

Zeitschrift: Bulletin de la Société Vaudoise des Sciences Naturelles
Herausgeber: Société Vaudoise des Sciences Naturelles
Band: 25 (1889-1890)
Heft: 101

Artikel: Fonctions abéliennes du genre 3 : un cas particulier [suite]
Autor: Amstein, H.
DOI: <https://doi.org/10.5169/seals-262156>

Nutzungsbedingungen

Die ETH-Bibliothek ist die Anbieterin der digitalisierten Zeitschriften auf E-Periodica. Sie besitzt keine Urheberrechte an den Zeitschriften und ist nicht verantwortlich für deren Inhalte. Die Rechte liegen in der Regel bei den Herausgebern beziehungsweise den externen Rechteinhabern. Das Veröffentlichen von Bildern in Print- und Online-Publikationen sowie auf Social Media-Kanälen oder Webseiten ist nur mit vorheriger Genehmigung der Rechteinhaber erlaubt. [Mehr erfahren](#)

Conditions d'utilisation

L'ETH Library est le fournisseur des revues numérisées. Elle ne détient aucun droit d'auteur sur les revues et n'est pas responsable de leur contenu. En règle générale, les droits sont détenus par les éditeurs ou les détenteurs de droits externes. La reproduction d'images dans des publications imprimées ou en ligne ainsi que sur des canaux de médias sociaux ou des sites web n'est autorisée qu'avec l'accord préalable des détenteurs des droits. [En savoir plus](#)

Terms of use

The ETH Library is the provider of the digitised journals. It does not own any copyrights to the journals and is not responsible for their content. The rights usually lie with the publishers or the external rights holders. Publishing images in print and online publications, as well as on social media channels or websites, is only permitted with the prior consent of the rights holders. [Find out more](#)

Download PDF: 14.01.2026

ETH-Bibliothek Zürich, E-Periodica, <https://www.e-periodica.ch>

FONCTIONS ABÉLIENNES DU GENRE 3

UN CAS PARTICULIER (SUITE)

PAR

H. AMSTEIN

Le problème de Jacobi.

L'existence de la relation

$$s^4 + z^4 - 1 = 0$$

entre les variables s et z entraîne celle des trois intégrales abéliennes de première espèce (comp. le n° 99 de ce bulletin, p. 9),

$$w_1 = \int_0^z \frac{dz}{\sqrt[4]{(1-z^4)^3}}, \quad w_2 = \int_0^z \frac{z dz}{\sqrt[4]{(1-z^4)^3}}, \quad w_3 = \int_0^z \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}},$$

dont la limite inférieure 0 est censée être dans la première nappe de la surface de Riemann T' . L'intégrale w_3 est elliptique et l'on a vu (n° 99, p. 43 et suiv.) qu'il est possible de ramener aussi w_1 et w_2 à des intégrales de même nature. En effet, la substitution

$$\zeta = e^{\frac{\pi i}{4}} \frac{z}{s}, \text{ ou } z = e^{-\frac{\pi i}{4}} \frac{\zeta}{\sqrt[4]{1-\zeta^4}}, \quad s = \frac{1}{\sqrt[4]{1-\zeta^4}}$$

transforme w_1 en

$$w_1 = e^{-\frac{\pi i}{4}} \int_0^\zeta \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}$$

et la substitution

$$s = \sqrt[4]{1-z^4} \quad \text{ou} \quad z = \sqrt[4]{1-s^4}$$

amène pour w_2 la forme

$$w_2 = - \int_1^s \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} = \int_0^1 \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} - \int_0^s \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} = K_2 - \int_0^s \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}},$$

d'où il suit .

$$K_2 - w_2 = \int_0^s \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} .$$

Ecrivant, pour simplifier, w_1 à la place de $e^{\frac{\pi i}{4}} w_1$, et w_2 à la place de $K_2 - w_2$, on voit que, d'après la notation de Gauss, on a

$$\xi = \operatorname{sinlemn} w_1, \quad s = \operatorname{sinlemn} w_2, \quad z = \operatorname{sinlemn} w_3 .$$

(Dans la présente étude, les notations de Jacobi : $\sin \operatorname{am} x$, $\cos \operatorname{am} x$, $\Delta \operatorname{am} x$, de même que celles de Gauss : $\operatorname{sinlemn} x$, etc., seront remplacées par les expressions plus simples $\operatorname{sn} x$, $\operatorname{cn} x$, $\operatorname{dn} x$, conformément à l'usage établi par beaucoup d'auteurs. Lorsque le module k n'est pas indiqué expressément, il est sous-entendu que $k = i$.)

Soit maintenant

$$\left\{ \begin{array}{l} w_1^{(1)} = \int_0^{s_1} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}, \quad w_1^{(2)} = \int_0^{s_2} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}, \quad w_1^{(3)} = \int_0^{s_3} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}; \\ w_2^{(1)} = \int_0^{s_1} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}}, \quad w_2^{(2)} = \int_0^{s_2} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}}, \quad w_2^{(3)} = \int_0^{s_3} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}}; \\ w_3^{(1)} = \int_0^{z_1} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}}, \quad w_3^{(2)} = \int_0^{z_2} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}}, \quad w_3^{(3)} = \int_0^{z_3} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}}. \end{array} \right.$$

Si l'on introduit comme variables des intégrales v_1, v_2, v_3 , définies par les congruences

$$\left\{ \begin{array}{l} v_1 \equiv w_1^{(1)} + w_1^{(2)} + w_1^{(3)}, \\ v_2 \equiv w_2^{(1)} + w_2^{(2)} + w_2^{(3)}, \\ v_3 \equiv w_3^{(1)} + w_3^{(2)} + w_3^{(3)}, \end{array} \right.$$

le problème de Jacobi peut s'énoncer comme il suit : Etant données les valeurs de v_1, v_2, v_3 , trouver algébriquement les valeurs correspondantes de s_1, z_1 (ζ_1); s_2, z_2 (ζ_2); s_3, z_3 (ζ_3).

Or, il est évident que, lorsque les valeurs de v_1, v_2, v_3 sont connues, les valeurs correspondantes qu'affectent n'importe quelles fonctions uniformes de ces variables, par exemple $\operatorname{sn} w_1$, $\operatorname{sn} w_2$, $\operatorname{sn} w_3$, seront parfaitement déterminées. Il s'ensuit que

dans le cas actuel, le problème en question peut être ramené à celui-ci : Etant données les quantités a, b, c , de telle sorte que

$$\begin{cases} \operatorname{sn} v_1 = \operatorname{sn} (w_1^{(1)} + w_1^{(2)} + w_1^{(3)}) = a, \\ \operatorname{sn} v_2 = \operatorname{sn} (w_2^{(1)} + w_2^{(2)} + w_2^{(3)}) = b, \\ \operatorname{sn} v_3 = \operatorname{sn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)} + w_3^{(3)}) = c, \end{cases}$$

et en outre les six relations

$$\operatorname{sn} w_1^{(i)} = e^{\frac{\pi i}{4}} \frac{\operatorname{sn} w_3^{(i)}}{\operatorname{sn} w_2^{(i)}}, \quad \operatorname{sn}^4 w_2^{(i)} + \operatorname{sn}^4 w_3^{(i)} = 1, \quad (i) = 1, 2, 3;$$

déterminer les 9 quantités $\operatorname{sn} w_1^{(i)}, \operatorname{sn} w_2^{(i)}, \operatorname{sn} w_3^{(i)}, (i) = 1, 2, 3$.

On reconnaît immédiatement que les 9 inconnues se réduisent facilement à 3, par exemple à $\operatorname{sn} w_3^{(1)}, \operatorname{sn} w_3^{(2)}, \operatorname{sn} w_3^{(3)}$. La possibilité de la solution étant ainsi hors de doute, on prévoit que la solution elle-même dépend, en dernier lieu, d'une équation du 3^e degré dont les racines sont les valeurs cherchées de z_1, z_2, z_3 .

Voici comment on pourrait poser les premiers jalons sur la voie qui, théoriquement, aboutit au but désiré. Soit, pour abréger l'écriture

$$p_i = \operatorname{sn} w_3^{(i)}, \quad q_i = \operatorname{cn} w_3^{(i)}, \quad r_i = \operatorname{dn} w_3^{(i)}, \quad i = 1, 2, 3.$$

L'application du théorème relatif à l'addition des fonctions elliptiques donne d'abord

$$\operatorname{sn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)}) = \frac{p_1 q_2 r_2 + p_2 q_1 r_1}{1 + p_1^2 p_2^2},$$

puis

$$\begin{aligned} & \operatorname{sn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)} + w_3^{(3)}) = c = \\ &= \frac{\operatorname{sn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)}) \operatorname{cn} w_3^{(3)} \operatorname{dn} w_3^{(3)} + \operatorname{sn} w_3^{(3)} \operatorname{cn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)}) \operatorname{dn} (w_3^{(1)} + w_3^{(2)})}{1 + \operatorname{sn}^2 (w_3^{(1)} + w_3^{(2)}) \operatorname{sn}^2 w_3^{(3)}} = \\ &= \frac{(1 + p_1^2 p_2^2)(p_1 q_2 r_2 + p_2 q_1 r_1) q_3 r_3 + p_3 (q_1 q_2 - p_1 p_2 r_1 r_2)(r_1 r_2 + p_1 p_2 q_1 q_2)}{(1 + p_1^2 p_2^2)^2 + (p_1 q_2 r_2 + p_2 q_1 r_1)^2 p_3^2}, \end{aligned}$$

ou bien, en chassant le dénominateur et en ordonnant

$$\begin{aligned} & q_2 r_2 q_3 r_3 (p_1 + p_1^3 p_2^2) + q_1 r_1 q_3 r_3 (p_2 + p_1^2 p_2^3) + \\ & + q_1 r_1 q_2 r_2 (p_3 - p_1^2 p_2^2 p_3 - 2c p_1 p_2 p_3^2) = \\ &= c [(1 + p_1^2 p_2^2)^2 + p_1^2 p_3^2 q_2^2 r_2^2 + p_2^2 p_3^2 q_1^2 r_1^2] - \\ & - p_1 p_2 p_3 (q_1^2 q_2^2 - r_1^2 r_2^2). \end{aligned}$$

Si l'on pose encore pour simplifier

$$\begin{aligned} p_1 + p_1^3 p_2^2 &= A, & p_2 + p_1^2 p_2^3 &= B, \\ p_3 - p_1^2 p_2^2 p_3 - 2c p_1 p_2 p_3^2 &= C, \\ c [(1 + p_1^2 p_2^2)^2 + p_1^2 p_3^2 q_2^2 r_2^2 + p_2^2 p_3^2 q_1^2 r_1^2] - \\ &- p_1 p_2 p_3 (q_1^2 q_2^2 - r_1^2 r_2^2) = D, \end{aligned}$$

les quantités A, B, C, D sont des fonctions rationnelles de p_1, p_2, p_3 , c'est-à-dire de z_1, z_2, z_3 , car

$$\begin{aligned} q_1^2 r_1^2 &= 1 - p_1^4, & q_2^2 r_2^2 &= 1 - p_2^4, & q_3^2 r_3^2 &= 1 - p_3^4, \\ q_1^2 q_2^2 &= (1 - p_1^2)(1 - p_2^2), & r_1^2 r_2^2 &= (1 + p_1^2)(1 + p_2^2) \end{aligned}$$

et l'équation précédente peut s'écrire

$$A q_2 r_2 q_3 r_3 + B q_1 r_1 q_3 r_3 + C q_1 r_1 q_2 r_2 = D.$$

En la mettant sous la forme

$$\begin{aligned} \text{I. } [A^2 q_2^2 r_2^2 q_3^2 r_3^2 + B^2 q_1^2 r_1^2 q_3^2 r_3^2 - C^2 q_1^2 r_1^2 q_2^2 r_2^2 - D^2]^2 = \\ = 4 q_1^2 r_1^2 q_2^2 r_2^2 [AB q_3^2 r_3^2 + CD]^2, \end{aligned}$$

on reconnaît que cette dernière équation est rationnelle en z_1, z_2, z_3 .

