

# ANNALES SCIENTIFIQUES DE L'É.N.S.

KURT ENDL

## **Les polynomes de Laguerre et de Hermite comme cas particuliers d'une classe de polynomes orthogonaux**

*Annales scientifiques de l'É.N.S. 3<sup>e</sup> série*, tome 73, n° 1 (1956), p. 1-13

[http://www.numdam.org/item?id=ASENS\\_1956\\_3\\_73\\_1\\_1\\_0](http://www.numdam.org/item?id=ASENS_1956_3_73_1_1_0)

© Gauthier-Villars (Éditions scientifiques et médicales Elsevier), 1956, tous droits réservés.

L'accès aux archives de la revue « Annales scientifiques de l'É.N.S. » (<http://www.elsevier.com/locate/ansens>) 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/>

ANNALES  
SCIENTIFIQUES  
DE  
L'ÉCOLE NORMALE SUPÉRIEURE

---

LES POLYNOMES  
DE LAGUERRE ET DE HERMITE  
COMME CAS PARTICULIERS D'UNE CLASSE  
DE POLYNOMES ORTHOGONAUX

PAR M. KURT ENDL.

---

PREMIÈRE PARTIE.

1. INTRODUCTION.

Nous démontrons ici l'existence d'un système de polynômes orthogonaux  $\{P_{k,n}(z)\}$ , dépendant d'un paramètre  $k$  entier, positif, qui contient comme cas particuliers ( $k=1$  et  $k=2$ ) les systèmes de polynômes de Laguerre  $\{L_n(z)\}$  et de Hermite  $\{H_n(z)\}$  <sup>(1)</sup>. Le point de départ de ce travail a été l'observation <sup>(2)</sup> d'une propriété particulière aux systèmes  $\{L_n(z)\}$

---

<sup>(1)</sup> Voir K. ENDL, *Sur une classe de polynômes orthogonaux généralisant ceux de Laguerre et Hermite* (C. R. Acad. Sc., t. 241, 1955, p. 723).

<sup>(2)</sup> Voir K. ENDL, *Sur les systèmes de polynômes orthogonaux en involution* (C. R. Acad. Sc., t. 241, 1955, p. 682).

et  $\{H_n(z)\}$ . Parmi tous les systèmes de polynômes orthogonaux classiques <sup>(3)</sup>, seuls les polynômes de Laguerre

$$L_n(z) = n! \sum_{\nu=0}^n \frac{(-)^{\nu}}{\nu!} \binom{n}{\nu} z^{\nu}$$

et de Hermite

$$H_n(z) = \sum_{\nu=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \frac{(-)^{\nu}}{\nu!} \binom{n}{2\nu} \frac{(2\nu)!}{\nu!} z^{n-2\nu}$$

jouissent de la propriété suivante : On peut trouver des coefficients  $l_n$  et  $h_n$  ( $l_n, h_n \neq 0; n = 0, 1, 2, \dots$ ) tels que les matrices de coefficients  $\mathcal{L}^*$  et  $\mathcal{H}^*$  des nouveaux systèmes

$$\{L_n^*(z)\} = \{l_n L_n(z)\} \quad \text{et} \quad \{H_n^*(z)\} = \{h_n H_n(z)\}$$

satisfassent à la relation

$$(1) \quad \mathcal{L}^* = (\mathcal{L}^*)^{-1} \quad \text{et} \quad \mathcal{H}^* = (\mathcal{H}^*)^{-1}.$$

Nous disons que  $\{L_n(z)\}$  et  $\{H_n(z)\}$  sont des systèmes involutifs et que les systèmes  $\{L_n^*(z)\}$  et  $\{H_n^*(z)\}$  sont des formes involutives des systèmes  $\{L_n(z)\}$  et  $\{H_n(z)\}$  <sup>(4)</sup>. Les relations (1) signifient que le développement de  $z^n$  en série de  $L_\nu^*(z)$  et  $H_\nu^*(z)$  ( $0 \leq \nu \leq n$ ) possèdent les mêmes coefficients que les polynômes  $L_n^*(z)$  et  $H_n^*(z)$  eux-mêmes. Cette propriété particulière a conduit l'auteur à se demander si l'on ne pouvait pas déterminer un système plus général de polynômes orthogonaux dont les systèmes de Laguerre et de Hermite ne seraient que des cas particuliers, et qui jouirait aussi de cette propriété. Remarquant que les polynômes  $L_n(z)$ , orthogonaux sur la demi-droite  $[0, \infty]$  contiennent effectivement des termes en  $z^n, z^{n-1}, z^{n-2}, \dots$ , tandis que ceux de Hermite, orthogonaux sur  $[-\infty, +\infty]$  ne contiennent que des termes de puissances paires ou de puissances impaires, on est amené à chercher un procédé d'orthogonalisation fournissant, pour  $k$  entier positif, des polynômes de la forme

$$(2) \quad P_{k,n}(z) = p_{k,n}^{(n)} z^n + p_{k,n-k}^{(n)} z^{n-k} + p_{k,n-2k}^{(n)} z^{n-2k} + \dots$$

<sup>(3)</sup> Pour tout ce travail, voir par exemple, MAGNUS-OBERHETTINGER, *Formeln und Sätze für die speziellen Funktionen der Mathematischen Physik (Grundl. Math. Wissenschaften, LI)*. Nous y écrivons

chaque système de polynômes orthogonaux  $\{P_n(z)\} = \left\{ \sum_{\nu=0}^n p_{\nu}^{(n)} z^{\nu} \right\}$  sous la forme

$$\{P_n(z)\} = \left\{ z^n + \sum_{\nu=0}^{n-1} p_{\nu}^{(n)} z^{\nu} \right\}, \quad \text{c'est-à-dire} \quad p_n^{(n)} = 1.$$

De plus, nous désignons par  $\mathfrak{P}$  la matrice correspondante au système  $\{P_n(z)\}$  des coefficients  $\mathfrak{P} = (p_{\nu}^{(n)})$ .

