

Matyáš Lerch

Sur une méthode pour obtenir le développement en série trigonométrique de quelques fonctions elliptiques

Acta math. 12 (1888), 51–55

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501650>

## Terms of use:

© Royal Swedish Academy of Sciences, 1888

Institute of Mathematics of the Czech Academy of Sciences provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This document has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://dml.cz>

SUR UNE MÉTHODE POUR OBTENIR  
LE DÉVELOPPEMENT EN SÉRIE TRIGONOMÉTRIQUE  
DE QUELQUES FONCTIONS ELLIPTIQUES

PAR

M. LERCH

À PRAGUE-VINOHRA DY.

Je vais développer une méthode directe et très simple pour obtenir le développement en série trigonométrique de la fonction

$$\frac{\vartheta_0(x+u)}{\vartheta_0(u)},$$

où

$$\vartheta_0(u) = 1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} (-1)^n q^{n^2} \cos 2nu\pi, \quad q = e^{\tau\pi i}.$$

Ladite fonction admettant la période 1 et restant finie à l'intérieur de la bande indéfinie limitée par les deux parallèles à l'axe réel menées par les points  $u = \pm \frac{\tau}{2}$ , pourra s'exprimer par une série de la forme

$$\sum_{n=-\infty}^{\infty} \Phi_n(x) e^{2nu\pi i},$$

où l'on a posé

$$(1) \quad \Phi_n(x) = \int_0^1 \frac{\vartheta_0(x+u)}{\vartheta_0(u)} e^{-2nu\pi i} du.$$

Je considère d'abord l'intégrale

$$(2) \quad \Phi_0(x) = \int_0^1 \frac{\vartheta_0(x+u)}{\vartheta_0(u)} du$$

qui définit évidemment une fonction entière transcendante de la variable  $x$ .

D'après la formule

$$\vartheta_0(x+m+n\tau) = (-1)^n e^{-n\pi i(2x+n\tau)} \vartheta_0(x),$$

dans laquelle  $m, n$  représentent des nombres entiers, nous aurons

$$(3) \quad \Phi_0(x+m+n\tau) = (-1)^n e^{-n\pi i(2x+n\tau)} \Phi_0(x).$$

Or l'intégrale au second membre de la formule (1) s'évanouissant pour  $x = 0$  toutes les fois que  $n$  est différent de zéro, il résulte de l'équation (3) que la fonction  $\Phi_0(x)$  s'annule en posant

$$x = m + n\tau, \quad \left( \begin{array}{l} m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots \\ n = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots \end{array} \right)$$

de sorte qu'elle peut se mettre sous la forme

$$(4) \quad \Phi_0(x) = \frac{\vartheta_1(x)}{\sin \pi x} G(x),$$

où  $G(x)$  désigne une fonction entière transcendante qui peut se réduire, bien entendu, à une constante, et où nous avons posé comme il est d'usage

$$\vartheta_1(x) = 2 \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n q^{\frac{1}{2}(2n+1)^2} \sin(2n+1)u\pi.$$

L'équation (4) combinée avec la formule (3) et avec l'équation connue

$$\vartheta_1(x+m+n\tau) = (-1)^{m+n} e^{-n\pi i(2x+n\tau)} \vartheta_1(x),$$

nous donne la suivante

$$(5) \quad \frac{G(x+m+n\tau)}{\sin \pi(x+m+n\tau)} = \frac{(-1)^m}{\vartheta_1(x)} \Phi_n(x),$$

dont nous allons conclure que  $G(x)$  est une constante.

Supposons à cet effet que  $x$  se trouve représenté par un point quelconque appartenant au *parallélogramme des périodes* dont les sommets ont

pour affixes les quatre quantités  $\pm \frac{1}{2} \pm \frac{\tau}{2}$ , de sorte que la fonction  $\vartheta_1(x)$  ne s'annule qu'au point  $x = 0$ . En supposant  $n \geq 0$  ce point sera de même un zéro de la fonction  $\Phi_n(x)$ , et on aura d'après un théorème bien connu de M. DARBOUX<sup>1</sup>, la formule

$$(6) \quad \Phi_n(x) = \lambda x \Phi'_n(x'),$$

où  $|\lambda| < 1$ , et où  $x'$  appartient aussi au parallélogramme des périodes. Comme on a

$$\Phi'_n(x') = \int_0^1 e^{-2nu\pi i} \frac{\vartheta'_0(x' + u)}{\vartheta_0(u)} du,$$

il existe une quantité finie  $M$  telle qu'on ait, pour toutes les valeurs de  $x$  en question et pour toutes les valeurs de  $n$  différentes de zéro, les deux inégalités

$$|\Phi'_n(x')| < M^{\frac{1}{2}},$$

$$\left| \frac{x}{\vartheta_1(x)} \right| < M^{\frac{1}{2}},$$

dont on conclut, au moyen de la formule (6), l'inégalité suivante

$$(7) \quad \left| \frac{\Phi_n(x)}{\vartheta_1(x)} \right| < M.$$

Or chaque quantité  $z$ , dont la partie imaginaire se trouve en dehors d'un certain intervalle fini ( $-\beta i \dots \beta i$ ), pouvant se mettre sous la forme  $x + m + n\tau$ , où  $n \geq 0$ , on obtient des formules (5) et (7) l'inégalité

$$(8) \quad |G(z)| < M |\sin \pi z|$$

qui est satisfaite pour chacune des dites valeurs de  $z$ . Ensuite, la fonction  $\Phi_0(z)$  admettant la période 1, on aura de même  $G(z + 1) = G(z)$ , et par conséquent on pourra exprimer cette dernière fonction par une série toujours convergente de la forme

$$G(z) = \sum_{n=-\infty}^{\infty} A_n \xi^{2n}, \quad \xi = e^{z\pi i}.$$

<sup>1</sup> Ce théorème peut être ici remplacé par un semblable dû à M. MANSION.