D'une manière analogue, on obtient encore deux autres équations pour z_1, z_2, z_3 . En effet, si l'on attribue aux quantités p, q, r la signification

$$p_i = \operatorname{sn} w_2^{(i)}, \quad q_i = \operatorname{cn} w_2^{(i)}, \quad r_i = \operatorname{dn} w_2^{(i)}, \quad i = 1, 2, 3$$

et que l'on remplace dans les équations précédentes c par b , on obtient d'abord une équation II° en tout semblable à l'équation I, à cela près qu'elle est rationnelle en s_1, s_2, s_3 . A l'aide de la relation $s_i^4 + z_i^4 - 1 = 0$ on peut encore la transformer en une équation II, rationnelle en z_1, z_2, z_3 .

Enfin, si p, q, r signifient

$$p_i = \operatorname{sn} w_1^{(i)}, \quad q_i = \operatorname{cn} w_1^{(i)}, \quad r_i = \operatorname{dn} w_1^{(i)}, \quad i = 1, 2, 3$$

et que l'on remplace c par a , on arrive d'abord à une équation rationnelle en $\zeta_1, \zeta_2, \zeta_3$ que l'on peut ensuite, au moyen des re-

lations $\zeta_i = e^{\frac{\pi i}{4} \frac{z_i}{s_i}}$, $s_i^4 + z_i^4 - 1 = 0$ ramener à une équation III, également rationnelle en z_1, z_2, z_3 .

On est ainsi en possession de trois équations

$$\text{I. } f_1(z_1, z_2, z_3) = 0, \text{ II. } f_2(z_1, z_2, z_3) = 0, \text{ III. } f_3(z_1, z_2, z_3) = 0$$

qui permettent de déterminer z_1, z_2, z_3 en fonction de a, b, c , et l'on sait qu'on n'obtiendra qu'un système de valeurs admissibles pour les trois inconnues.

Les quantités z_1, z_2, z_3 une fois connues, on trouve sans difficulté les valeurs correspondantes de s_1, s_2, s_3 . On a, en effet, $s_i = m_i \sqrt[4]{1 - z_i^4}$, où $m_i = \pm 1, \pm i$, suivant la nappe dans laquelle est situé le point z_i , et ces facteurs m_i se déterminent aisément en substituant s_1, s_2, s_3 dans l'équation II°.

Un autre procédé aboutissant à la solution est celui-ci. En opérant une permutation circulaire sur les indices des quantités p, q, r dans l'équation I, on forme deux autres équations I^a et I^b et les trois équations I, I^a, I^b ajoutées membre à membre donnent lieu à une nouvelle équation symétrique en z_1, z_2, z_3 . D'une manière analogue et répondant aux données b et a , on pourra établir encore deux autres équations dont l'une est symétrique en s_1, s_2, s_3 et l'autre symétrique en $\zeta_1, \zeta_2, \zeta_3$. Celles-ci se transforment aisément en équations symétriques par rapport aux mêmes inconnues z_1, z_2, z_3 . A l'aide de ces trois équations, il doit alors être possible de former une seule équation du 3^e degré en z , dont les racines sont précisément les valeurs cherchées de z_1, z_2, z_3 . Les valeurs correspondantes de s_1, s_2, s_3 se trouvent ensuite comme dans la solution précédente.

Vu la longueur des formules, il ne paraît d'ailleurs guère possible d'effectuer réellement les calculs qui viennent d'être indiqués sommairement.

Quand on passe du sinam aux fonctions \mathcal{P} de Jacobi et vice-versa au moyen de la formule

$$\sqrt{k} \sinam \left(\frac{2Kx}{\pi}, k \right) = \frac{\mathcal{P}_1(x, q)}{\mathcal{P}(x, q)},$$

où

$$K = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}}, \quad K' = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k'^2 \sin^2 \varphi}},$$

$$\frac{2Kx}{\pi} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}},$$

$$k^2 + k'^2 = 1, \quad q = e^{-\pi \frac{K'}{K}},$$

le paramètre q joue un rôle important. Dans la suite, la connaissance de cette quantité sera très utile, sinon indispensable, de sorte qu'il vaut certainement la peine d'en calculer la valeur pour le cas particulier $k = i$, $k' = \sqrt{2}$.

On a déjà trouvé (n° 99, p. 49)

$$K = \int_0^1 \frac{dz}{\sqrt{1 - z^4}} = \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - \frac{1}{2} \sin^2 \varphi}} = K_3$$

et l'intégrale K' s'obtient de la manière suivante : On a

$$\begin{aligned} K' &= \int_0^1 \frac{dz}{\sqrt{(1 - z^2)(1 - 2z^2)}} = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - 2 \sin^2 \varphi}} = \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - 2 \sin^2 \varphi}} + \\ &+ \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - 2 \sin^2 \varphi}} = \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - 2 \sin^2 \varphi}} - i \int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{2 \sin^2 \varphi - 1}} = A - iB. \end{aligned}$$

Si, dans l'intégrale A , on substitue

$$\sin \varphi = \frac{\sin \psi}{\sqrt{2}}, \quad \text{d'où } d\varphi = \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{\cos \psi d\psi}{\sqrt{1 - \frac{1}{2} \sin^2 \psi}}$$

il vient

$$\begin{aligned} \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1-2\sin^2\varphi}} &= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos\psi d\psi}{\sqrt{1-\frac{1}{2}\sin^2\psi} \sqrt{1-\sin^2\psi}} = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\psi}{\sqrt{1-\frac{1}{2}\sin^2\psi}} = K_3, \end{aligned}$$

tandis que l'intégrale B, à l'aide de la substitution $\varphi = \frac{1}{2}\pi - \varphi_1$ se transforme en

$$\int_{\frac{\pi}{4}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{2\sin^2\varphi-1}} = - \int_{\frac{\pi}{4}}^0 \frac{d\varphi_1}{\sqrt{2\cos^2\varphi_1-1}} = \int_0^{\frac{\pi}{4}} \frac{d\varphi_1}{\sqrt{1-2\sin^2\varphi_1}} = K_3.$$

Il s'ensuit que

$$K' = (1-i) K_3$$

et par conséquent

$$q = e^{-\pi \frac{K'}{K}} = e^{-\pi \frac{(1-i) K_3}{K_3}} = e^{-\pi(1-i)} = -e^{-\pi}.$$

Le problème de Riemann.

Soient v_1, v_2, v_3 des variables définies comme fonctions des trois points $\xi_1(s_1, z_1), \xi_2(s_2, z_2), \xi_3(s_3, z_3)$ par la congruence

$$\left(\underset{\alpha_1}{\overset{3}{h}} \left(\int_{\alpha_1}^{\xi_1} dw_h + \int_{\alpha_2}^{\xi_2} dw_h + \int_{\alpha_3}^{\xi_3} dw_h \right) \right) \equiv (v_1, v_2, v_3),$$

où w_1, w_2, w_3 signifient trois intégrales abéliennes de première espèce, dont les modules de périodicité sont $k_1^{(i)}, k_2^{(i)}, k_3^{(i)}$. Conformément à la notion de la congruence, à un seul système de points ξ_1, ξ_2, ξ_3 , correspond une infinité de valeurs de v_1, v_2, v_3 , comprises dans l'expression

$$\left(\underset{1}{\overset{3}{h}} \left(v_h + \sum_{i=1}^{i=6} m_i k_h^{(i)} \right) \right),$$

où m_1, m_2, \dots, m_6 désignent des nombres entiers quelconques. Or, une fonction des variables v_1, v_2, v_3 , uniforme et en général continue, possédant les six périodes $k_1^{(i)}, k_2^{(i)}, k_3^{(i)}$, est aussi une fonction uniforme des points ξ_1, ξ_2, ξ_3 . Ceci établi, le problème de Riemann peut s'énoncer comme il suit : Etant données des fonctions à six périodes des variables v_1, v_2, v_3 , on demande de les représenter algébriquement par les valeurs qu'affectent s et z dans les trois points ξ_1, ξ_2, ξ_3 . (Comp. Weber, p. 62.)

Au lieu d'aborder immédiatement la solution de ce problème fondamental et de former les fonctions \mathcal{F} avec les intégrales normales u_1, u_2, u_3 , il est préférable de passer d'abord, à l'aide d'une transformation du 2^d degré, à d'autres intégrales normales u'_1, u'_2, u'_3 qui, introduites dans les fonctions \mathcal{F} , permettent la décomposition de ces fonctions en trois fonctions \mathcal{F} elliptiques. A cet effet, il est nécessaire d'établir en premier lieu les formules générales pour la transformation des fonctions abéliennes du genre 3.

Soient w_1, w_2, w_3 les trois intégrales de première espèce données et

w_1		w_2		w_3	
$A_1^{(1)}$	$B_1^{(1)}$	$A_1^{(2)}$	$B_1^{(2)}$	$A_1^{(3)}$	$B_1^{(3)}$
$A_2^{(1)}$	$B_2^{(1)}$	$A_2^{(2)}$	$B_2^{(2)}$	$A_2^{(3)}$	$B_2^{(3)}$
$A_3^{(1)}$	$B_3^{(1)}$	$A_3^{(2)}$	$B_3^{(2)}$	$A_3^{(3)}$	$B_3^{(3)}$

leurs modules de périodicité, soient w'_1, w'_2, w'_3 les intégrales transformées et

w'_1		w'_2		w'_3	
$C_1^{(1)}$	$D_1^{(1)}$	$C_1^{(2)}$	$D_1^{(2)}$	$C_1^{(3)}$	$D_1^{(3)}$
$C_2^{(1)}$	$D_2^{(1)}$	$C_2^{(2)}$	$D_2^{(2)}$	$C_2^{(3)}$	$D_2^{(3)}$
$C_3^{(1)}$	$D_3^{(1)}$	$C_3^{(2)}$	$D_3^{(2)}$	$C_3^{(3)}$	$D_3^{(3)}$

leurs modules de périodicité; soient enfin u_1, u_2, u_3 les intégrales normales de première espèce du système primitif, définies par les équations

$$(a) \quad \begin{cases} \pi i w_1 = A_1^{(1)} u_1 + A_2^{(1)} u_2 + A_3^{(1)} u_3 \\ \pi i w_2 = A_1^{(2)} u_1 + A_2^{(2)} u_2 + A_3^{(2)} u_3 \\ \pi i w_3 = A_1^{(3)} u_1 + A_2^{(3)} u_2 + A_3^{(3)} u_3 \end{cases}$$

et u'_1, u'_2, u'_3 les intégrales normales de première espèce du système transformé, données par les équations

$$(b) \quad \begin{cases} \pi i w'_1 = C_1^{(1)} w'_1 + C_2^{(1)} w'_2 + C_3^{(1)} w'_3 \\ \pi i w'_2 = C_1^{(2)} w'_1 + C_2^{(2)} w'_2 + C_3^{(2)} w'_3 \\ \pi i w'_3 = C_1^{(3)} w'_1 + C_2^{(3)} w'_2 + C_3^{(3)} w'_3 \end{cases}$$

Posant pour abrégier

$$\begin{vmatrix} A_1^{(1)}, A_2^{(1)}, A_3^{(1)} \\ A_1^{(2)}, A_2^{(2)}, A_3^{(2)} \\ A_1^{(3)}, A_2^{(3)}, A_3^{(3)} \end{vmatrix} = D$$

et d'une manière analogue

$$\begin{vmatrix} C_1^{(1)}, C_2^{(1)}, C_3^{(1)} \\ C_1^{(2)}, C_2^{(2)}, C_3^{(2)} \\ C_1^{(3)}, C_2^{(3)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix} = D',$$

on tire des équations (a) et (b)

$$(c) \quad \begin{cases} u_1 = \frac{\pi i}{D} \begin{vmatrix} w_1, A_2^{(1)}, A_3^{(1)} \\ w_2, A_2^{(2)}, A_3^{(2)} \\ w_3, A_2^{(3)}, A_3^{(3)} \end{vmatrix}, \\ u_2 = \frac{\pi i}{D} \begin{vmatrix} A_1^{(1)}, w_1, A_3^{(1)} \\ A_1^{(2)}, w_2, A_3^{(2)} \\ A_1^{(3)}, w_3, A_3^{(3)} \end{vmatrix}, \\ u_3 = \frac{\pi i}{D} \begin{vmatrix} A_1^{(1)}, A_2^{(1)}, w_1 \\ A_1^{(2)}, A_2^{(2)}, w_2 \\ A_1^{(3)}, A_2^{(3)}, w_3 \end{vmatrix}, \end{cases} \quad (d) \quad \begin{cases} u'_1 = \frac{\pi i}{D'} \begin{vmatrix} w'_1, C_2^{(1)}, C_3^{(1)} \\ w'_2, C_2^{(2)}, C_3^{(2)} \\ w'_3, C_2^{(3)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix}, \\ u'_2 = \frac{\pi i}{D'} \begin{vmatrix} C_1^{(1)}, w'_1, C_3^{(1)} \\ C_1^{(2)}, w'_2, C_3^{(2)} \\ C_1^{(3)}, w'_3, C_3^{(3)} \end{vmatrix}, \\ u'_3 = \frac{\pi i}{D'} \begin{vmatrix} C_1^{(1)}, C_2^{(1)}, w'_1 \\ C_1^{(2)}, C_2^{(2)}, w'_2 \\ C_1^{(3)}, C_2^{(3)}, w'_3 \end{vmatrix}. \end{cases}$$