<sup>(4)</sup> Il y a dans les deux cas plusieurs formes involutives possibles, deux dans le cas de Laguerre, quatre dans le cas de Hermite.

Ce problème, n'ayant jamais été traité pour  $k \geq 3$  (tous les polynômes orthogonaux classiques sont de la forme (2) avec  $k = 1$  et  $k = 2$ ), nous commençons par la simple question : Pourquoi les polynômes de Hermite  $H_n(z)$  ne contiennent-ils pas de puissances  $z^{n-1}, z^{n-3}, \dots$ . Comme le montre tout de suite le procédé d'orthogonalisation de Erhard Schmidt, la raison en est que l'intervalle d'orthogonalisation  $[-\infty, +\infty]$  de Hermite possède une symétrie pour la fonction de poids  $e^{-z^2}$ . Dans notre cas, il faudrait donc chercher un procédé d'orthogonalisation, dont « l'intervalle » d'orthogonalisation possède une symétrie pour la fonction de poids correspondante, cette symétrie contenant effectivement, d'une certaine manière, le paramètre  $k$ .

Nous envisageons pour cela dans le plan complexe une étoile symétrique à  $k$  rayons. Cette étoile  $\mathfrak{S}$  est définie comme la réunion  $\mathfrak{S} = \bigcup_{\lambda=0}^{k-1} \mathfrak{S}_\lambda$  de  $k$  rayons  $\mathfrak{S}_\lambda$

$$\mathfrak{S}_\lambda = \left[ r e^{\frac{2\pi i \lambda}{k}} \right]_{0 \leq r \leq R} \quad (\lambda = 0, 1, \dots, k-1).$$

En choisissant comme fonction de poids  $p_k(z)$  une fonction invariante dans la rotation d'amplitude  $\frac{2\pi}{k}$

$$(3) \quad p_k(z) = p_k\left(z e^{\frac{2\pi i}{k}}\right)$$

et en définissant convenablement le produit scalaire appartenant à  $\mathfrak{S}$  et  $p_k(z)$ , on a ainsi un procédé d'orthogonalisation muni d'une symétrie d'« ordre »  $k$ . Comme il a été démontré ailleurs <sup>(5)</sup>, l'orthogonalisation sur une telle étoile symétrique à  $k$  rayons avec une fonction de poids satisfaisant à (3) fournit, en effet, un système de polynômes orthogonaux de la forme (2). Or, en posant  $R = \infty$  et  $p_k(z) = e^{-z^k}$ , fonction de poids qui jouit évidemment de la propriété (3), on obtient ainsi une classe de systèmes de polynômes orthogonaux  $\{P_{k,n}(z)\}$ , contenant pour  $k = 1$  le système de Laguerre, pour  $k = 2$  le système de Hermite; car, d'après notre construction, le procédé d'orthogonalisation coïncide pour  $k = 1$  [ $p_1(z) = e^{-z}$ ] avec celui de Laguerre, pour  $k = 2$  [ $p_2(z) = e^{-z^2}$ ] avec celui de Hermite.

Dans cette première partie nous démontrons l'existence du système  $\{P_{k,n}(z)\}$  et nous en donnons la forme explicite, De plus, nous établissons l'équation différentielle et la représentation des  $P_{k,n}(z)$  par la série hypergéométrique généralisée. Ensuite nous montrons que la propriété d'involution, vérifiée pour les polynômes de Laguerre ( $k = 1$ ) et de Hermite ( $k = 2$ ) s'étend à toute la classe des systèmes de polynômes  $\{P_{k,n}(z)\}$  ( $k = 1, 2, 3, \dots$ ). Enfin, nous étudions le système limite  $\lim_{k \rightarrow \infty} \{P_{k,n}(z)\}$  et démontrons qu'il coïncide avec le système des puissances ordinaires  $\{z^n\}$  tandis que le produit scalaire de notre

(5) Voir (1).

procédé d'orthogonalisation se ramène à la simple intégration sur la circonférence de la sphère d'unité. Dans une deuxième partie <sup>(6)</sup> nous étudierons la fonction génératrice, des formules de récurrence et d'autres propriétés.

J'exprime ici à M. Robert Campbell, professeur à l'Université de Caen, mes remerciements les plus vifs, pour l'aide aimable et précieuse qu'il m'a apportée, tant directement, pendant mon séjour à Paris comme boursier du Gouvernement français, que par correspondance après mon retour en Allemagne.

