$

D'où l'on tire

$$X'_n = n x^{n-1} \Phi_{n-1}\left(\frac{1}{x}\right) = n X_{n-1}.$$

Les polynômes  $X_n$  forment donc une suite de M. Appell, et si l'on cherche leur fonction génératrice (au sens de M. Appell), c'est-à-dire la fonction  $\alpha(h)$  telle que

$$(29) \quad \alpha(h) e^{hx} = \sum \frac{h^m}{m!} X_m(x),$$

on trouve

$$\alpha(h) = 1 - \frac{h}{\gamma+1} - \frac{h^2}{\gamma(\gamma+1)2!} - \dots,$$

c'est-à-dire la série  $\Xi(\gamma, -h)$ . Écrivant alors (29) en

remplaçant  $X$  par sa valeur en fonction de  $\Phi$ ,  $\Xi$  par sa valeur en fonction de  $J$ , et mettant  $x$  à la place de  $\frac{1}{x}$  et  $hx$  à la place de  $-h$ , nous arrivons à la relation obtenue autrefois par Sonine en suivant une voie très détournée

$$(30) \quad e^{-h} J_{\gamma-1}(2i\sqrt{hx}) = (i\sqrt{hx})^{\gamma-1} \sum_n \frac{(-1)^n h^n}{n! \Gamma(\gamma)} \Phi_n(x).$$

6. Pour terminer, et afin d'être aussi complet que possible dans la monographie de ces polynomes, j'indique encore les formules de duplication de l'argument  $x$  et de duplication de l'indice  $n$ , que j'ai établies, la première dans une Note aux *Comptes rendus* (1921), la seconde dans un Mémoire actuellement sous presse au *Bulletin de la Société mathématique de France* :

$$(31) \quad \Phi(-n, \gamma, x)$$

$$= (-1)^n \sum_{\mu} \sum_{\nu} \frac{(-n, \mu + \nu)}{|\mu! \nu!|} \Phi(-\mu - \nu, \gamma, x),$$

$$(32) \quad \Phi(-n, \gamma, x)$$

$$= \Gamma(\gamma) \sum_{q=0}^{q=n} (-1)^q \frac{\Gamma(\gamma + q - 1) n^2 (n-1)^2 \dots (n-q+1)^2}{q! \Gamma(\gamma + q - 1) \Gamma(\gamma + 2q)} \\ \times x^{2q} \Phi^2(-n + q, \gamma + 2q, x).$$

Leur démonstration, fondée sur les propriétés des fonctions hypergéométriques de deux variables, ne saurait trouver place ici. Pour la même raison, je me contente d'énoncer, d'après M. Nielsen (*Integral logarithmus*), la remarque suivante : le polynome  $(\gamma, n) \Phi(-n, \gamma, -x)$  est le dénominateur de la  $n^{\text{ième}}$  réduite dans le développement en fraction continue de l'expression

$$x^{\gamma-1} e^x \int_1^{\infty} e^{-x} x^{-\gamma} dx.$$