Les modules a_{ik} des fonctions \mathcal{P} relatives au système primitif sont déterminés par les équations

$$(e) \quad \begin{cases} \pi i B_h^{(1)} = A_1^{(1)} a_{1h} + A_2^{(1)} a_{2h} + A_3^{(1)} a_{3h} \\ \pi i B_h^{(2)} = A_1^{(2)} a_{1h} + A_2^{(2)} a_{2h} + A_3^{(2)} a_{3h} \\ \pi i B_h^{(3)} = A_1^{(3)} a_{1h} + A_2^{(3)} a_{2h} + A_3^{(3)} a_{3h}, \quad h = 1, 2, 3 \end{cases}$$

et les modules b_{ik} des fonctions \mathcal{P} relatives au système transformé par les équations analogues

$$(f) \begin{cases} \pi i D_h^{(1)} = C_1^{(1)} b_{1h} + C_2^{(1)} b_{2h} + C_3^{(1)} b_{3h} \\ \pi i D_h^{(2)} = C_1^{(2)} b_{1h} + C_2^{(2)} b_{2h} + C_3^{(2)} b_{3h} \\ \pi i D_h^{(3)} = C_1^{(3)} b_{1h} + C_2^{(3)} b_{2h} + C_3^{(3)} b_{3h}, \quad h = 1, 2, 3. \end{cases}$$

Or, il s'agit actuellement d'opérer la transformation de façon qu'on ait

$$(1) \begin{cases} w_1 = a_1 w'_1 + b_1 w'_2 + c_1 w'_3 + g_1 \\ w_2 = a_2 w'_1 + b_2 w'_2 + c_2 w'_3 + g_2 \\ w_3 = a_3 w'_1 + b_3 w'_2 + c_3 w'_3 + g_3 \end{cases}$$

où g_1, g_2, g_3 signifient des constantes et les a_i, b_i, c_i des multiplicateurs quelconques.

A partir d'ici, on peut suivre presque textuellement le raisonnement qui se trouve développé dans le mémoire de M. L. Königsberger intitulé : « Ueber die Transformation der Abel'schen Functionen erster Ordnung. » (Borchardt's Journal für die reine und angewandte Mathematik, tome 65, p. 335 à 358.)

Si dans les équations (1) on augmente les intégrales w'_1, w'_2, w'_3 des modules de périodicité $C_1^{(1)}, C_1^{(2)}, C_1^{(3)}$ multipliés la première fois par μ_1 et la seconde fois par ν_1 et que l'on désigne les valeurs correspondantes des intégrales normales u_i dans le premier cas par v'_i , dans le second cas par v_i , on obtient les deux systèmes d'équations

$$(2) \begin{cases} (\pi i w_1) = \\ = \pi i [a_1 w'_1 + b_1 w'_2 + c_1 w'_3 + a_1 \mu_1 C_1^{(1)} + b_1 \mu_1 C_1^{(2)} + c_1 \mu_1 C_1^{(3)} + g_1] = \\ = A_1^{(1)} v'_1 + A_2^{(1)} v'_2 + A_3^{(1)} v'_3, \\ (\pi i w_2) = \\ = \pi i [a_2 w'_1 + b_2 w'_2 + c_2 w'_3 + a_2 \mu_1 C_1^{(1)} + b_2 \mu_1 C_1^{(2)} + c_2 \mu_1 C_1^{(3)} + g_2] = \\ = A_1^{(2)} v'_1 + A_2^{(2)} v'_2 + A_3^{(2)} v'_3, \\ (\pi i w_3) = \\ = \pi i [a_3 w'_1 + b_3 w'_2 + c_3 w'_3 + a_3 \mu_1 C_1^{(1)} + b_3 \mu_1 C_1^{(2)} + c_3 \mu_1 C_1^{(3)} + g_3] = \\ = A_1^{(3)} v'_1 + A_2^{(3)} v'_2 + A_3^{(3)} v'_3; \end{cases}$$

$$(3) \begin{cases} (\pi i w_1) = \\ = \pi i [a_1 w'_1 + b_1 w'_2 + c_1 w'_3 + a_1 \nu_1 C_1^{(1)} + b_1 \nu_1 C_1^{(2)} + c_1 \nu_1 C_1^{(3)} + g_1] = \\ = A_1^{(1)} v_1 + A_2^{(1)} v_2 + A_3^{(1)} v_3, \\ (\pi i w_2) = \\ = \pi i [a_2 w'_1 + b_2 w'_2 + c_2 w'_3 + a_2 \nu_1 C_1^{(1)} + b_2 \nu_1 C_1^{(2)} + c_2 \nu_1 C_1^{(3)} + g_2] = \\ = A_1^{(2)} v_1 + A_2^{(2)} v_2 + A_3^{(2)} v_3, \\ (\pi i w_3) = \\ = \pi i [a_3 w'_1 + b_3 w'_2 + c_3 w'_3 + a_3 \nu_1 C_1^{(1)} + b_3 \nu_1 C_1^{(2)} + c_3 \nu_1 C_1^{(3)} + g_3] = \\ = A_1^{(3)} v_1 + A_2^{(3)} v_2 + A_3^{(3)} v_3. \end{cases}$$

Dix autres systèmes d'équations analogues s'obtiendraient en faisant intervenir successivement les modules de périodicité $C_2^{(i)}$, $C_3^{(i)}$, $D_1^{(i)}$, $D_2^{(i)}$, $D_3^{(i)}$ et en même temps d'autres facteurs $\mu_2, \nu_2; \mu_3, \nu_3; \mu'_1, \nu'_1; \mu'_2, \nu'_2; \mu'_3, \nu'_3$ et enfin d'autres quantités v . Si l'on retranche les équations du système (3) des équations correspondantes du système (2), il vient

$$(4) \begin{cases} \pi i (\mu_1 - \nu_1) [a_1 C_1^{(1)} + b_1 C_1^{(2)} + c_1 C_1^{(3)}] = \\ = A_1^{(1)} (v'_1 - v_1) + A_2^{(1)} (v'_2 - v_2) + A_3^{(1)} (v'_3 - v_3) \\ \pi i (\mu_1 - \nu_1) [a_2 C_1^{(1)} + b_2 C_1^{(2)} + c_2 C_1^{(3)}] = \\ = A_1^{(2)} (v'_1 - v_1) + A_2^{(2)} (v'_2 - v_2) + A_3^{(2)} (v'_3 - v_3) \\ \pi i (\mu_1 - \nu_1) [a_3 C_1^{(1)} + b_3 C_1^{(2)} + c_3 C_1^{(3)}] = \\ = A_1^{(3)} (v'_1 - v_1) + A_2^{(3)} (v'_2 - v_2) + A_3^{(3)} (v'_3 - v_3) \end{cases}$$

Or, M. Königsberger démontre (p. 343 du travail cité) que les différences des quantités v doivent être de la forme

$$(5) \begin{cases} v'_1 - v_1 = r_{11} \pi i + s_{11} a_{11} + s_{21} a_{12} + s_{31} a_{13} \\ v'_2 - v_2 = r_{21} \pi i + s_{11} a_{21} + s_{21} a_{22} + s_{31} a_{23} \\ v'_3 - v_3 = r_{31} \pi i + s_{11} a_{31} + s_{21} a_{32} + s_{31} a_{33}, \end{cases}$$

où les r_{i1} et s_{i1} signifient des nombres entiers quelconques. En d'autres termes, ces différences doivent être égales à un système de périodes des fonctions \mathcal{P} que l'on peut former avec les intégrales normales données u_1, u_2, u_3 . Des équations analogues existent pour les différences des autres quantités v .

Ecrivant pour abréger

$$\mu_1 - \nu_1 = m_1, \quad \mu_2 - \nu_2 = m_2, \quad \mu_3 - \nu_3 = m_3,$$

$$\mu'_1 - \nu'_1 = m'_1, \quad \mu'_2 - \nu'_2 = m'_2, \quad \mu'_3 - \nu'_3 = m'_3,$$

et posant, afin d'obtenir le facteur commun πi ,

$$a_{ik} = \pi i \tau_{ik}, \quad b_{ik} = \pi i \tau'_{ik},$$

les équations (4) et leurs analogues, à l'aide des relations (5), peuvent se mettre sous la forme

$$(6) \left\{ \begin{aligned} m_i [a_h C_i^{(1)} + b_h C_i^{(2)} + c_h C_i^{(3)}] = \\ = A_1^{(h)} [r_{1i} + s_{1i} \tau_{11} + s_{2i} \tau_{12} + s_{3i} \tau_{13}] + A_2^{(h)} [r_{2i} + s_{1i} \tau_{21} + s_{2i} \tau_{22} + s_{3i} \tau_{23}] + \\ + A_3^{(h)} [r_{3i} + s_{1i} \tau_{31} + s_{2i} \tau_{32} + s_{3i} \tau_{33}] \\ m'_i [a_h D_i^{(1)} + b_h D_i^{(2)} + c_h D_i^{(3)}] = \\ = A_1^{(h)} [r'_{1i} + s'_{1i} \tau_{11} + s'_{2i} \tau_{12} + s'_{3i} \tau_{13}] + A_2^{(h)} [r'_{2i} + s'_{1i} \tau_{21} + s'_{2i} \tau_{22} + s'_{3i} \tau_{23}] + \\ + A_3^{(h)} [r'_{3i} + s'_{1i} \tau_{31} + s'_{2i} \tau_{32} + s'_{3i} \tau_{33}]. \end{aligned} \right.$$

Les indices h et i devant prendre successivement les valeurs 1, 2, 3, ces deux équations représentent en tout 18 équations différentes répondant aux combinaisons 1,1, 1,2, 1,3; 2,1, 2,2, 2,3; 3,1, 3,2, 3,3.