2. ORTHOGONALISATION SUR UNE ÉTOILE SYMÉTRIQUE A  $k$  RAYONS. — Nous donnons les résultats d'un travail précédent qui traite une nouvelle méthode d'orthogonalisation. En cherchant un procédé d'orthogonalisation qui fournit des polynômes  $P_n(z)$  de la forme

$$(4) \quad P_n(z) = p_n^{(n)} z^n + p_{n-k}^{(n)} z^{n-k} + p_{n-2k}^{(n)} z^{n-2k} + \dots \quad (k \text{ entier, positif}),$$

l'auteur a introduit une étoile d'intégration symétrique à  $k$  rayons

$$\mathfrak{S} = \bigcap_{\lambda=0}^{k-1} \mathfrak{S}_\lambda.$$

où  $\mathfrak{S}_\lambda$  est l'ensemble des points

$$z = r e^{\frac{2\pi i}{k} \lambda} \quad (0 \leq r \leq R).$$

Pour l'orthogonalisation sur une telle étoile on peut énoncer le

THÉOREME. — *Si la fonction de poids  $p_k(z)$  est invariante par rapport à la rotation d'amplitude  $\frac{2\pi}{k}$  [soit  $p_k(z) = p_k\left(z e^{\frac{2\pi i}{k}}\right)$ ], on obtient, en orthogonalisant les puissances  $z^n$  à l'aide du produit scalaire <sup>(7)</sup>,*

$$(5) \quad (P, Q)_{p_k(z)}^{(k)} = \int_{\mathfrak{S}} P \bar{Q} p_k(z) dr = \sum_{\lambda=0}^{k-1} \int_0^R P(z) \overline{Q(z)} p_k(z) dr$$

un système de polynômes orthogonaux

$$P_n(z) = \sum_{\nu=0}^n p_\nu^{(n)} z^\nu$$

de la forme (4) :  $p_\nu^{(n)} = 0$  pour  $\nu \not\equiv n(k)$ . Si, de plus,  $p_k(z)$  ne prend que des valeurs réelles sur un des rayons  $\mathfrak{S}_\nu$ ,  $P_n(z)$  est un polynôme réel ( $n = 0, 1, \dots$ ).

En posant  $n = n_k^* + n_k k$ , où  $0 \leq n_k^* < k$ , nous pouvons écrire pour un tel

<sup>(6)</sup> Qui sera publiée ultérieurement.

<sup>(7)</sup> La fonction  $p_k(z)$  et l'intervalle  $[0, R]$  sont choisis de façon que le produit scalaire  $(P, Q)_{p_k(z)}^{(k)}$  existe toujours pour les polynômes  $P(z)$  et  $Q(z)$  arbitraires.

système avec la normalisation  $p_n^{(n)} = 1$

$$P_n(z) = z^n + \sum_{\nu=0}^{n_k-1} p_{n_k+\nu k}^{(n)} z^{n_k+\nu k}.$$

Les coefficients du polynome  $P_n(z)$  s'expriment par les coefficients des polynomes  $P_\nu(z)$  ( $0 \leq \nu < n$ ) de la manière suivante :

$$(6) \quad p_{n_k+\nu k}^{(n)} = - \sum_{z=\nu}^{n_k-1} p_{n_k+z k}^{(n)} \frac{(z^n, P_{n_k+z k})_{p_k(z)}^{(k)}}{(P_{n_k+z k}, P_{n_k+z k})_{p_k(z)}^{(k)}} \quad (0 \leq \nu \leq n_k-1).$$

3. LA CONSTRUCTION DU SYSTÈME  $\{P_{k,n}(z)\}$ . — Pour construire le système  $\{P_{k,n}(z)\}$  contenant les polynomes de Laguerre et de Hermite, nous posons  $p_k(z) = e^{-z^k}$  et  $R = \infty$ . Évidemment la fonction de poids  $p_k(z)$  est invariante par rapport aux rotations d'amplitude  $\frac{2\pi}{k}$  :

$$p_k(z) = p_k\left(z e^{\frac{2\pi i}{k}}\right).$$

Le produit scalaire (5) s'écrit maintenant

$$(7) \quad (P, Q)_{e^{-z^k}}^{(k)} = (P, Q)_k = \int_{\mathfrak{S}} P(z) \overline{Q(z)} e^{-z^k} dr = \sum_{l=0}^{k-1} \int_{\mathfrak{S}_l} P(z) \overline{Q(z)} e^{-z^k} dr.$$

Ce procédé d'orthogonalisation coïncide pour  $k=1$  avec celui de Laguerre, pour  $k=2$  avec celui de Hermite. Par conséquent, les polynomes  $P_{k,n}(z)$ , obtenus par l'orthogonalisation des puissances  $z^n$  à l'aide du procédé (7), sont identiques pour  $k=1$  aux polynomes de Laguerre, pour  $k=2$  à ceux de Hermite.

Nous calculons les premiers polynomes à l'aide du procédé de Erhard Schmidt. En désignant par  $\lambda$  un élément quelconque du système de classes de reste mod  $k$  ( $\lambda = 0, 1, \dots, k-1$ ), nous obtenons

$$\begin{aligned} P_{k,\lambda} &= z^\lambda, \\ P_{k,\lambda+k} &= z^{\lambda+k} - \frac{2\lambda+1}{k} z^\lambda, \\ P_{k,\lambda+2k} &= z^{\lambda+2k} - 2 \frac{2\lambda+1+k}{k} z^{\lambda+k} + \frac{2\lambda+1}{k^2} \frac{2\lambda+1+k}{k} z^\lambda, \\ P_{k,\lambda+3k} &= z^{\lambda+3k} - 3 \frac{2\lambda+1+2k}{k} z^{\lambda+2k} + 3 \frac{2\lambda+1+k}{k^2} \frac{2\lambda+1+2k}{k} z^{\lambda+k} \\ &\quad - 1 \frac{2\lambda+1}{k^3} \frac{2\lambda+1+k}{k} \frac{2\lambda+1+2k}{k} z^\lambda \end{aligned}$$