Cela étant l'inégalité (8) se décompose en les deux suivantes

$$\left| \sum_{n=-\infty}^{\infty} A_n \xi^{2n+1} \right| < M \quad \text{pour} \quad |\xi| < e^{-\beta},$$

$$\left| \sum_{n=-\infty}^{\infty} A_n \xi^{2n-1} \right| < M \quad \text{pour} \quad |\xi| > e^{\beta},$$

et celles-ci entraînent les suivantes

$$|A_{-n}| < M |\xi|^{2n-1} \quad \text{pour} \quad |\xi| < e^{-\beta},$$

et

$$|A_n| < M |\xi|^{-2n+1} \quad \text{pour} \quad |\xi| > e^{\beta},$$

qui exigent que l'on ait  $A_n = 0$  sauf pour  $n = 0$ . Il faut donc que l'on ait  $G(z) = A_0$  et l'équation (4) deviendra, par conséquent,

$$(I) \quad \Phi_0(x) = \int_0^1 \frac{\vartheta_0(x+u)}{\vartheta_0(u)} du = \frac{1}{\vartheta_2 \vartheta_3 \vartheta_0} \frac{\vartheta_1(x)}{\sin \pi x},$$

puisqu'on obtient sans peine

$$A_0 = \frac{\pi}{\vartheta_1'} = \frac{1}{\vartheta_2 \vartheta_3 \vartheta_0}.$$

Ensuite l'équation (5) fait voir que

$$(II) \quad \Phi_n(x) = \frac{1}{\vartheta_2 \vartheta_3 \vartheta_0} \frac{\vartheta_1(x)}{\sin \pi(x+n\tau)},$$

de sorte qu'on aura enfin

$$(III) \quad \vartheta_2 \vartheta_3 \vartheta_0 \frac{\vartheta_0(u+x)}{\vartheta_0(u) \vartheta_1(x)} = \sum_{n=-\infty}^{\infty} \frac{e^{2nu\pi i}}{\sin \pi(x+n\tau)},$$

formule dont on conclut la suivante, après une transformation du second membre,

$$(III') \quad \frac{\vartheta_1' \vartheta_0(u+x)}{\vartheta_0(u) \vartheta_1(x)} = \frac{\pi}{\sin \pi x} + 4\pi \sum q^{mn} \sin \pi(2nu + mx),$$

les indices sommatoires étant  $m = 1, 3, 5, \dots$ ;  $n = 1, 2, 3, \dots$ . En

changeant, dans la formule (III),  $x$  en  $x + \frac{\tau}{2}$  ou en  $x + \frac{1}{2}$  on obtient après des transformations convenables d'autres formules analogues à (III') et c'est de ces développements que M. HERMITE avait tiré quelques formules intéressantes de la théorie des fonctions elliptiques.<sup>1</sup> Je me borne seulement à remarquer que la formule (III') conduit à la suivante

$$\int_{\frac{1}{4}}^{\frac{3}{4}} \frac{\vartheta_1' \vartheta_0(u+x)}{\vartheta_0(u) \vartheta_1(x)} dx = 2 \lg(1 + \sqrt{2}) + 4\sqrt{2} \sum_{n=1}^{\infty} \varphi(q^n) \cos 2nu\pi,$$

où nous avons posé, pour abrégé,

$$\varphi(z) = \int_0^1 \frac{1-z^2}{1+z^4} dz = \frac{\sqrt{2}}{4} \lg \frac{(1+ze^{\frac{\pi i}{4}})(1+ze^{-\frac{\pi i}{4}})}{(1-ze^{\frac{\pi i}{4}})(1-ze^{-\frac{\pi i}{4}})}.$$

Ce résultat peut s'exprimer plus simplement par la formule

$$(IV) \quad \int_{\frac{1}{4}}^{\frac{3}{4}} \frac{\vartheta_1' \vartheta_0(x+u)}{\vartheta_0(u) \vartheta_1(x)} dx = 2 \lg \Phi(u, q),$$

où l'on a posé

$$(IV') \quad \Phi(u, q) = (1 + \sqrt{2}) \prod_{n=1}^{\infty} \left( \frac{1 + q^n e^{\frac{\pi i}{4}}}{1 - q^n e^{\frac{\pi i}{4}}} \cdot \frac{1 + q^n e^{-\frac{\pi i}{4}}}{1 - q^n e^{-\frac{\pi i}{4}}} \right)^{\cos 2nu\pi}.$$

<sup>1</sup> Ces formules se trouvent dans un mémoire de M. LIPSCHITZ (*Bemerkungen über eine Gattung vielfacher Integrale*; Journal für Mathematik, t. 101, p. 223) dont la seconde partie est consacrée aux résultats de M. HERMITE.