L'écriture sera encore simplifiée, si l'on multiplie les équations précédentes respectivement par $m_2 m_3$, $m_1 m_3$, $m_1 m_2$, $m'_2 m'_3$, $m'_1 m'_3$, $m'_1 m'_2$, suivant que leur premier membre est déjà muni du facteur $m_1, m_2, m_3, m'_1, m'_2, m'_3$. Posant encore

$$\left\{ \begin{aligned} m_2 m_3 r_{i1} &= \rho_{i1}, \quad m_2 m_3 s_{i1} = \sigma_{i1}, \quad m'_2 m'_3 r'_{i1} = \rho'_{i1}, \quad m'_2 m'_3 s'_{i1} = \sigma'_{i1}, \\ m_1 m_3 r_{i2} &= \rho_{i2}, \quad m_1 m_3 s_{i2} = \sigma_{i2}, \quad m'_1 m'_3 r'_{i2} = \rho'_{i2}, \quad m'_1 m'_3 s'_{i2} = \sigma'_{i2}, \\ m_1 m_2 r_{i3} &= \rho_{i3}, \quad m_1 m_2 s_{i3} = \sigma_{i3}, \quad m'_1 m'_2 r'_{i3} = \rho'_{i3}, \quad m'_1 m'_2 s'_{i3} = \sigma'_{i3}; \end{aligned} \right.$$

$$(7) \left\{ \begin{aligned} \omega_{ik} &= \rho_{ik} + \sigma_{1k} \tau_{i1} + \sigma_{2k} \tau_{i2} + \sigma_{3k} \tau_{i3}, \\ \omega'_{ik} &= \rho'_{ik} + \sigma'_{1k} \tau_{i1} + \sigma'_{2k} \tau_{i2} + \sigma'_{3k} \tau_{i3}, \quad i = 1, 2, 3; \quad k = 1, 2, 3 \end{aligned} \right.$$

les équations (6) présentent finalement la forme

$$(8) \left\{ \begin{aligned} m_1 m_2 m_3 [a_h C_i^{(1)} + b_h C_i^{(2)} + c_h C_i^{(3)}] &= \sum_{k=1,2,3} A_k^{(h)} \omega_{ki}, \\ m'_1 m'_2 m'_3 [a_h D_i^{(1)} + b_h D_i^{(2)} + c_h D_i^{(3)}] &= \sum_{k=1,2,3} A_k^{(h)} \omega'_{ki}, \end{aligned} \right.$$

De ces équations, on tire aisément les 18 modules de périodicité $C_i^{(h)}$ et $D_i^{(h)}$ des intégrales transformées w'_h , exprimés en fonction des modules de périodicité primitifs $A_i^{(h)}$ et des multiplicateurs a_i, b_i, c_i . Si l'on désigne par δ le déterminant (a_1, b_2, c_3) , on trouve successivement

$$(9) \quad \left\{ \begin{array}{l} m_1 m_2 m_3 \delta C_i^{(1)} = \begin{vmatrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{ki}, b_1, c_1 \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega_{ki}, b_2, c_2 \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega_{ki}, b_3, c_3 \end{vmatrix}, \\ m_1 m_2 m_3 \delta C_i^{(2)} = \begin{vmatrix} a_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{ki}, c_1 \\ a_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{ki}, c_2 \\ a_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{ki}, c_3 \end{vmatrix}, \\ m_1 m_2 m_3 \delta C_i^{(3)} = \begin{vmatrix} a_1, b_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{ki} \\ a_2, b_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{ki} \\ a_3, b_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{ki} \end{vmatrix}, \\ m'_1 m'_2 m'_3 \delta D_i^{(1)} = \begin{vmatrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega'_{ki}, b_1, c_1 \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega'_{ki}, b_2, c_2 \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega'_{ki}, b_3, c_3 \end{vmatrix}, \\ m'_1 m'_2 m'_3 \delta D_i^{(2)} = \begin{vmatrix} a_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega'_{ki}, c_1 \\ a_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega'_{ki}, c_2 \\ a_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega'_{ki}, c_3 \end{vmatrix}, \\ m'_1 m'_2 m'_3 \delta I_i^{(3)} = \begin{vmatrix} a_1, b_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega'_{ki} \\ a_2, b_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega'_{ki} \\ a_3, b_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega'_{ki} \end{vmatrix}. \end{array} \right.$$

Les équations (f) fournissent les modules τ'_{ik} des fonctions \wp transformées. Vu la longueur des formules, il paraît utile de déterminer séparément d'abord le dénominateur commun à ces quantités et ensuite leurs numérateurs.

Le dénominateur commun est donné par le déterminant

$$m_1^3 m_2^3 m_3^3 \delta^3 D' = m_1^3 m_2^3 m_3^3 \delta^3 \cdot \begin{vmatrix} C_1^{(1)}, C_2^{(1)}, C_3^{(1)} \\ C_1^{(2)}, C_2^{(2)}, C_3^{(2)} \\ C_1^{(3)}, C_2^{(3)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix} =$$

$$= \begin{vmatrix} \left| \begin{matrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1}, b_1, c_1 \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1}, b_2, c_2 \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1}, b_3, c_3 \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2}, b_1, c_1 \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2}, b_2, c_2 \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2}, b_3, c_3 \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3}, b_1, c_1 \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3}, b_2, c_2 \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3}, b_3, c_3 \end{matrix} \right| \\ \left| \begin{matrix} a_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1}, c_1 \\ a_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1}, c_2 \\ a_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1}, c_3 \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} a_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2}, c_1 \\ a_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2}, c_2 \\ a_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2}, c_3 \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} a_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3}, c_1 \\ a_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3}, c_2 \\ a_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3}, c_3 \end{matrix} \right| \\ \left| \begin{matrix} a_1, b_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1} \\ a_2, b_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1} \\ a_3, b_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1} \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} a_1, b_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2} \\ a_2, b_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2} \\ a_3, b_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2} \end{matrix} \right| & \left| \begin{matrix} a_1, b_1, \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3} \\ a_2, b_2, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3} \\ a_3, b_3, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3} \end{matrix} \right| \end{vmatrix}$$

qui se décompose en ces deux facteurs :

$$\begin{vmatrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1}, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1}, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1} \\ \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2}, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2}, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2} \\ \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3}, \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3}, \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3} \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} \left| \begin{matrix} b_2, c_2 \\ b_3, c_3 \end{matrix} \right|, - \left| \begin{matrix} b_1, c_1 \\ b_3, c_3 \end{matrix} \right|, \left| \begin{matrix} b_1, c_1 \\ b_2, c_2 \end{matrix} \right| \\ - \left| \begin{matrix} a_2, c_2 \\ a_3, c_3 \end{matrix} \right|, \left| \begin{matrix} a_1, c_1 \\ a_3, c_3 \end{matrix} \right|, - \left| \begin{matrix} a_1, c_1 \\ a_2, c_2 \end{matrix} \right| \\ \left| \begin{matrix} a_2, b_2 \\ a_3, b_3 \end{matrix} \right|, - \left| \begin{matrix} a_1, b_1 \\ a_3, b_3 \end{matrix} \right|, \left| \begin{matrix} a_1, b_1 \\ a_2, b_2 \end{matrix} \right| \end{vmatrix}$$

dont le premier peut s'écrire sous la forme d'un produit

$$\begin{vmatrix} A_1^{(1)}, A_2^{(1)}, A_3^{(1)} \\ A_1^{(2)}, A_2^{(2)}, A_3^{(2)} \\ A_1^{(3)}, A_2^{(3)}, A_3^{(3)} \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} \omega_{11}, \omega_{21}, \omega_{31} \\ \omega_{12}, \omega_{22}, \omega_{32} \\ \omega_{13}, \omega_{23}, \omega_{33} \end{vmatrix},$$

tandis que le second $= \delta^2$, en vertu d'un théorème bien connu sur les déterminants adjoints.

Si l'on pose, comme précédemment, $(A_1^{(1)}, A_2^{(2)}, A_3^{(3)}) = D$ et en outre

$$\begin{vmatrix} \omega_{11}, \omega_{21}, \omega_{31} \\ \omega_{12}, \omega_{22}, \omega_{32} \\ \omega_{13}, \omega_{23}, \omega_{33} \end{vmatrix} = \Omega,$$

on a finalement

$$D' = \frac{D \Omega}{m_1^3 m_2^3 m_3^3 \delta}.$$

Pour les 9 numérateurs on obtient d'une manière analogue

$$\begin{vmatrix} D_i^{(1)}, C_2^{(1)}, C_3^{(1)} \\ D_i^{(2)}, C_2^{(2)}, C_3^{(2)} \\ D_i^{(3)}, C_2^{(3)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix} = \frac{D}{m_1^2 m_2^2 m_3^2 m'_1 m'_2 m'_3 \delta} \begin{vmatrix} \omega'_{1i}, \omega'_{2i}, \omega'_{3i} \\ \omega_{12}, \omega_{22}, \omega_{32} \\ \omega_{13}, \omega_{23}, \omega_{33} \end{vmatrix},$$

$$\begin{vmatrix} C_1^{(1)}, D_i^{(1)}, C_3^{(1)} \\ C_1^{(2)}, D_i^{(2)}, C_3^{(2)} \\ C_1^{(3)}, D_i^{(3)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix} = \frac{D}{m_1^2 m_2^2 m_3^2 m'_1 m'_2 m'_3 \delta} \begin{vmatrix} \omega_{11}, \omega_{21}, \omega_{31} \\ \omega'_{1i}, \omega'_{2i}, \omega'_{3i} \\ \omega_{13}, \omega_{23}, \omega_{33} \end{vmatrix},$$

$$\begin{vmatrix} C_1^{(1)}, C_2^{(1)}, D_i^{(1)} \\ C_1^{(2)}, C_2^{(2)}, D_i^{(2)} \\ C_1^{(3)}, C_2^{(3)}, D_i^{(3)} \end{vmatrix} = \frac{D}{m_1^2 m_2^2 m_3^2 m'_1 m'_2 m'_3 \delta} \begin{vmatrix} \omega_{11}, \omega_{21}, \omega_{31} \\ \omega_{12}, \omega_{22}, \omega_{32} \\ \omega'_{1i}, \omega'_{2i}, \omega'_{3i} \end{vmatrix},$$

de sorte que les formules définitives qui permettent de passer des modules τ_{ik} aux modules τ'_{ik} , deviennent

$$(10) \quad \left. \begin{aligned} \tau'_{11} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega'_{11} & \omega'_{21} & \omega'_{31} \\ \omega_{12} & \omega_{22} & \omega_{32} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{12} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega'_{12} & \omega'_{22} & \omega'_{32} \\ \omega_{12} & \omega_{22} & \omega_{32} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{13} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega'_{13} & \omega'_{23} & \omega'_{33} \\ \omega_{12} & \omega_{22} & \omega_{32} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, \\ \tau'_{21} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega'_{11} & \omega'_{21} & \omega'_{31} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{22} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega'_{12} & \omega'_{22} & \omega_{32} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{23} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega'_{13} & \omega'_{23} & \omega'_{33} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, \\ \tau'_{31} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega_{12} & \omega_{22} & \omega_{32} \\ \omega'_{11} & \omega'_{21} & \omega'_{31} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{32} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega'_{12} & \omega'_{22} & \omega_{32} \\ \omega_{13} & \omega_{23} & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, & \tau'_{33} &= \frac{m_1 m_2 m_3}{m'_1 m'_2 m'_3} \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11} & \omega_{21} & \omega_{31} \\ \omega_{12} & \omega_{22} & \omega_{32} \\ \omega'_{13} & \omega'_{23} & \omega'_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}. \end{aligned} \right\}$$

En ce qui concerne les intégrales normales transformées, il s'agit d'abord d'établir des relations entre ces quantités et les intégrales normales primitives. Or, d'une part on a

$$\pi i w_i = A_1^{(i)} u_1 + A_2^{(i)} u_2 + A_3^{(i)} u_3,$$

d'autre part les équations (1) et (b) donnent

$$\begin{aligned} \pi i w_i &= \pi i [a_i w'_1 + b_i w'_2 + c_i w'_3 + g_i] = \\ &= a_i [C_1^{(1)} w'_1 + C_2^{(1)} w'_2 + C_3^{(1)} w'_3] + b_i [C_1^{(2)} w'_1 + C_2^{(2)} w'_2 + C_3^{(2)} w'_3] + \\ &\quad + c_i [C_1^{(3)} w'_1 + C_2^{(3)} w'_2 + C_3^{(3)} w'_3] + \pi i g_i \\ &= [a_i C_1^{(1)} + b_i C_1^{(2)} + c_i C_1^{(3)}] w'_1 + [a_i C_2^{(1)} + b_i C_2^{(2)} + c_i C_2^{(3)}] w'_2 + \\ &\quad + [a_i C_3^{(1)} + b_i C_3^{(2)} + c_i C_3^{(3)}] w'_3 + \pi i g_i. \end{aligned}$$

Si l'on égale les seconds membres de ces équations et que l'on répartisse encore les trois constantes $\pi i g_1, \pi i g_2, \pi i g_3$ sur les variables u_1, u_2, u_3 , on obtient

$$\begin{aligned} &[a_i C_1^{(1)} + b_i C_1^{(2)} + c_i C_1^{(3)}] w'_1 + [a_i C_2^{(1)} + b_i C_2^{(2)} + c_i C_2^{(3)}] w'_2 + \\ &\quad + [a_i C_3^{(1)} + b_i C_3^{(2)} + c_i C_3^{(3)}] w'_3 = \\ &= A_1^{(i)} (u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(i)} (u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(i)} (u_3 - \varepsilon_3), i = 1, 2, 3. \end{aligned}$$