pour les produits scalaires, en posant  $\Gamma_k(x) = \int_0^\infty r^{x-1} e^{-r^k} dr$ ,

$$\begin{aligned} (P_{k,\lambda}, P_{k,\lambda})_k &= k^{\lambda} \Gamma_k(2\lambda+1), \\ (P_{k,\lambda+k}, P_{k,\lambda+k})_k &= k^{\lambda} \frac{2\lambda+1}{k} \Gamma_k(2\lambda+1), \\ (P_{k,\lambda+2k}, P_{k,\lambda+2k})_k &= k^{-1} 2 \frac{2\lambda+1}{k} \frac{2\lambda+1+k}{k} \Gamma_k(2\lambda+1), \\ (P_{k,\lambda+3k}, P_{k,\lambda+3k})_k &= k^{-2} 2 \cdot 3 \frac{2\lambda+1}{k} \frac{2\lambda+1+k}{k} \frac{2\lambda+1+2k}{k} \Gamma_k(2\lambda+1). \end{aligned}$$

Ces formules nous suggèrent l'expression générale suivante :

$$(8) \quad \begin{aligned} P_{k,n}(z) &= \sum_{\nu=0}^{n_k} (-)^{n_k-\nu} (n_k-\nu)! \binom{n_k}{\nu} \binom{n_k-1+\frac{2n_k^*+1}{k}}{n_k-\nu} z^{n_k^*+\nu k} \\ &= n_k! \sum_{\nu=0}^{n_k} \frac{(-)^{n_k-\nu}}{\nu!} \binom{n_k+\frac{2n_k^*+1}{k}-1}{n_k-\nu} z^{n_k^*+\nu k}, \end{aligned}$$

avec les normes

$$(9) \quad (P_{k,n}(z), P_{k,n}(z))_k = k(n_k!)^2 \binom{n_k+\frac{2n_k^*+1}{k}-1}{n_k} \Gamma_k(2n_k^*+1).$$

Nous allons montrer par induction que la formule (8) est vraie. Nous faisons l'hypothèse que (8) est vrai pour tout polynôme  $P_{k,\nu}(z)$  si  $0 \leq \nu \leq n-1$ . Pour conclure que l'expression (8) est encore valable pour  $P_{k,n}(z)$ , nous rappelons d'abord le fait que les coefficients de  $P_{k,n}(z)$  s'expriment par les coefficients des polynômes  $P_{k,\nu}(z)$  précédents au moyen de la formule (6). Nous posons

$$S_{n,\nu}^{(k)} = - \sum_{z=\nu}^{n_k-1} z! \frac{(-)^{z-\nu}}{\nu!} \binom{z+\frac{2n_k^*+1}{k}-1}{z-\nu} \frac{(z^n, P_{k,n_k^*+zk})_k}{k(z!)^2 \binom{z+\frac{2n_k^*+1}{k}-1}{z} \Gamma_k(2n_k^*+1)}$$

et nous devons ensuite vérifier la relation

$$S_{n,\nu}^{(k)} = (-)^{n_k-\nu} \binom{n_k}{\nu} \binom{n_k+\frac{2n_k^*+1}{k}-1}{n_k-\nu} (n_k-\nu)! \quad (0 \leq \nu \leq n_k-1),$$

ce qui prouvera (8).

Or, on obtient pour le produit scalaire

$$\begin{aligned} (z^n, P_{k,\nu}(z))_k &= \sum_{\lambda=0}^{k-1} \int_0^\infty z^\lambda \overline{P_{k,\nu}(z)} e^{-rk} dr \\ &= \nu_k! \sum_{\lambda=0}^{k-1} \sum_{z=0}^{\nu_k} \frac{(-)^{\nu_k-z}}{z!} \binom{\nu_k+\frac{2\nu_k^*+1}{k}-1}{\nu_k-z} \int_0^\infty \left( r e^{\frac{2\pi i}{k}\lambda} \right)^n \overline{\left( r e^{\frac{2\pi i}{k}\lambda} \right)^{\nu_k+zk}} e^{-rk} dr \\ &= \nu_k! \sum_{z=0}^{\nu_k} \frac{(-)^{\nu_k-z}}{z!} \binom{\nu_k+\frac{2\nu_k^*+1}{k}-1}{\nu_k-z} \int_0^\infty r^{n+\nu_k+zk} \\ &\quad \times \left\{ \sum_{\lambda=0}^{k-1} \left[ e^{\frac{2\pi i}{k}(n-\nu_k^*-zk)\lambda} \right]^\lambda \right\} e^{-rk} dr. \end{aligned}$$

On calcule facilement la somme sous le signe intégral :

$$\sum_{\lambda=0}^{k-1} \left[ e^{\frac{2\pi i}{k}(n-\nu_k^*-zk)\lambda} \right]^\lambda = \begin{cases} \sum_{\lambda=0}^{k-1} 1 = k & \text{pour } \nu \equiv n(k), \\ \frac{e^{\frac{2\pi i}{k}(n-\nu_k^*-zk)k} - 1}{e^{\frac{2\pi i}{k}(n-\nu_k^*-zk)} - 1} = 0 & \text{pour } \nu \not\equiv n(k). \end{cases}$$

