

**Sur la différentiation des fonctions
de fonctions. Séries de Burmann, de
Lagrange, de Wronski**

Nouvelles annales de mathématiques 1^{re} série, tome 11
(1852), p. 376-383

http://www.numdam.org/item?id=NAM_1852_1_11__376_1

© Nouvelles annales de mathématiques, 1852, 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/legal.php>). 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/>

**SUR LA DIFFÉRENTIATION DES FONCTIONS DE FONCTIONS.
SÉRIES DE BURMANN, DE LAGRANGE, DE WRONSKI;**

PAR M. A. ,

Ancien élève de l'École Polytechnique.

§ II.

Dans le paragraphe précédent (*Nouvelles Annales*, tome IX, page 119), nous avons montré que si l'on a $z = F(y)$, $y = \varphi(x)$, on trouve, en désignant pour

et faisant la somme, je dis qu'on aura

$$(2) \quad \left\{ \begin{aligned} \frac{d^n z}{dy^n} &= (\theta^{-n})_0 \frac{d^n z}{dx^n} + \frac{n-1}{1} \frac{d(\theta^{-n})_0}{dh} \frac{d^{n-1} z}{dx^{n-1}} \\ &+ \frac{n-1 \cdot n-2}{1 \cdot 2} \frac{d^2(\theta^{-n})_0}{dh^2} \frac{d^{n-2} z}{dx^{n-2}} + \dots \end{aligned} \right.$$

Pour le prouver, dans la somme des produits ci-dessus, prenant le coefficient du terme multiplié par $\frac{d^{n-m} z}{dy^{n-m}}$, que nous désignerons par $\frac{n-1 \cdot n-2 \dots n-m+1}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots m-1} \cdot C$, on aura, en mettant $\frac{n-1 \cdot n-2 \dots n-m+1}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots m-1}$ en facteur commun,

$$\begin{aligned} C &= n(\theta^{-n})_0 \frac{d^m(\theta^{n-m})_0}{dh^m} + (n-1) \cdot \frac{m}{1} \frac{d(\theta^{-n})_0}{dh} \frac{d^{m-1}(\theta^{n-m})_0}{dh^{m-1}} + \dots \\ &+ (n-m+1) \cdot \frac{m}{1} \frac{d^{m-1}(\theta^{-n})_0}{dh^{m-2}} \frac{d(\theta^{n-m})_0}{dh} \\ &+ n-m \frac{d^m(\theta^{-n})_0}{dh^m} (\theta^{n-m})_0. \end{aligned}$$

Cette équation peut s'écrire ainsi :

$$\begin{aligned} C &= n \left[\begin{aligned} &(\theta^{-n})_0 \frac{d^m(\theta^{n-m})_0}{dh^m} + \frac{m}{1} \cdot \frac{d(\theta^{-n})_0}{dh} \frac{d^{m-1}(\theta^{n-m})_0}{dh^{m-1}} \\ &+ \dots + \frac{d^m(\theta^{-n})_0}{dh^m} (\theta^{n-m})_0 \end{aligned} \right] \\ &- m \left[\begin{aligned} &\frac{d(\theta^{-n})_0}{dh} \frac{d^{m-1}(\theta^{n-m})_0}{dh^{m-1}} + \frac{m-1}{1} \frac{d^2(\theta^{-n})_0}{dh^2} \cdot \frac{d^{m-2}(\theta^{n-m})_0}{dh^{m-2}} + \dots \\ &+ \frac{d^m(\theta^{-n})_0}{dh^m} (\theta^{n-m})_0 \end{aligned} \right]. \end{aligned}$$

Or la quantité comprise entre les premières parenthèses n'est autre chose que le développement de

$$\frac{d^m(\theta^{-n} \theta^{n-m})_0}{dh^m} = \frac{d^m(\theta^{-m})_0}{dh^m}.$$

De même, la quantité comprise entre les secondes parenthèses, est le développement de

$$\frac{d^{m-1} \left[\frac{d(\theta^{-n})}{dh} \cdot \theta^{n-m} \right]_0}{dh^{m-1}} = -n \frac{d^{m-1} \left(\theta^{-m-1} \frac{d\theta}{dh} \right)_0}{dh^{m-1}}$$

$$= \frac{n}{m} \frac{d^m(\theta^{-m})_0}{dh^m}.$$

On a donc

$$C = n \left[\frac{d^m(\theta^{-m})_0}{dh^m} - \frac{d^m(\theta^{-m})_0}{dh^m} \right] = 0.$$

Ce qu'il fallait démontrer.

L'équation (2) peut se mettre sous une forme plus concise. En effet, on a en général

$$\frac{d^m F(x)}{dx^m} = \frac{d^m F(x+h)_0}{dh^m}.$$

Si donc on pose

$$z = F(x),$$

on aura

$$(3) \quad \frac{d^n F(x)}{dy^n} = \frac{d^{n-1}}{dh^{n-1}} [\theta^{-n} F'(x+h)]_0.$$

L'équation (3) donne une démonstration très-simple et très-directe de la série de Burmann.