A ces équations, en y substituant les valeurs des sommes $a_i C_k^{(1)} + b_i C_k^{(2)} + c_i C_k^{(3)}$ que l'on tire des relations (8), on peut donner la forme suivante :

$$\left\{ \begin{aligned} &u'_1 \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1} + u'_2 \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2} + u'_3 \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3} = \\ &= m_1 m_2 m_3 [A_1^{(1)} (u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(1)} (u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(1)} (u_3 - \varepsilon_3)] \\ &u'_1 \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1} + u'_2 \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2} + u'_3 \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3} = \\ &= m_1 m_2 m_3 [A_1^{(2)} (u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(2)} (u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(2)} (u_3 - \varepsilon_3)] \\ &u'_1 \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1} + u'_2 \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2} + u'_3 \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3} = \\ &= m_1 m_2 m_3 [A_1^{(3)} (u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(3)} (u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(3)} (u_3 - \varepsilon_3)] \end{aligned} \right.$$

Au moyen de ces équations on établit facilement les formules qui donnent les variables u'_i en fonction des u_i . En effet, le dénominateur commun aux trois intégrales u'_i devient

$$\begin{vmatrix} \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k1} & \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2} & \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3} \\ \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k1} & \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2} & \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3} \\ \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k1} & \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2} & \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} A_1^{(1)}, A_2^{(1)}, A_3^{(1)} \\ A_1^{(2)}, A_2^{(2)}, A_3^{(2)} \\ A_1^{(3)}, A_2^{(3)}, A_3^{(3)} \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} \omega_{11}, \omega_{21}, \omega_{31} \\ \omega_{12}, \omega_{22}, \omega_{32} \\ \omega_{13}, \omega_{23}, \omega_{33} \end{vmatrix} = D \Omega.$$

Abstraction faite du facteur $m_1 m_2 m_3$, le numérateur de u'_1 a pour expression

$$\begin{aligned} & \begin{vmatrix} A_1^{(1)}(u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(1)}(u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(1)}(u_3 - \varepsilon_3), & \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k2}, & \sum_k A_k^{(1)} \omega_{k3} \\ A_1^{(2)}(u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(2)}(u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(2)}(u_3 - \varepsilon_3), & \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k2}, & \sum_k A_k^{(2)} \omega_{k3} \\ A_1^{(3)}(u_1 - \varepsilon_1) + A_2^{(3)}(u_2 - \varepsilon_2) + A_3^{(3)}(u_3 - \varepsilon_3), & \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k2}, & \sum_k A_k^{(3)} \omega_{k3} \end{vmatrix} = \\ & = \begin{vmatrix} A_1^{(1)}, A_2^{(1)}, A_3^{(1)} \\ A_1^{(2)}, A_2^{(2)}, A_3^{(2)} \\ A_1^{(3)}, A_2^{(3)}, A_3^{(3)} \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \\ \omega_{12}, & \omega_{22}, & \omega_{32} \\ \omega_{13}, & \omega_{23}, & \omega_{33} \end{vmatrix} = D \begin{vmatrix} u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \\ \omega_{12}, & \omega_{22}, & \omega_{32} \\ \omega_{13}, & \omega_{23}, & \omega_{33} \end{vmatrix}. \end{aligned}$$

D'une manière analogue on trouve pour le numérateur de u'_2

$$D \begin{vmatrix} \omega_{11}, & \omega_{21}, & \omega_{31} \\ u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \\ \omega_{13}, & \omega_{23}, & \omega_{33} \end{vmatrix}$$

et pour le numérateur de u'_3

$$D \begin{vmatrix} \omega_{11}, & \omega_{21}, & \omega_{31} \\ \omega_{12}, & \omega_{22}, & \omega_{32} \\ u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \end{vmatrix},$$

de sorte que l'on a finalement

$$\begin{aligned} (11) \quad u'_1 = m_1 m_2 m_3 \frac{\begin{vmatrix} u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \\ \omega_{12}, & \omega_{22}, & \omega_{32} \\ \omega_{13}, & \omega_{23}, & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, \quad u'_2 = m_1 m_2 m_3 \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11}, & \omega_{21}, & \omega_{31} \\ u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \\ \omega_{13}, & \omega_{23}, & \omega_{33} \end{vmatrix}}{\Omega}, \\ u'_3 = m_1 m_2 m_3 \frac{\begin{vmatrix} \omega_{11}, & \omega_{21}, & \omega_{31} \\ \omega_{12}, & \omega_{22}, & \omega_{32} \\ u_1 - \varepsilon_1, & u_2 - \varepsilon_2, & u_3 - \varepsilon_3 \end{vmatrix}}{\Omega}. \end{aligned}$$

Enfin, en admettant que l'on connaisse les nombres de transformation $\rho, \sigma, \rho', \sigma'$ et les modules de périodicité $C_i^{(h)}$, les relations (8) fournissent encore les valeurs suivantes pour les multiplicateurs a_i, b_i, c_i :

$$(12) a_i = \frac{\begin{vmatrix} \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k1}, C_1^{(2)}, C_1^{(3)} \\ \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k2}, C_2^{(2)}, C_2^{(3)} \\ \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k3}, C_3^{(2)}, C_3^{(3)} \end{vmatrix}}{m_1 m_2 m_3 D'}, b_i = \frac{\begin{vmatrix} C_1^{(1)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k1}, C_1^{(3)} \\ C_2^{(1)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k2}, C_2^{(3)} \\ C_3^{(1)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k3}, C_3^{(3)} \end{vmatrix}}{m_1 m_2 m_3 D'},$$

$$c_i = \frac{\begin{vmatrix} C_1^{(1)}, C_1^{(2)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k1} \\ C_2^{(1)}, C_2^{(2)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k2} \\ C_3^{(1)}, C_3^{(2)}, \sum_k A_k^{(i)} \omega_{k3} \end{vmatrix}}{m_1 m_2 m_3 D'}.$$

Ces formules vont maintenant être appliquées au cas d'une transformation du second degré. Si l'on dispose les nombres entiers ϱ_{ik} , σ_{ik} , ϱ'_{ik} , σ'_{ik} de la manière suivante :

$$\begin{array}{ccc|ccc} \sigma'_{41} & \sigma'_{42} & \sigma'_{43} & - & \sigma_{13} & - & \sigma_{12} & - & \sigma_{41} \\ \sigma'_{21} & \sigma'_{22} & \sigma'_{23} & - & \sigma_{23} & - & \sigma_{22} & - & \sigma_{21} \\ \sigma'_{31} & \sigma'_{32} & \sigma'_{33} & - & \sigma_{33} & - & \sigma_{32} & - & \sigma_{31} \\ \hline -\varrho'_{31} & -\varrho'_{32} & -\varrho'_{33} & & \varrho_{33} & & \varrho_{32} & & \varrho_{31} \\ -\varrho'_{21} & -\varrho'_{22} & -\varrho'_{23} & & \varrho_{23} & & \varrho_{22} & & \varrho_{21} \\ -\varrho'_{41} & -\varrho'_{42} & -\varrho'_{43} & & \varrho_{13} & & \varrho_{12} & & \varrho_{41} \end{array}$$

on sait que dans le cas d'une transformation du second degré leur déterminant doit être $= 2^3$ et qu'en outre il faut les choisir de façon à satisfaire aux trois conditions

$$(m) \quad \tau'_{12} = \tau'_{21}, \tau'_{13} = \tau'_{31}, \tau'_{23} = \tau'_{32}.$$

Ces égalités se décomposent en général en un grand nombre (60) de conditions partielles, à moins, toutefois, qu'il n'existe entre les modules donnés d'autres relations que celles-ci :

$$\tau_{12} = \tau_{21}, \tau_{13} = \tau_{31}, \tau_{23} = \tau_{32}.$$

Or, dans le cas particulier qui fait l'objet de cette étude, il a déjà été trouvé (n° 99, p. 17)

$$\left\{ \begin{array}{l} \tau_{11} = \frac{a_{11}}{\pi i} = \frac{2}{5}(1+2i), \tau_{12} = \tau_{21} = \frac{a_{12}}{\pi i} = -\frac{1}{5}(3+i), \tau_{22} = \frac{a_{22}}{\pi i} = \frac{2}{5}(1+2i), \\ \tau_{13} = \tau_{31} = \frac{a_{13}}{\pi i} = \frac{1}{5}(1-3i), \tau_{23} = \tau_{32} = \frac{a_{23}}{\pi i} = \frac{1}{5}(1+2i), \tau_{33} = \frac{a_{33}}{\pi i} = -\frac{2}{5}(1-3i), \end{array} \right.$$

de sorte que l'on a par exemple

$$\begin{aligned} \tau_{11} &= \tau_{22} = 2 \tau_{23}, \tau_{33} = -2 \tau_{13} = -2i \tau_{12}, \\ \tau_{11} \tau_{22} - \tau_{12}^2 &= -\frac{2}{5}(2-i) = i \tau_{11}, \tau_{11} \tau_{23} - \tau_{12} \tau_{13} = 0, \\ \tau_{11} \tau_{33} - \tau_{13}^2 &= -\frac{2}{5}(2-i) = i \tau_{11}, \tau_{22} \tau_{13} - \tau_{12} \tau_{23} = \frac{1}{5}(3+i) = i \tau_{13}, \\ \tau_{22} \tau_{33} - \tau_{23}^2 &= -1, \tau_{33} \tau_{12} - \tau_{13} \tau_{23} = \frac{1}{5}(1-3i) = \tau_{13}, \\ \begin{vmatrix} \tau_{11} & \tau_{12} & \tau_{13} \\ \tau_{21} & \tau_{22} & \tau_{23} \\ \tau_{31} & \tau_{32} & \tau_{33} \end{vmatrix} &= -\frac{2}{5}(1+2i) = -\tau_{11}. \end{aligned}$$

Il s'ensuit que le nombre des équations provenant des conditions (m) est considérablement diminué.

Les nombres qui paraissent le mieux répondre au but proposé, sont les suivants :

$$\begin{array}{ccc|ccc} 1 & 0 & -1 & 2 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 1 & 1 & -1 \\ 0 & -1 & 0 & 1 & 1 & 1 \\ \hline 0 & 0 & -1 & 1 & -1 & -1 \\ 0 & -1 & 0 & -1 & 1 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 2. \end{array}$$

Leur déterminant est effectivement $= 8$, et l'on se convainc aisément, en calculant les modules τ'_{ik} , qu'ils satisfont aux conditions (m) . Dans la suite on prendra donc

$$\begin{array}{ccc|ccc} \sigma'_{11} = 1, \sigma'_{12} = 0, \sigma'_{13} = -1 & \sigma_{13} = -2, \sigma_{12} = 0, \sigma_{11} = 0, \\ \sigma'_{21} = 0, \sigma'_{22} = 0, \sigma'_{23} = -1 & \sigma_{23} = -1, \sigma_{22} = -1, \sigma_{21} = 1, \\ \sigma'_{31} = 0, \sigma'_{32} = -1, \sigma'_{33} = 0 & \sigma_{33} = -1, \sigma_{32} = -1, \sigma_{31} = -1, \\ \hline \varrho'_{31} = 0, \varrho'_{32} = 0, \varrho_{33} = 1 & \varrho_{33} = 1, \varrho_{32} = -1, \varrho_{31} = -1 \\ \varrho'_{21} = 0, \varrho'_{22} = 1, \varrho_{23} = 0 & \varrho_{23} = -1, \varrho_{22} = 1, \varrho_{21} = -1 \\ \varrho'_{11} = 0, \varrho'_{12} = 0, \varrho_{13} = 0 & \varrho_{13} = 0, \varrho_{12} = 0, \varrho_{11} = 2. \end{array}$$

Avant de procéder à l'évaluation des différentes quantités qui entrent dans ce problème et afin de faciliter les calculs ultérieurs, il ne sera pas inutile de rappeler à cet endroit les valeurs des modules de périodicité primitifs (n° 99, p. 14).