Il s'ensuit que

$$(10) \quad (z^n, P_{k,\nu})_k = \begin{cases} k\nu! \sum_{z=0}^{\nu} \frac{(-)^{\nu-z}}{z!} \\ \quad \times \left( \nu + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1 \right) \int_0^{\infty} r^{n+n_k^*+zk} e^{-rk} dr & \text{pour } \nu \equiv n(k), \\ = 0 & \text{pour } \nu \not\equiv n(k) \end{cases}$$

et, en particulier,

$$(z^n, P_{k,n_k^*+zk})_k = k z! \sum_{\mu=0}^z \frac{(-)^{z-\mu}}{\mu!} \left( z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1 \right) \int_0^{\infty} r^{n+n_k^*+\mu k} e^{-rk} dr.$$

La fonction  $\Gamma_k(x) = \int_0^{\infty} r^{x-1} e^{-rk} dr$  satisfait comme on s'en assure tout de suite, à l'équation fonctionnelle

$$\Gamma_k(x) = \frac{\overline{x-k} \cdot \overline{x-2k} \dots \overline{x-\lambda k}}{k^{\lambda}} \Gamma_k(x - \lambda k).$$

En appliquant cette formule à l'intégrale  $\int_0^{\infty} r^{n+n_k^*+\mu k} e^{-rk} dr$ , on obtient

$$\begin{aligned} \int_0^{\infty} r^{n+n_k^*+\mu k} e^{-rk} &= \Gamma_k(2n_k^*+1 + (n_k + \mu)k) \\ &= \frac{(2n_k^*+1 + \overline{n_k + \mu - 1}k)(2n_k^*+1 + \overline{n_k + \mu - 2}k) \dots (2n_k^*+1)}{k^{n_k + \mu}} \Gamma_k(2n_k^*+1) \\ &= (n_k + \mu)! \binom{n_k + z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k + k} \int_0^{\infty} r^{2n_k^*} e^{-rk} dr \end{aligned}$$

et, par conséquent,

$$\begin{aligned} (z^n, P_{k,n_k^*+zk})_k &= k \Gamma_k(2n_k^*+1) z! \sum_{\mu=0}^z \frac{(-)^{z-\mu}}{\mu!} \binom{z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{z - \mu} (n_k + \mu)! \binom{n_k + \mu + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k + \mu} \\ &= k z! \Gamma_k(2n_k^*+1) n_k! (-)^k \\ &\quad \times \binom{z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{z} \binom{n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k} F\left(-z, n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}, \frac{2n_k^*+1}{k}; 1\right), \end{aligned}$$

où  $F(a, b, c; z)$  désigne la fonction hypergéométrique de Gauss. En employant la formule bien connue qui fournit la valeur  $F(a, b, c; 1)$ , on obtient

$$(11) \quad (z^n, P_{k,n_k^*+zk})_k = k z! \binom{n_k}{z} \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)} \Gamma_k(2n_k^*+1).$$

Notre somme  $S_{n,\nu}^{(k)}$  devient donc

$$\begin{aligned}
S_{n,\nu}^{(k)} &= - \sum_{z=\nu}^{n_k-1} \frac{(-)^{z-\nu}}{\nu!} \left( z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1 \right) \binom{n_k}{z} \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right) \left( z + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1 \right)} \\
&= - \nu! \binom{n_k}{\nu} \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)} \frac{1}{\left(\nu + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1\right)} \sum_{\mu=0}^{n_k-\nu-1} (-)^{\mu} \binom{n_k-\nu}{\mu} \\
&= - \nu! \binom{n_k}{\nu} \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)} \frac{1}{\left(\nu + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1\right)} \left\{ \sum_{\mu=0}^{n_k-\nu} (-)^{\mu} \binom{n_k-\nu}{\mu} - (-)^{n_k-\nu} \right\} \\
&= (-)^{n_k-\nu} \binom{n_k}{\nu} \left( n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1 \right) (n_k - \nu)!.
\end{aligned}$$

Il en résulte donc que l'expression (8) est valable pour toute valeur du degré  $n$ .

Pour vérifier (9) nous remarquons maintenant qu'on a toujours pour un système de polynômes orthogonaux

$$\{P_n(z)\} = \left\{ z^n + \sum_{\nu=0}^{n-1} p_{\nu}^{(n)} z^{\nu} \right\}$$

la relation

$$(P_n, P_n) = \left( z^n + \sum_{\nu=0}^{n-1} p_{\nu}^{(n)} z^{\nu}, P_n \right) = (z^n, P_n) + \left( \sum_{\nu=0}^{n-1} p_{\nu}^{(n)} z^{\nu}, P_n \right) = (z^n, P_n).$$

on obtient donc avec (11) ( $z = n_k$ )

$$\begin{aligned}
(P_{k,n}, P_{k,n})_k &= (z^n, P_{k,n}) = kn_k! \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k}\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)} \Gamma_k(2n_k^*+1) \\
&= k(n_k!)^2 \binom{n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k} \Gamma_k(2n_k^*+1),
\end{aligned}$$

ce qui prouve (9).