En effet, soit x une fonction de y donnée par l'équation

$$y = \varphi(x).$$

Concevons qu'on ait tiré de cette équation x en fonction de y , et que dans la fonction $F(x)$ on ait remplacé x par sa valeur en y . Alors si $F(x)$ devient une fonction continue de y , on pourra développer, par le théorème de Taylor, $F(x)$ suivant les puissances de y , et l'on aura un développement de la forme

$$F(x) = A_0 + A_1 y + A_2 y^2 + \dots$$

Pour déterminer A_n , différencions n fois cette série, et

faisons ensuite $y = 0$, on aura

$$A_n = \frac{1}{1.2.3 \dots n} \frac{d^n F(x)}{dy^n},$$

en ayant soin de faire $y = 0$, après les différentiations.

Mais, d'après l'équation (3), on a

$$\frac{d^n F(x)}{dy^n} = \frac{d^{n-1}}{dh^{n-1}} [\theta^{-n} F'(x+h)]_0.$$

Par suite, si l'on désigne par a la valeur de x qui correspond à $y = 0$, on aura

$$A_n = \frac{1}{1.2.3 \dots n} \frac{d^{n-1}}{dh^{n-1}} \left\{ \left[\frac{\varphi(a+h)}{h} \right]^{-n} F'(a+h) \right\}_0,$$

ou, ce qui revient au même,

$$(4) \quad A_n = \frac{1}{1.2.3 \dots n} \frac{d^{n-1}}{dx^{n-1}} \left\{ \left[\frac{x-a}{\varphi(x)} \right]^n F'(x) \right\}_{(x=a)}.$$

Nous ne nous occuperons pas ici de savoir quelles sont les conditions sous lesquelles cette série de Burmann peut exister. Ce sera l'objet d'un autre article. Nous avons seulement voulu faire voir avec quelle facilité l'équation (3) permettait de déterminer les coefficients de cette série.

Si l'on fait $\varphi x = \frac{x-a}{\psi(x)}$ dans l'équation (4), alors

$$A_n = \frac{1}{1.2.3 \dots n} \frac{d^{n-1}}{da^{n-1}} [\psi(a)^n F'(a)].$$

On a donc ce théorème trouvé par Lagrange :

Si l'on a l'équation $x = a + y\psi(x)$, l'expression d'une fonction $F(x)$ d'une racine de cette équation sera donnée par la série suivante :

$$F(x) = F(a) + [\psi(a) F'(a)]y + \frac{d}{da} [\psi(a)^2 F'(a)] \frac{y^2}{1.2} + \dots$$

Si dans l'équation (2) nous faisons successivement

Mais si l'on résout les équations (A) à la manière ordinaire, on aura

$$y_n = \frac{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^{n-1} \varphi(x)^{n-1} \cdot D^n F(x)]}{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^{n-1} \varphi(x)^{n-1} \cdot D^n \varphi(x)^n]}$$

les déterminants du numérateur et du dénominateur étant formés par rapport aux indices de différentiation.

En égalant ces deux valeurs de y_n , on aura

$$(\alpha) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{\frac{d^{n-1}}{dh^{n-1}} \cdot [\theta^{-n} \cdot F'(x+h)]_0}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots n} \\ = \frac{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^n F(x)]}{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^n \varphi(x)^n]} \end{array} \right.$$

Si l'on développe les deux membres de cette équation suivant les dérivées de $F(x)$, à cause de l'indétermination de cette fonction, les coefficients de chacune de ces dérivées devront être identiques. On aura donc, en égalant les coefficients de $D^n F(x)$,

$$\frac{1}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots n} (\theta^{-n})_0 = \frac{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^{n-1} \varphi(x)^{n-1}]}{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^n \varphi(x)^n]}.$$

On tirera de là

$$(\beta) \quad \left\{ \begin{array}{l} S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^n \varphi(x)^n] \\ = 1! 2! \dots n! \left(\theta^{-\frac{n \cdot n + 1}{2}} \right)_0 = 1! 2! \dots n! [D\varphi(x)]^{\frac{n \cdot n + 1}{2}}, \end{array} \right.$$

et, par suite, l'équation (α) deviendra

$$(\beta) \quad \left\{ \begin{array}{l} \frac{1}{1 \cdot 2 \cdot 3 \dots n} \frac{d^{n-1}}{dh^{n-1}} [\theta^{-n} F'(x+h)] \\ = \frac{S[\pm D^1 \varphi(x) \cdot D^2 \varphi(x)^2 \dots D^{n-1} \varphi(x)^{n-1} \cdot D^n F(x)]}{1! 2! 3! \dots n! [D\varphi(x)]^{\frac{n \cdot n + 1}{2}}}. \end{array} \right.$$

Ce beau théorème ainsi que l'équation (β) sont dus à M. Wronski (*).

M. Prouhet a donné une belle démonstration de l'équation (β) fondée sur des considérations autres que celles dont nous nous sommes servi.