$$\begin{array}{c} \hline w_1 \\ \hline \begin{array}{l|l} A_1^{(1)} = 2(1-i) K_1 & B_1^{(1)} = 4 K_1 \\ A_2^{(1)} = -2 K_1 & B_2^{(1)} = -2 K_1 \\ A_3^{(1)} = 2 K_1 & B_3^{(1)} = -2 K_1 \end{array} \end{array}$$

$$\begin{array}{c} \hline w_2 \\ \hline \begin{array}{l|l} A_1^{(2)} = 0 & B_1^{(2)} = 0 \\ A_2^{(2)} = -2(1+i) K_2 & B_2^{(2)} = 2(1-i) K_2 \\ A_3^{(2)} = 2(1-i) K_2 & B_3^{(2)} = 2(1+i) K_2 \end{array} \end{array}$$

$$\begin{array}{c} \hline w_3 \\ \hline \begin{array}{l|l} A_1^{(3)} = 4i K_3 & B_1^{(3)} = 0 \\ A_2^{(3)} = -2(1-i) K_3 & B_2^{(3)} = -2(1+i) K_3 \\ A_3^{(3)} = 2(1+i) K_3 & B_3^{(3)} = -2(1-i) K_3 \end{array} \end{array}$$

$$K_2 = K_3 = K, \quad K_1 = K\sqrt{2} \quad (\text{l. c. p. 49}).$$

Maintenant les quantités ω_{ik} et ω'_{ik} deviennent en vertu des formules (7)

$$\begin{array}{l|l|l} \omega_{11} = \frac{2}{5}(3+i) & \omega_{21} = -\frac{2}{5}(2-i) & \omega_{31} = -\frac{2}{5}(1+2i) \\ \omega_{12} = \frac{2}{5}(1+2i) & \omega_{22} = \frac{2}{5}(1-3i) & \omega_{32} = -\frac{4}{5}(1+2i) \\ \omega_{13} = -\frac{2}{5}(1+2i) & \omega_{23} = -\frac{2}{5}(1+2i) & \omega_{33} = \frac{2}{5}(2-i) \\ \hline \omega'_{11} = \frac{2}{5}(1+2i) & \omega'_{21} = -\frac{1}{5}(3+i) & \omega'_{31} = \frac{1}{5}(1-3i) \\ \omega'_{12} = -\frac{1}{5}(1-3i) & \omega'_{22} = \frac{2}{5}(2-i) & \omega'_{32} = \frac{2}{5}(1-3i) \\ \omega'_{13} = \frac{1}{5}(1-3i) & \omega'_{23} = \frac{1}{5}(1-3i) & \omega'_{33} = \frac{1}{5}(3+i). \end{array}$$

Posant

$$m_1 m_2 m_3 = m'_1 m'_2 m'_3 = 2,$$

les formules (10) donnent

$$\tau'_{11} = \tau'_{22} = \tau'_{33} = \frac{1+i}{2},$$

$$\tau'_{12} = \tau'_{21} = \tau'_{13} = \tau'_{31} = \tau'_{23} = \tau'_{32} = 0.$$

Par suite des formules (11), les intégrales normales transformées s'obtiennent d'abord sous la forme

$$\left\{ \begin{array}{l} u'_1 = (u_1 - \varepsilon_1) - \frac{1+i}{2}(u_2 - \varepsilon_2) + \frac{1+i}{2}(u_3 - \varepsilon_3) \\ u'_2 = \frac{1+i}{2}(u_2 - \varepsilon_2) - \frac{1-i}{2}(u_3 - \varepsilon_3) \\ u'_3 = i(u_1 - \varepsilon_1) - \frac{1-i}{2}(u_2 - \varepsilon_2) + \frac{1+i}{2}(u_3 - \varepsilon_3) \end{array} \right.$$

et si, à l'aide des formules qui se trouvent à la page 17 du n° 99, on y substitue encore les valeurs des u_i en fonction des intégrales primitives w_i , elles deviennent

$$\left\{ \begin{array}{l} u'_1 = \pi \frac{1+i}{4 K \sqrt{2}} w_1 + [-\varepsilon_1 + \frac{1+i}{2} \varepsilon_2 - \frac{1+i}{2} \varepsilon_3] \\ u'_2 = -\frac{\pi i}{4 K} w_2 + [-\frac{1+i}{2} \varepsilon_2 + \frac{1-i}{2} \varepsilon_3] \\ u'_3 = \frac{\pi i}{4 K} w_3 + [-i\varepsilon_1 + \frac{1-i}{2} \varepsilon_2 - \frac{1+i}{2} \varepsilon_3] \end{array} \right.$$

Jusqu'ici les constantes ε_i sont restées complètement arbitraires. On les déterminera par les conditions suivantes qui se justifieront plus tard d'elles-mêmes :

$$\left\{ \begin{array}{l} -\varepsilon_1 + \frac{1+i}{2} \varepsilon_2 - \frac{1+i}{2} \varepsilon_3 = 0 \\ -\frac{1+i}{2} \varepsilon_2 + \frac{1-i}{2} \varepsilon_3 = \frac{\pi i}{4} \\ -i\varepsilon_1 + \frac{1-i}{2} \varepsilon_2 - \frac{1+i}{2} \varepsilon_3 = 0; \end{array} \right.$$

on en tire

$$\varepsilon_1 = \frac{\pi}{20}(2-i), \varepsilon_2 = -\frac{\pi}{20}(3+i), \varepsilon_3 = -\frac{\pi}{10}(2-i)$$

et l'on a par suite

$$\begin{cases} u'_1 = u_1 - \frac{1+i}{2} u_2 + \frac{1+i}{2} u_3 = \pi \frac{-1+i}{4K\sqrt{2}} w_1 \\ u'_2 = \frac{1+i}{2} u_2 - \frac{1-i}{2} u_3 + \frac{\pi i}{4} = -\frac{\pi i}{4K} w_2 + \frac{\pi i}{4} \\ u'_3 = iu_1 - \frac{1-i}{2} u_2 + \frac{1+i}{2} u_3 = \frac{\pi i}{4K} w_3 \end{cases}$$

Avec ces nouvelles variables u'_i et les modules correspondants

$$b_{11} = b_{22} = b_{33} = \pi i \frac{1+i}{2} = -\frac{1-i}{2} \pi,$$

$$b_{12} = b_{13} = b_{23} = 0$$

on peut maintenant former la fonction \mathcal{G} fondamentale. Dans le cas actuel, l'équation de définition

$$\mathcal{G}(u'_1, u'_2, u'_3) =$$

$$\sum_{n_1, n_2, n_3} e^{b_{11}n_1^2 + 2b_{12}n_1n_2 + b_{22}n_2^2 + 2b_{13}n_1n_3 + 2b_{23}n_2n_3 + b_{33}n_3^2 + 2(n_1u'_1 + n_2u'_2 + n_3u'_3)}$$

prend la forme

$$\begin{aligned} \mathcal{G}(u'_1, u'_2, u'_3) &= \sum_{n_1, n_2, n_3} e^{-\pi \frac{1-i}{2}(n_1^2 + n_2^2 + n_3^2) + 2(n_1u'_1 + n_2u'_2 + n_3u'_3)} = \\ &= \sum_{n_1} e^{-\pi \frac{1-i}{2}n_1^2 + 2n_1u'_1} \sum_{n_2} e^{-\pi \frac{1-i}{2}n_2^2 + 2n_2u'_2} \sum_{n_3} e^{-\pi \frac{1-i}{2}n_3^2 + 2n_3u'_3} \end{aligned}$$

Si l'on pose

$$e^{-\pi \frac{1-i}{2}} = q_1, u'_1 = iv'_1, u'_2 = iv'_2, u'_3 = iv'_3,$$

il vient

$$\begin{aligned} (13) \quad \mathcal{G}(u'_1, u'_2, u'_3) &= \sum_{n_1} q_1^{n_1^2} e^{2n_1v'_1i} \sum_{n_2} q_1^{n_2^2} e^{2n_2v'_2i} \sum_{n_3} q_1^{n_3^2} e^{2n_3v'_3i} = \\ &= \mathcal{G}_3(v'_1, q_1) \mathcal{G}_3(v'_2, q_1) \mathcal{G}_3(v'_3, q_1) \end{aligned}$$

et l'on reconnaît, ainsi qu'il a été prévu, que dans ce cas les fonctions \mathcal{P} abéliennes se décomposent en un produit de trois fonctions \mathcal{P} elliptiques.

Il convient de modifier le module et les arguments de ces fonctions. Au moyen de la formule (Comp. Enneper, Elliptische Functionen, p. 304)

$$\sqrt{1-k} \mathcal{P}_3(0, q) \mathcal{P}_3(x, \sqrt{q}) = \mathcal{P}(x, q)^2 - \mathcal{P}_1(x, q)^2$$

on passera d'abord au module double, ou, ce qui revient au même, on remplacera q_1 par $q_1^2 = q$, de sorte que

$$\mathcal{P}(u'_1, u'_2, u'_3) = \frac{1}{\mathcal{P}_3(0, q)^3 (\sqrt{1-k})^3}.$$

$$[\mathcal{P}(v'_1, q)^2 - \mathcal{P}_1(v'_1, q)^2][\mathcal{P}(v'_2, q)^2 - \mathcal{P}_1(v'_2, q)^2][\mathcal{P}(v'_3, q)^2 - \mathcal{P}_1(v'_3, q)^2],$$

où $q = e^{-\pi(1-i)}$. Cette quantité ne devant plus être changée, dorénavant elle ne sera plus indiquée expressément; il en sera de même de l'argument 0. La seconde transformation, destinée à substituer aux arguments v'_i leur double $2v'_i$, consiste dans l'application des formules (Enneper, p. 295)

$$\mathcal{P}(x)^2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{\mathcal{P}_3^3 \mathcal{P}_3(2x) - \mathcal{P}_2^3 \mathcal{P}_2(2x) + \mathcal{P}^3 \mathcal{P}(2x)},$$

$$\mathcal{P}_1(x)^2 = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{\mathcal{P}_3^3 \mathcal{P}_3(2x) - \mathcal{P}_2^3 \mathcal{P}_2(2x) - \mathcal{P}^3 \mathcal{P}(2x)}.$$

Si l'on pose, pour abréger,

$$2v'_1 = v_1, 2v'_2 = v_2, 2v'_3 = v_3,$$

de sorte que

$$v_1 = -2iu'_1, v_2 = -2iu'_2, v_3 = -2iu'_3,$$

il vient finalement

$$(14) \quad \mathcal{P}(u'_1, u'_2, u'_3) = \frac{1}{2\sqrt{2} \mathcal{P}_3^3 (\sqrt{1-k})^3} \cdot \left[\sqrt{\mathcal{P}_3^3 \mathcal{P}_3(v_1) - \mathcal{P}_2^3 \mathcal{P}_2(v_1) + \mathcal{P}^3 \mathcal{P}(v_1)} - \sqrt{\mathcal{P}_3^3 \mathcal{P}_3(v_1) - \mathcal{P}_2^3 \mathcal{P}_2(v_1) - \mathcal{P}^3 \mathcal{P}(v_1)} \right].$$

$$\left[\sqrt{\vartheta_3^3 \vartheta_3(v_2) - \vartheta_2^3 \vartheta_2(v_2) + \vartheta^3 \vartheta(v_2)} - \sqrt{\vartheta_3^3 \vartheta_3(v_2) - \vartheta_2^3 \vartheta_2(v_2) - \vartheta^3 \vartheta(v_2)} \right] \cdot$$

$$\left[\sqrt{\vartheta_3^3 \vartheta_3(v_3) - \vartheta_2^3 \vartheta_2(v_3) + \vartheta^3 \vartheta(v_3)} - \sqrt{\vartheta_3^3 \vartheta_3(v_3) - \vartheta_2^3 \vartheta_2(v_3) - \vartheta^3 \vartheta(v_3)} \right].$$

Afin de passer aux 63 autres fonctions ϑ , il suffit d'augmenter dans le ϑ fondamental, les arguments de tous les systèmes de demi-périodes possibles, conformément à l'équation de définition (Weber, p. 14)

$$\begin{aligned} & \vartheta(u'_1 + \tfrac{1}{2}\omega_1, u'_2 + \tfrac{1}{2}\omega_2, u'_3 + \tfrac{1}{2}\omega_3) = \\ & = e^{-\frac{1}{4} \sum_{i,k} b_{ik} g_i g_k - \frac{1}{2} \pi i \sum_i g_i h_i - \sum_i g_i u'_i} \vartheta_{\left\{ \begin{smallmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{smallmatrix} \right\}}(u'_1, u'_2, u'_3). \end{aligned}$$