On s'assure tout de suite que (8) et (9) donnent pour  $k=1$  ( $n_1^*=0$ ,  $n_1=n$ ;  $n=0, 1, \dots$ )

$$P_{1,n}(z) = n! \sum_{\nu=0}^n \frac{(-)^{n-\nu}}{\nu!} \binom{n}{n-\nu} z^{\nu} = L_n(z)$$

et

$$(P_{1,n}, P_{1,n})_1 = \int_0^{\infty} P_{1,n}(r) P_{1,n}(r) e^{-r} dr = (n!)^2 = (L_n, L_n)$$

et de même pour  $k = 2$  ( $n_2^* = 0$ ,  $n_2 = \frac{n}{2}$  pour  $n$  pair,  $n_2^* = 1$ ,  $n_2 = \frac{n-1}{2}$  pour  $n$  impair) que

$$P_{2,n}(z) = \sum_{\nu=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \frac{(-1)^\nu}{4^\nu} \binom{n}{2\nu} \frac{(2\nu)!}{\nu!} z^{n-2\nu} = H_n(z)$$

et

$$(P_{2,n}, P_{2n})_2 = \int_{-z}^{+\infty} P_{2,n}(r) P_{2,n}(r) e^{-r^2} dr = \frac{n!}{2^n} \sqrt{\pi} = (H_n, H_n).$$

Les systèmes  $\{P_{k,n}(z)\}$  contiennent donc comme cas particuliers les plus simples ceux de Laguerre et de Hermite.

4. L'ÉQUATION DIFFÉRENTIELLE DES POLYNOMES  $P_{k,n}(z)$ , REPRÉSENTATION PAR LA SÉRIE HYPERGÉOMÉTRIQUE GÉNÉRALISÉE. — Remarquons que l'expression (8) obtenue pour  $P_{k,n}(z)$  permet d'en trouver une représentation simplifiée en introduisant le polynôme généralisé de Laguerre

$$L_n^{(\alpha)}(z) = n! \sum_{\nu=0}^n (-1)^\nu \binom{n+\alpha}{n-\nu} \frac{z^\nu}{\nu!},$$

(8) fournit en effet aussitôt la représentation suivante :

$$P_{k,n}(z) = z^{n_k^*} L_{n_k}^{\left(\frac{2n_k^*+1}{k}-1\right)}(z^k).$$

Comme l'équation différentielle des polynomes  $L_n^{(\alpha)}(z)$  est

$$z \frac{d^2 y}{dz^2} + (\alpha + 1 - z) \frac{dy}{dz} + n y = 0,$$

les polynomes  $\frac{P_{k,n}(z)}{z^{n_k^*}} = L_{n_k}^{\left(\frac{2n_k^*+1}{k}-1\right)}(z^k)$  satisfont à l'équation

$$z \frac{d^2 y}{dZ^2} + \left(\frac{2n_k^*+1}{k} - z\right) \frac{dy}{dZ} + n_k y = 0 \quad (Z = z^k),$$

d'où l'on tire par un simple calcul l'équation différentielle des polynomes  $P_{k,n}(z) z^{-n_k^*}$

$$\frac{d^2 y}{dz^2} \frac{z}{k^2} + \frac{dy}{dz} \frac{1}{k} \left(2 \frac{n_k^*+1}{k} - 1 - z^k\right) + z^{k-1} n_k y = 0$$

et enfin l'équation différentielle des polynomes  $P_{k,n}(z)$

$$\frac{d^2 y}{dz^2} \frac{z^2}{k} + \frac{dy}{dz} z \left(\frac{2}{k} - 1 - z^k\right) + y \left(n_k^* - \frac{n_k^*(n_k^*+1)}{k} + n z^k\right) = 0.$$

Pour  $k = 1$  ( $n_1^* = 0$ ), on retrouve

$$y'' z^2 + y' z(z-1) + n z y = 0 \quad \text{ou} \quad y'' z + y'(1-z) + n y = 0,$$

c'est-à-dire l'équation différentielle de Laguerre; pour  $k = 2$  ( $n_2^* = 0$  ou  $n_2^* = 1$ )

$$y'' \frac{z^2}{2} - y' z^3 + n z^2 y = 0 \quad \text{ou} \quad y'' - 2z y' + 2n y = 0,$$

l'équation différentielle de Hermite.

Pour obtenir la représentation à l'aide de la série hypergéométrique généralisée, nous employons cette série sous la forme de Pochhammer

$${}_p F_q(\alpha_1, \dots, \alpha_p; \beta_1, \dots, \beta_q; z) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(\alpha_1)_n \dots (\alpha_p)_n}{(\beta_1)_n \dots (\beta_q)_n} \frac{z^n}{n!},$$

où

$$(\alpha)_n = \alpha \cdot \overline{\alpha + 1} \dots \overline{\alpha + n - 1}, \quad \alpha_0 = 1$$

et ainsi

$$(\beta)_n = \beta \cdot \overline{\beta + 1} \dots \overline{\beta + n - 1}, \quad \beta_0 = 1.$$

Nous obtenons

$$\begin{aligned} P_{k,n}(z) &= n_k! \sum_{\nu=0}^{n_k} \frac{(-1)^{n_k-\nu}}{\nu!} \binom{n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k - \nu} z^{n_k^* + \nu k} \\ &= n_k! (-1)^{n_k} z^{n_k^*} \binom{n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k} \left\{ \sum_{\nu=1}^{n_k} (-1)^\nu \frac{n_k \overline{n_k - 1} \dots \overline{n_k - \nu + 1}}{\frac{2n_k^*+1}{k} \dots \frac{2n_k^*+1}{k} + \nu - 1} \frac{(z^k)^\nu}{\nu!} + 1 \right\} \\ &= n_k! (-1)^{n_k} z^{n_k^*} \binom{n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1}{n_k} \sum_{\nu=0}^{n_k} \frac{(-n_k)_\nu}{\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)_\nu} \frac{(z^k)^\nu}{\nu!}, \end{aligned}$$

d'où la représentation

$$P_{k,n}(z) = (-1)^{n_k} z^{n_k^*} \frac{\Gamma\left(n_k + \frac{2n_k^*+1}{k} - 1\right)}{\Gamma\left(\frac{2n_k^*+1}{k}\right)} {}_1F_1\left(-n_k, \frac{2n_k^*+1}{k}; z^k\right).$$

5. LA PROPRIÉTÉ INVOLUTIVE DES SYSTÈMES  $\{P_{k,n}(z)\}$ . — Nous allons montrer maintenant que la propriété d'involution mentionnée au paragraphe 1 pour les polynômes de Laguerre et Hermite s'étend à toute la classe des systèmes de polynômes  $P_{k,n}(z)$ .

