

Lerch, Matyáš: Scholarly works

Matyáš Lerch

Sur quelques intégrales ayant rapports avec les fonctions elliptiques

Acta math. 22 (1899), 365–370

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501530>

Terms of use:

© Royal Swedish Academy of Sciences, 1899

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 QUELQUES INTÉGRALES AYANT RAPPORTS AVEC LES FONCTIONS
ELLIPTIQUES

PAR

M. LERCH

à FRIBOURG (SUISSE).

Dans un mémoire publié par l'académie de Prague¹ j'ai établi la formule

$$\int_0^{\infty} e^{-ux \cos \sigma \pi} \sin(s\sigma\pi - ux \sin \sigma\pi) \frac{x^{s-1} dx}{1+x^2} = \pi \sigma e^{-u},$$

en me bornant aux hypothèses $0 < \sigma < \frac{1}{2}$, $u > 0$.

En multipliant les deux membres par $e^{-wu} du$ et en intégrant de $u = 0$ à $u = \infty$, j'en ai déduit la suivante

$$\int_0^{\infty} \frac{w \sin s\sigma\pi + x \sin(s-1)\sigma\pi x^{s-1} dx}{w^2 + 2wx \cos \sigma\pi + x^2} \frac{1}{1+x^2} = \frac{\pi\sigma}{1+w},$$

de laquelle j'ai conclu que la fonction suivante

$$\bar{L}(w, s, \sigma) = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(w^2 + 2wx \cos \sigma\pi + x^2) \left(1 + x^{\frac{1}{\sigma}}\right)}$$

¹ 2^{me} année, Mémoire N° 9; 1893.

jouit de cette propriété remarquable

$$w \sin s\sigma\pi \cdot \bar{L}(w, s-1, \sigma) + \sin(s-1)\sigma\pi \cdot \bar{L}(w, s, \sigma) = \frac{\pi\sigma}{1+w}.$$

J'ai promis de mettre en évidence ses relations avec les fonctions elliptiques et j'y suis revenu en effet l'année dernière¹ en introduisant la fonction

$$(A) \quad L(w, s, \sigma) = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{(w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2)(1+x^\sigma)}$$

qui résulte de \bar{L} en changeant σ en sa réciproque; celle-ci a par conséquent la propriété

$$(B) \quad w \sin \frac{(s+1)\pi}{\sigma} L(w, s, \sigma) + \sin \frac{s\pi}{\sigma} L(w, s+1, \sigma) = \frac{\pi}{\sigma(w+1)};$$

j'ai établi une seconde en observant que la quantité

$$Q = L(w, s, \sigma) + L(w, s+\sigma, \sigma)$$

s'exprime par l'intégrale

$$Q = \int_0^{\infty} \frac{x^s dx}{w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2}$$

dont la valeur est

$$Q = \frac{\pi w^{s-1} \sin \frac{s\pi}{\sigma}}{\sin \frac{\pi}{\sigma} \sin s\pi}.$$

La seconde relation est donc la suivante

$$(C) \quad L(w, s, \sigma) + L(w, s+\sigma, \sigma) = \frac{\pi w^{s-1} \sin \frac{s\pi}{\sigma}}{\sin \frac{\pi}{\sigma} \sin s\pi}.$$

¹ Rozpravy (de Prague), 5^e année, N^o 23, 1896.

Ces deux relations laissent espérer que notre transcendante, jouissant des propriétés assez simples relatives au parallélogramme des périodes 1 et σ , aura quelques relations avec des fonctions elliptiques. Pour le montrer, j'établirai d'abord son développement, en vérifiant les propriétés (B) et (C) sur la fonction définie par l'équation suivante

$$(D) \quad \frac{\pi e^{\frac{s\pi i}{\sigma}}}{\sigma(1+w)} + \sin \frac{\pi}{\sigma} L(w, s, \sigma)$$

$$= 2\pi i \sin \frac{s\pi}{\sigma} \left[\sum_{\lambda} \frac{w^{\lambda-1} e^{\lambda s \pi i}}{w^{\sigma} e^{\lambda \sigma \pi i} - 1} - \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu} \frac{e^{\frac{\mu s \pi i}{\sigma}}}{e^{\frac{\mu \pi i}{\sigma}} + w} \right],$$

($\lambda = 1, 3, 5, 7, \dots; \mu = 2, 4, 6, 8, \dots$).

Le calcul étant facile, je me borne à indiquer le domaine d'existence des expressions qu'on vient de considérer. Je supposerai que w soit réel et positif. On voit d'abord que l'intégrale (A) n'existe pas, si la quantité σ est purement imaginaire; ensuite, puisque la relation (B) a été obtenue pour σ réel et positif, il faut admettre que la partie réelle de σ soit positive. Puis, pour que la fonction $(w^2 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^2)^{-1}$ reste finie pendant l'intégration, il faut que la partie réelle de $\frac{1}{\sigma}$ ne soit pas un entier impair, ce qui nous amène à introduire la condition que la partie réelle de $\frac{1}{\sigma}$ soit entre zéro et l'unité. Quant à la quantité s , la convergence de l'intégrale exige que sa partie réelle soit plus grande que -1 et moindre que celle de la quantité $\sigma + 1$. Dans la bande indéfinie parallèle à l'axe des imaginaires qui est remplie de ces points s , la fonction $L(w, s, \sigma)$ est analytique et régulière.