Or, lorsque les variables u'_i augmentent d'un système de demi-périodes

$$\begin{cases} \frac{1}{2}\omega_1 = \frac{1}{2}h_1\pi i + \frac{1}{2}g_1b_{11} \\ \frac{1}{2}\omega_2 = \frac{1}{2}h_2\pi i + \frac{1}{2}g_2b_{22} \\ \frac{1}{2}\omega_3 = \frac{1}{2}h_3\pi i + \frac{1}{2}g_3b_{33}, \end{cases}$$

les arguments v_i acquièrent les accroissements correspondants

$$\begin{cases} \frac{1}{2}p_1 = h_1\pi - ig_1b_{11} \\ \frac{1}{2}p_2 = h_2\pi - ig_2b_{22} \\ \frac{1}{2}p_3 = h_3\pi - ig_3b_{33} \end{cases}$$

et les fonctions $\vartheta_{\lambda}(v_i + \frac{1}{2}p_i)$ se modifient de la manière suivante (Comp Enneper, p. 83 et suiv.) :

$$\left\{ \begin{aligned} \vartheta_3(v_i + h_i\pi - ig_i b_{ii}) &= \frac{1}{q^{\frac{1}{4}g_i^2}} e^{g_i v_i i} \vartheta_{\lambda_3}(v_i) \\ \vartheta_2(v_i + h_i\pi - ig_i b_{ii}) &= (-1)^{h_i} \frac{1}{q^{\frac{1}{4}g_i^2}} e^{g_i v_i i} \vartheta_{\lambda_2}(v_i) \\ \vartheta_1(v_i + h_i\pi - ig_i b_{ii}) &= (-1)^{h_i} i^{g_i} \frac{1}{q^{\frac{1}{4}g_i^2}} e^{g_i v_i i} \vartheta_{\lambda_1}(v_i) \\ \vartheta(v_i + h_i\pi - ig_i b_{ii}) &= i^{g_i} \frac{1}{q^{\frac{1}{4}g_i^2}} e^{g_i v_i i} \vartheta_{g_i}(v_i), \end{aligned} \right.$$

où, pour simplifier l'écriture, on a remplacé les indices 3 — g_i , 2 — g_i , 1 — g_i respectivement par λ_3 , λ_2 et λ_1 .

Dans ces formules le facteur i signifie, comme toujours, $\sqrt{-1}$, l'indice i prend successivement les valeurs 1, 2, 3, et chacun des nombres g_i et h_i est ou $= 0$, ou $= 1$.

Si dans l'équation (14) on remplace simultanément les variables u'_i par $u'_i + \frac{1}{2}\omega_i$ et les variables v_i par les valeurs correspondantes $v_i + \frac{1}{2}p_i$ et que l'on fasse usage des équations précédentes, il vient

$$\begin{aligned} & -\frac{1}{e^{\frac{1}{4}b_{11}}}(g_1^2 + g_2^2 + g_3^2) - \frac{1}{2}\pi i(g_1 h_1 + g_2 h_2 + g_3 h_3) - (g_1 u'_1 + g_2 u'_2 + g_3 u'_3) \mathcal{J}_{\left\{ \begin{smallmatrix} g_1 & g_2 & g_3 \\ h_1 & h_2 & h_3 \end{smallmatrix} \right\}}(u'_1, u'_2, u'_3) = \\ & = \frac{1}{2\sqrt{2}\mathcal{J}_3^3(\sqrt{1-k})^3} \prod_k \left[\sqrt{\mathcal{J}_3^5 q^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{J}_2^3 q^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{\lambda_2}(v_k) + i^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{g_k}(v_k)} \right. \\ & \quad \left. - \sqrt{\mathcal{J}_3^5 q^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{J}_2^3 q^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{\lambda_2}(v_k) - i^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{g_k}(v_k)} \right] = \\ & = \frac{1}{2\sqrt{2}\mathcal{J}_3^3(\sqrt{1-k})^3} q^{\frac{1}{8}(g_1^2 + g_2^2 + g_3^2) - \frac{1}{2}(g_1 v_1 + g_2 v_2 + g_3 v_3) i}. \end{aligned}$$

$$\prod_k \left[\sqrt{\mathcal{J}_3^5 \mathcal{J}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_{g_k}(v_k) + i^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{\lambda_2}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_{\lambda_2}(v_k) - i^{\frac{1}{4}g_k^2 - g_k v_k i} \mathcal{J}_{g_k}(v_k)} \right],$$

où \prod_k désigne le produit des trois facteurs que l'on obtient, en assignant à k successivement les valeurs 1, 2, 3. On reconnaît aisément qu'à l'exception de $e^{\frac{1}{2}\pi i \sum_k g_k h_k}$, les facteurs exponentiels se détruisent de part et d'autre, de sorte que

$$\mathcal{Y}_{\left\{ \begin{smallmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{smallmatrix} \right\}}(w'_1, w'_2, w'_3) = e^{\frac{1}{2}\pi i(g_1 h_1 + g_2 h_2 + g_3 h_3)} \frac{1}{2\sqrt{2} \mathcal{Y}_3^3(\sqrt{1-k})^3}.$$

$$\prod_k \left[\sqrt{\mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{Y}_2^3 \mathcal{Y}_{\lambda_2}(v_k) + i^{g_k} \mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{g_k}(v_k) - \sqrt{\mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{Y}_2^3 \mathcal{Y}_{\lambda_2}(v_k) - i^{g_k} \mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{g_k}(v_k)}} \right].$$

Le carré du quotient qu'on peut former avec deux de ces fonctions \mathcal{Y} , est une fonction uniforme, continue dans toute la surface de Riemann T à l'exception de certains points et qui, en général, possède six périodes. La racine carrée d'une telle fonction a donc pour expression

$$(15) \quad \frac{\mathcal{Y}_{\left\{ \begin{smallmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{smallmatrix} \right\}}(w'_1, w'_2, w'_3)}{\mathcal{Y}_{\left\{ \begin{smallmatrix} \nu_1 \nu_2 \nu_3 \\ \mu_1 \mu_2 \mu_3 \end{smallmatrix} \right\}}(w'_1, w'_2, w'_3)} = \frac{e^{\frac{1}{2}\pi i(g_1 h_1 + g_2 h_2 + g_3 h_3)}}{e^{\frac{1}{2}\pi i(\nu_1 \mu_1 + \nu_2 \mu_2 + \nu_3 \mu_3)}}.$$

$$\prod_k \left[\sqrt{\mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{Y}_2^3 \mathcal{Y}_{\lambda_2}(v_k) + i^{g_k} \mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{g_k}(v_k) - \sqrt{\mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{\lambda_3}(v_k) - (-1)^{h_k} \mathcal{Y}_2^3 \mathcal{Y}_{\lambda_2}(v_k) - i^{g_k} \mathcal{Y}_3^3 \mathcal{Y}_{g_k}(v_k)}} \right],$$

où m_3 est mis pour 3 — ν_k et m_2 pour 2 + ν_k .

On voit immédiatement que, des trois facteurs dont se compose le produit \prod_k , l'un se réduit à l'unité toutes les fois que $g_m = \nu_m$ et en même temps $h_m = \mu_m$; deux des facteurs deviennent égaux à l'unité, si l'on

a simultanément $g_m = \nu_m$, $h_m = \mu_m$ et $g_n = \nu_n$, $h_n = \mu_n$, où n est différent de m .

Il s'agit maintenant de trouver pour ces fonctions l'équivalent algébrique en s et z . A cet effet, il est nécessaire de considérer des cas particuliers.

Exemple I. Soit $\begin{pmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & 1 \end{pmatrix}$, $\begin{pmatrix} \nu_1 & \nu_2 & \nu_3 \\ \mu_1 & \mu_2 & \mu_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$.

L'application de la formule (15) donne

$$\frac{\mathcal{J}_{\begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & 1 \end{pmatrix}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{J}(u'_1, u'_2, u'_3)} = \frac{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_1) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_1) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_1)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_1) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_1) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_1)}}{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_1) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_1) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_1)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_1) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_1) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_1)}}} \cdot \frac{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_2) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_2) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_2)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_2) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_2) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_2)}}{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_2) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_2) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_2)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_2) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_2) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_2)}}} \cdot \frac{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_3) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_3) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_3)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_3) + \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_3) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_3)}}{\sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_3) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_3) + \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_3)} - \sqrt{\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}_3(v_3) - \mathcal{J}_2^3 \mathcal{J}_2(v_3) - \mathcal{J}^3 \mathcal{J}(v_3)}}$$

Des fonctions \mathcal{J} on passe aux fonctions elliptiques en divisant sous les radicaux numérateur et dénominateur du 1^{er} facteur par $\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}(v_1)$, du 2^d par $\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}(v_2)$, du 3^e par $\mathcal{J}_3^3 \mathcal{J}(v_3)$ et en tenant compte des formules

$$\frac{\mathcal{J}_2}{\mathcal{J}_3} = \sqrt{k}, \quad \frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_3} = \sqrt{k'},$$

$$\frac{\mathcal{J}_1(v_i)}{\mathcal{J}(v_i)} = \sqrt{k} \operatorname{sn}(w'_i, k), \quad \frac{\mathcal{J}_2(v_i)}{\mathcal{J}(v_i)} = \sqrt{\frac{k}{k'}} \operatorname{cn}(w'_i, k), \quad \frac{\mathcal{J}_3(v_i)}{\mathcal{J}(v_i)} = \frac{1}{\sqrt{k'}} \operatorname{dn}(w'_i, k),$$

où

$$w'_i = \frac{2K}{\pi} v_i \text{ et } \sqrt{\frac{2K}{\pi}} = \mathcal{J}_3(0) = 1 + 2 \sum_r q^{r^2}, \quad r = 1, 2, \dots, \infty.$$

Par ces formules les quantités K , k et k' sont déterminées d'une manière uniforme, si toutefois on considère les fonctions \mathcal{J} comme étant données sans ambiguïté. On trouve, en effet,

$$K = \frac{K_1}{\sqrt{2}} = K_2 = K_3, \quad k = i, \quad k' = \sqrt{2}.$$

Ces substitutions faites, l'équation précédente prend actuellement la forme

$$\frac{\mathcal{F}_{\left\{ \begin{smallmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & 1 \end{smallmatrix} \right\}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{F}(u'_1, u'_2, u'_3)} = \frac{\sqrt{\operatorname{dn} w'_1 - \operatorname{cn} w'_1 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_1 - \operatorname{cn} w'_1 - 2}}{\sqrt{\operatorname{dn} w'_1 + \operatorname{cn} w'_1 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_1 + \operatorname{cn} w'_1 - 2}} \cdot \frac{\sqrt{\operatorname{dn} w'_2 - \operatorname{cn} w'_2 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_2 - \operatorname{cn} w'_2 - 2}}{\sqrt{\operatorname{dn} w'_2 + \operatorname{cn} w'_2 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_2 + \operatorname{cn} w'_2 - 2}} \cdot \frac{\sqrt{\operatorname{dn} w'_3 - \operatorname{cn} w'_3 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_3 - \operatorname{cn} w'_3 - 2}}{\sqrt{\operatorname{dn} w'_3 + \operatorname{cn} w'_3 + 2} - \sqrt{\operatorname{dn} w'_3 + \operatorname{cn} w'_3 - 2}}.$$