D'après le paragraphe 1 un système de polynômes orthogonaux

$$\{P_n(z)\} = \left\{ \sum_{\nu=0}^n p_\nu^{(n)} z^\nu \right\}$$

est dit involutif, s'il existe une suite de coefficients  $\{c_n\}$  tels que la matrice  $\mathfrak{P}^* = (p_\nu^{(n)})$  correspondant au nouveau système

$$\{P_n^*(z)\} = \{c_n P_n(z)\} = \left\{ \sum_{\nu=0}^n p_\nu^{*(n)} z^\nu \right\}$$

jouisse de la propriété

$$\mathfrak{P}^* = (\mathfrak{P}^*)^{-1} \quad \text{ou} \quad (\mathfrak{P}^*)^2 = \mathfrak{E}$$

( $\mathfrak{E}$ , matrice d'unité) ou encore si l'on a à la fois

$$P_n^*(z) = \sum_{\nu=0}^n p_{\nu}^{*(n)} z^{\nu}$$

et

$$z^n = \sum_{\nu=0}^n p_{\nu}^{*(n)} P_{\nu}^*(z).$$

Nous avons, en effet, démontré ailleurs le théorème suivant <sup>(8)</sup> :

THÉORÈME. — *Pour que le système de polynomes orthogonaux*

$$\{P_n(z)\} = \left\{ \sum_{\nu=0}^n p_{\nu}^{(n)} z^{\nu} \right\} \quad (p_n^{(n)} = 1; n = 0, 1, \dots)$$

*soit involutif, il est nécessaire et suffisant qu'on puisse trouver une suite de nombres*  $\{c_n\}$   $(c_n = \pm 1)$ , *tels qu'on ait pour chaque couple*  $(n, \nu)$ , *avec*  $0 \leq \nu \leq n$   $(n = 0, 1, \dots)$  *la relation* <sup>(9)</sup>

$$(12) \quad c_n c_{\nu} p_{\nu}^{(n)} = \frac{(z^n, P_{\nu})}{(P_{\nu}, P_{\nu})}.$$

La forme involutive  $P_n^*(z)$  appartenant aux nombres  $c_n$  est alors donnée par

$$P_n^*(z) = c_n P_n(z).$$

Employons cette formule pour nos polynomes  $P_{k,n}(z)$ . D'après (8) et (10), on a toujours

$$p_{\nu}^{(n)} = (z^n, P_{\nu}) = 0 \quad \text{si} \quad \nu \equiv n(k),$$

c'est-à-dire (12) est toujours satisfait pour ces  $\nu$ , indépendamment des nombres  $c_n$ . Nous supposons donc  $\nu \equiv n(k)$  et obtenons avec  $\nu = n_k^* + \alpha k$  en vertu de (8), (10) et (9) l'équation suivante :

$$c_n c_{n_k^* + \alpha k} = (-)^{n_k} (-)^{\alpha k} \quad (0 \leq \alpha \leq n_k; n = 0, 1, \dots),$$

il s'ensuit pour  $\alpha = 0$

$$c_n = (-)^{n_k} c_{n_k^*},$$

d'où l'on conclut que la suite des nombres  $c_n$  est définie par le choix des  $k$  signes  $\{c_0, c_1, c_2, \dots, c_{k-1}\}$ .

<sup>(8)</sup> Voir <sup>(2)</sup>.

<sup>(9)</sup>  $(P, Q)$  est le produit scalaire appartenant au système  $\{P_n(z)\}$ .

Les signes  $\{c_0, c_1, c_2, \dots, c_{k-1}\}$  peuvent être choisis de  $2^k$  manières différentes. On a donc

*Pour tout  $k$  le système  $\{P_{k,n}(z)\}$  est involutif. Il possède  $2^k$  formes involutives.*

La forme involutive la plus simple s'obtient en choisissant

$$c_0 = c_1 = c_2 = \dots = c_{k-1} = 1,$$

c'est-à-dire  $c_n = (-1)^{n_k}$

$$P_{k,n}^*(z) = n_k! \sum_{\nu=0}^{n_k} \frac{(-1)^\nu}{\nu!} \binom{n_k + \frac{2n_k^* + 1}{k} - 1}{n_k - \nu} z^{n_k + \nu k}$$

et l'on a donc avec les mêmes coefficients

$$z^n = n_k! \sum_{\nu=0}^{n_k} \frac{(-1)^\nu}{\nu!} \binom{n_k + \frac{2n_k^* + 1}{k} - 1}{n_k - \nu} P_{k,n_k^* + \nu k}^*(z).$$

En particulier, on trouve pour  $k=1$  ( $n_1 = n$ ) la forme involutive suivante du système de Laguerre :

$$L_n^*(z) = n! \sum_{\nu=0}^n \frac{(-1)^\nu}{\nu!} \binom{n}{\nu} z^\nu$$

et donc la relation

$$z^n = n! \sum_{\nu=0}^n \frac{(-1)^\nu}{\nu!} \binom{n}{\nu} L_\nu^*(z)$$

ainsi que pour  $k=2$  ( $n_2 = \left\lfloor \frac{n}{2} \right\rfloor$ ), on obtient la forme involutive suivante du système de Hermite :

$$H_n^*(z) = (-1)^{\left\lfloor \frac{n}{2} \right\rfloor} \sum_{\nu=0}^{\left\lfloor \frac{n}{2} \right\rfloor} \frac{(-1)^\nu}{4^\nu} \binom{n}{2\nu} \frac{(2\nu)!}{\nu!} z^{n-2\nu}$$

et la relation

$$z^n = (-1)^{\left\lfloor \frac{n}{2} \right\rfloor} \sum_{\nu=0}^{\left\lfloor \frac{n}{2} \right\rfloor} \frac{(-1)^\nu}{4^\nu} \binom{n}{2\nu} \frac{(2\nu)!}{\nu!} H_{n-2\nu}^*(z).$$

6. LE SYSTÈME LIMITE POUR  $k \rightarrow \infty$ . — Qu'obtient-on, si l'on fait tendre  $k$  vers l'infini? Nous savons d'après le paragraphe 3, que

$$P_{k,\lambda} = z^\lambda \quad (\lambda = 0, 1, \dots, k-1),$$

done

$$\lim_{k \rightarrow \infty} \{P_{k,n}(z)\} = \{P_{\infty,n}(z)\} = \{z^n\}.$$

*Le système limite est le système des puissances  $\{z^n\}$ .*

Le procédé d'orthogonalisation est donné par le produit scalaire

$$(P, Q)_k = \int_{\mathfrak{E}} P(z) \overline{Q(z)} e^{-r^k} dr = \sum_{\lambda=0}^{k-1} \int_0^{\infty} P(z) \overline{Q(z)} e^{-r^k} dr.$$

Si nous écrivons pour les deux polynômes

$$P(z) = \sum_{\nu=0}^p p_{\nu} z^{\nu}, \quad Q(z) = \sum_{\mu=0}^q q_{\mu} z^{\mu},$$

nous obtenons

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} (P, Q)_k &= \lim_{k \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{\lambda=0}^{k-1} \int_0^{\infty} \left( \sum_{\nu=0}^p p_{\nu} z^{\nu} \right) \overline{\left( \sum_{\mu=0}^q q_{\mu} z^{\mu} \right)} e^{-r^k} dr \right\} \\ &= \sum_{\nu=0}^p \sum_{\mu=0}^q p_{\nu} \overline{q_{\mu}} \lim_{k \rightarrow \infty} \left\{ \sum_{\lambda=0}^{k-1} \int_0^{\infty} r^{\nu+\mu} e^{\frac{2\pi i}{k}(\nu-\mu)\lambda} e^{-r^k} dr \right\}. \end{aligned}$$

Comme on a, par la substitution  $r^k = \rho$ ,

$$\int_0^{\infty} r^{\nu+\mu} e^{-r^k} dr = \frac{1}{k} \int_0^{\infty} \rho^{\frac{\nu+\mu+1}{k}-1} e^{-\rho} d\rho = \frac{1}{k} \Gamma\left(\frac{\nu+\mu+1}{k}\right),$$

on obtient

$$\begin{aligned} \lim_{k \rightarrow \infty} (P, Q)_k &= \sum_{\nu=0}^p \sum_{\mu=0}^q p_{\nu} \overline{q_{\mu}} \lim_{k \rightarrow \infty} \left\{ \frac{1}{2\pi} \sum_{\lambda=0}^{k-1} e^{i(\nu-\mu)\frac{2\pi}{k}\lambda} \frac{2\pi}{k} \Gamma\left(\frac{\nu+\mu+1}{k}\right) \right\} \\ &= \sum_{\nu=0}^p \sum_{\mu=0}^q p_{\nu} \overline{q_{\mu}} \lim_{k \rightarrow \infty} \left\{ \frac{1}{2\pi} \sum_{\lambda=0}^{k-1} [e^{i(\nu-\mu)\frac{2\pi}{k}\lambda}] \frac{2\pi}{k} \right\} \lim_{k \rightarrow \infty} \left\{ \Gamma\left(\frac{\nu+\mu+1}{k}\right) \right\} \\ &= \sum_{\nu=0}^p \sum_{\mu=0}^q p_{\nu} \overline{q_{\mu}} \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} e^{i(\nu-\mu)\varphi} d\varphi, \end{aligned}$$

d'où

$$(13) \quad \lim_{k \rightarrow \infty} (P, Q)_k = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left( \sum_{\nu=0}^p p_{\nu} e^{i\nu\varphi} \right) \overline{\left( \sum_{\mu=0}^q q_{\mu} e^{-i\mu\varphi} \right)} d\varphi = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} P(e^{i\varphi}) \overline{Q(e^{i\varphi})} d\varphi.$$

L'étoile d'intégration se ramène donc à la circonférence de la sphère d'unité, la fonction de poids  $e^{-z^k}$  à la constante  $\frac{1}{2\pi}$ . Comme on s'assure tout de suite, la propriété d'orthogonalité subsiste, c'est-à-dire le système limite  $\{z^n\}$  est orthogonal par rapport au procédé limite donné par (13). De même, la propriété involutive subsiste pour  $k \rightarrow \infty$ ; car, la matrice du système  $\{z\}$  est la matrice d'unité  $\mathfrak{E}$ , et évidemment on a  $\mathfrak{E} = \mathfrak{E}^{-1}$ .