Or, il existe des rapports très simples entre les variables w'_i et les intégrales primitives w_i , car on a

$$\left\{ \begin{array}{l} w'_1 = \frac{2K}{\pi} v_1 = -\frac{4iK}{\pi} u'_1 = \frac{1+i}{\sqrt{2}} w_1, \\ w'_2 = \frac{2K}{\pi} v_2 = -\frac{4iK}{\pi} u'_2 = K - w_2, \\ w'_3 = \frac{2K}{\pi} v_3 = -\frac{4iK}{\pi} u'_3 = w_3 \end{array} \right.$$

et l'on se souvient des relations

$$\frac{1+i}{\sqrt{2}} w_1 = \int_0^{\zeta} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}, \quad \text{où } \zeta = \frac{1+i}{\sqrt{2}} s,$$

$$K - w_2 = \int_0^s \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}}, \quad w_3 = \int_0^z \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}},$$

desquelles on tire

$$\left\{ \begin{array}{l} \operatorname{sn} w'_1 = \zeta \\ \operatorname{cn} w'_1 = \sqrt{1-\zeta^2} \\ \operatorname{dn} w'_1 = \sqrt{1+\zeta^2} \end{array} \right| \left\{ \begin{array}{l} \operatorname{sn} w'_2 = s \\ \operatorname{cn} w'_2 = \sqrt{1-s^2} \\ \operatorname{dn} w'_2 = \sqrt{1+s^2} \end{array} \right| \left\{ \begin{array}{l} \operatorname{sn} w'_3 = z \\ \operatorname{cn} w'_3 = \sqrt{1-z^2} \\ \operatorname{dn} w'_3 = \sqrt{1+z^2}. \end{array} \right.$$

Par conséquent, il vient finalement

$$\begin{aligned}
 \frac{\mathcal{P}_{\left\{\begin{smallmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 1 & 1 & 1 \end{smallmatrix}\right\}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{P}(u'_1, u'_2, u'_3)} &= \frac{\sqrt{1+\zeta^2}-\sqrt{1-\zeta^2}+2-\sqrt{1+\zeta^2}-\sqrt{1-\zeta^2}-2}{\sqrt{1+\zeta^2}+\sqrt{1-\zeta^2}+2-\sqrt{1+\zeta^2}+\sqrt{1-\zeta^2}-2} \\
 (16) \quad &\cdot \frac{\sqrt{1+s^2}-\sqrt{1-s^2}+2-\sqrt{1+s^2}-\sqrt{1-s^2}-2}{\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}+2-\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}-2} \\
 &\cdot \frac{\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}+2-\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}-2}{\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}+2-\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}-2}
 \end{aligned}$$

Pour ne pas détruire dans cette expression la forme qui permet de remonter à l'origine de chaque terme, il convient de renoncer aux quelques simplifications possibles.

Exemple II. Dans le cas de

$$\begin{pmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 000 \\ 011 \end{pmatrix}, \quad \begin{pmatrix} \nu_1 \nu_2 \nu_3 \\ \mu_1 \mu_2 \mu_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 000 \\ 000 \end{pmatrix}$$

un calcul analogue à celui qui vient d'être indiqué dans ses détails, conduit à la formule

$$\begin{aligned}
 \frac{\mathcal{P}_{\left\{\begin{smallmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 1 \end{smallmatrix}\right\}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{P}(u'_1, u'_2, u'_3)} &= \frac{\sqrt{1+s^2}-\sqrt{1-s^2}+2-\sqrt{1+s^2}-\sqrt{1-s^2}-2}{\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}+2-\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}-2} \\
 (17) \quad &\cdot \frac{\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}+2-\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}-2}{\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}+2-\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}-2}
 \end{aligned}$$

Exemple III. Soit $\begin{pmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 000 \\ 001 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} \nu_1 \nu_2 \nu_3 \\ \mu_1 \mu_2 \mu_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 000 \\ 000 \end{pmatrix}$.

Dans cette hypothèse il vient

$$(18) \quad \frac{\mathcal{P}_{\left\{\begin{smallmatrix} 000 \\ 001 \end{smallmatrix}\right\}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{P}(u'_1, u'_2, u'_3)} = \frac{\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}+2-\sqrt{1+z^2}-\sqrt{1-z^2}-2}{\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}-2-\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}-2}$$

Exemple IV. Si $\begin{pmatrix} g_1 g_2 g_3 \\ h_1 h_2 h_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 0 0 \\ 1 0 0 \end{pmatrix}$, $\begin{pmatrix} \nu_1 \nu_2 \nu_3 \\ \mu_1 \mu_2 \mu_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 1 1 \\ 1 1 1 \end{pmatrix}$,

on arrive à l'égalité

$$\begin{aligned}
 (19) \quad & \frac{\mathcal{P}_{\begin{pmatrix} 1 0 0 \\ 1 0 0 \end{pmatrix}}(u'_1, u'_2, u'_3)}{\mathcal{P}_{\begin{pmatrix} 1 1 1 \\ 1 1 1 \end{pmatrix}}(u'_1, u'_2, u'_3)} = \\
 & = -\frac{1}{\sqrt{i}} \frac{\sqrt{\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}+2} - \sqrt{\sqrt{1+s^2}+\sqrt{1-s^2}-2}}{\sqrt{\sqrt{1-s^2}+i\sqrt{1+s^2}+2is} - \sqrt{\sqrt{1-s^2}+i\sqrt{1+s^2}-2is}} \cdot \\
 & \quad \cdot \frac{\sqrt{\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}+2} - \sqrt{\sqrt{1+z^2}+\sqrt{1-z^2}-2}}{\sqrt{\sqrt{1-z^2}+i\sqrt{1+z^2}+2iz} - \sqrt{\sqrt{1-z^2}+i\sqrt{1+z^2}-2iz}}.
 \end{aligned}$$

Les formules (16) à (19) et toutes celles qu'on peut établir d'une manière analogue, ne résolvent le problème de Riemann que dans un cas particulier; elles manquent de généralité en ce sens que les variables u'_i qui entrent dans les fonctions \mathcal{P} ne sont pas indépendantes les unes des autres. Mais il est facile de généraliser la solution, au moins dans le cas qui vient d'être traité, c'est-à-dire le plus simple et pour cela même le plus important, où il s'agit de fonctions du second ordre à six périodes. A cet effet, on introduira comme variables dans les fonctions \mathcal{P} les quantités suivantes

$$(20) \quad \begin{cases} U'_1 = (u'_1)^{(1)} + (u'_1)^{(2)} + (u'_1)^{(3)} \\ U'_2 = (u'_2)^{(1)} + (u'_2)^{(2)} + (u'_2)^{(3)} \\ U'_3 = (u'_3)^{(1)} + (u'_3)^{(2)} + (u'_3)^{(3)} \end{cases}$$

où $(u'_i)^{(1)}$, $(u'_i)^{(2)}$, $(u'_i)^{(3)}$ signifient les valeurs que prend l'intégrale u'_i respectivement pour les limites supérieures z_1 , s_1 ; z_2 , s_2 ; z_3 , s_3 . (Dans les formules (16) à (19) deux des limites z_i et s_i sont égales à 0.) Or, le développement que l'on trouve ci-dessus à partir de l'équation (13) reste évidemment valable, si l'on substitue aux variables introduites successivement et représentées par des minuscules, les sommes correspondantes,

en les désignant par des majuscules. En répétant ainsi, convenablement modifié, tout le raisonnement précédent, on arrive finalement à des variables W'_1, W'_2, W'_3 qui permettent de passer des fonctions \wp aux fonctions elliptiques.

En effet, si l'on pose

$$\begin{cases} W_1 = w_1^{(1)} + w_1^{(2)} + w_1^{(3)} \\ W_2 = w_2^{(1)} + w_2^{(2)} + w_2^{(3)} \\ W_3 = w_3^{(1)} + w_3^{(2)} + w_3^{(3)} \end{cases}$$

où les intégrales w_1, w_2, w_3 conservent leur signification primitive, de sorte que

$$w_1^{(i)} = \int_0^{z_i} \frac{dz}{\sqrt[4]{(1-z^4)^3}}, w_2^{(i)} = \int_0^{z_i} \frac{z dz}{\sqrt[4]{(1-z^4)^3}}, w_3^{(i)} = \int_0^{z_i} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}}, i = 1, 2, 3$$

on a les relations

$$W'_1 = \frac{1+i}{\sqrt{2}} W_1 = \int_0^{\zeta_1} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}} + \int_0^{\zeta_2} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}} + \int_0^{\zeta_3} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}} = \int_0^{\Xi} \frac{d\zeta}{\sqrt{1-\zeta^4}}$$

$$W'_2 = 3K - W_2 = \int_0^{s_1} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} + \int_0^{s_2} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} + \int_0^{s_3} \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}} = \int_0^S \frac{ds}{\sqrt{1-s^4}}$$

$$W'_3 = W_3 = \int_0^{z_1} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}} + \int_0^{z_2} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}} + \int_0^{z_3} \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}} = \int_0^Z \frac{dz}{\sqrt{1-z^4}}.$$

Ceci posé, on reconnaît que pour résoudre le problème en question, il suffit de remplacer d'une part les variables u_i par U'_i et d'autre part les quantités ζ, s, z respectivement par Ξ, S, Z dans les équations (16) à (19) et leurs semblables.

En tenant compte des relations

$$\zeta_i = \operatorname{sn} (w'_1)^{(i)}, s_i = \operatorname{sn} (w'_2)^{(i)}, z_i = \operatorname{sn} (w'_3)^{(i)}, i = 1, 2, 3,$$

on peut écrire encore

$$\Xi = \operatorname{sn} [(w'_1)^{(1)} + (w'_1)^{(2)} + w'_1^{(3)}] =$$

$$\frac{(1+\zeta_1^2\zeta_2^2)[\zeta_1\sqrt{1-\zeta_2^4}+\zeta_2\sqrt{1-\zeta_1^4}]\sqrt{1-\zeta_1^4}\sqrt{1-\zeta_2^4}-2\zeta_1\zeta_2(\zeta_1+\zeta_2)}}{(1+\zeta_1^2\zeta_2^2)^2+[\zeta_1\sqrt{1-\zeta_2^4}+\zeta_2\sqrt{1-\zeta_1^4}]^2\zeta_3^2}$$

et les quantités S et Z s'obtiennent en substituant, dans l'expression précédente, aux quantités ζ_i respectivement les quantités s_i et z_i . Après avoir fait toutes les substitutions indiquées, on arrive finalement à des équations de la forme

$$\frac{\mathcal{P}_{\{\omega\}}(U'_1, U'_2, U'_3)}{\mathcal{P}_{\{\omega'\}}(U'_1, U'_2, U'_3)} = F(s_1, s_2, s_3; z_1, z_2, z_3),$$

où F désigne une fonction algébrique. Elles résolvent le problème de Riemann dans toute la généralité voulue, car si l'on y attribue aux variables U'_i des valeurs absolument arbitraires, les points z_i, s_i sont également déterminés en vertu des équations de définition (20), que l'on doit, à vrai dire, considérer comme des congruences.

Remarque. Dans ce qui précède, on n'a pas eu besoin des multiplicateurs a_i, b_i, c_i et des modules de périodicités transformés $C_i^{(h)}, D_i^{(h)}$; mais il peut être intéressant et utile de les connaître. Or, en mettant en regard les équations.

$$\left\{ \begin{array}{l} w_1 = \frac{1-i}{\sqrt{2}} w'_1 \\ w_2 = K - w'_2 \\ w_3 = w'_3 \end{array} \right| \begin{array}{l} w_1 = a_1 w'_1 + b_1 w'_2 + c_1 w'_3 + g_1 \\ w_2 = a_2 w'_1 + b_2 w'_2 + c_2 w'_3 + g_2 \\ w_3 = a_3 w'_1 + b_3 w'_2 + c_3 w'_3 + g_3, \end{array}$$

on en conclut qu'il est permis d'admettre que

$$\left\{ \begin{array}{l} a_1 = \frac{1-i}{\sqrt{2}}, b_1 = 0, c_1 = 0, g_1 = 0 \\ a_2 = 0, b_2 = -1, c_2 = 0, g_2 = K \\ a_3 = 0, b_3 = 0, c_3 = 1, g_3 = 0. \end{array} \right.$$

Des équations (9) on tire ensuite

$$C_1^{(1)}=C_2^{(2)}=C_3^{(3)}=4K, C_1^{(2)}=C_1^{(3)}=0, C_2^{(1)}=C_2^{(3)}=0, C_3^{(1)}=C_3^{(2)}=0 \\ D_1^{(1)}=D_2^{(2)}=D_3^{(3)}=2(1+i)K, D_1^{(2)}=D_1^{(3)}=0, D_2^{(1)}=D_2^{(3)}=0, D_3^{(1)}=D_3^{(2)}=0.$$