Passons maintenant aux séries (D). La convergence de la première série exige, la partie imaginaire de σ étant supposée positive, que la partie imaginaire de s soit également positive; au contraire, la convergence de la deuxième série exige que la partie imaginaire du quotient $\frac{s-1}{\sigma}$ soit positive. On satisfait à toutes ces conditions en supposant que s se trouve à l'intérieur d'une figure qui étant placée dans le demi-plan positif est

limitée par le segment de l'axe ($-1 \dots 1$), puis par la droite ($1 \dots \sigma + 1$) et par les deux lignes verticales aux points $s = -1$ et $s = \sigma + 1$. Le domaine (s) que nous venons de fixer est assez étendu pourqu'on puisse y placer une infinité des parallélogrammes des périodes composés des côtés 1 et σ .

Cela étant, appelons $\Phi(s) \cdot \sin \frac{\sigma\pi}{\sigma}$ la différence des fonctions L définies, l'une par l'intégrale (A), l'autre par l'expression (D), et observons que la fonction $\sin \frac{\sigma\pi}{\sigma}$ ne s'annulant que dans un point du parallélogramme, la fonction $\Phi(s)$ n'a d'autres singularités qu'une seule pôle du premier degré $s = \sigma$; elle satisfait ensuite aux équations déduites de (B) et (C)

$$\Phi(s + 1) = -w\Phi(s), \quad \Phi(s + \sigma) = \Phi(s)$$

qui font voir que la fonction est de la forme

$$\Phi(s) = a \cdot \frac{\vartheta_2\left(\frac{s}{\sigma} + \frac{\log w}{2\pi i} \middle| \frac{-1}{\sigma}\right)}{\vartheta_1\left(\frac{s}{\sigma} \middle| \frac{-1}{\sigma}\right)};$$

mais cette fonction-ci ayant aussi le pôle $s = \sigma - 1$ où $\Phi(s)$ reste finie, on a nécessairement $a = 0$, et les deux fonctions $L(w, s, \sigma)$, définies par les équations (A) et (D), sont égales. Ceci posé, prenons $s = \sigma$ dans l'équation (D); il vient

$$\int_0^{\infty} \frac{x^\sigma}{1 + x^\sigma} \frac{dx}{w^3 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^3} = \frac{\pi}{\sigma \sin \frac{\pi}{\sigma} (1 + w)}.$$

Ensuite, différencions dans l'équation (D) par rapport à s et posons $s = \sigma$; nous aurons le développement

$$\begin{aligned} & \frac{\sigma}{\pi} \int_0^{\infty} \frac{x^\sigma \log x}{1 + x^\sigma} \frac{dx}{w^3 + 2wx \cos \frac{\pi}{\sigma} + x^3} \\ &= \frac{2\pi i}{\sin \frac{\pi}{\sigma}} \left[\frac{1}{2\sigma(1+w)} + \sum_{\lambda} \frac{w^{\sigma-1} e^{\lambda\sigma\pi i}}{1 - w^\sigma e^{\lambda\sigma\pi i}} + \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu} \frac{1}{w + e^{\frac{\mu\pi i}{\sigma}}} \right]. \end{aligned}$$

Remplaçons la parenthèse dans le deuxième membre par son développement

$$\frac{1}{2\sigma(1+w)} + \sum_{\lambda, m} e^{\lambda m \sigma \pi i} w^{m\sigma-1} + \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu, m} (-1)^{m-1} w^{m-1} e^{-\frac{\mu m \pi i}{\sigma}}; \quad \begin{matrix} (m=1, 2, 3, \dots) \\ (\mu=2, 4, 6, \dots) \\ (\lambda=1, 3, 5, \dots) \end{matrix}$$

multiplions par dw et intégrons entre zéro et w ; les séries qui en résultent

$$\frac{1}{2\sigma} \log(w+1) + \frac{1}{\sigma} \sum_{\lambda, m} \frac{w^{m\sigma}}{m} e^{\lambda m \sigma \pi i} + \frac{1}{\sigma} \sum_{\mu, m} (-1)^{m-1} \frac{w^m}{m} e^{-\frac{\mu m \pi i}{\sigma}}$$

s'expriment par des logarithmes et on obtient l'équation

$$\begin{aligned} \frac{\sigma^2}{2\pi^2 i} \int_0^\infty \frac{x^{\sigma-1} \log x}{1+x^\sigma} \left[\operatorname{arc\,tg} \left(\cot \frac{\pi}{\sigma} + \frac{w}{x} \operatorname{cosec} \frac{\pi}{\sigma} \right) + \frac{\pi}{\sigma} - \frac{\pi}{2} \right] dx \\ = \log \left\{ \sqrt{1+w} \prod_{m=1}^\infty \frac{1 + w e^{-\frac{2m\pi i}{\sigma}}}{1 - w^\sigma e^{(2m-1)\sigma \pi i}} \right\}. \end{aligned}$$

Elle fait voir que les transcendentes en σ

$$\prod_{m=1}^\infty \left(1 + w e^{-\frac{2m\pi i}{\sigma}} \right), \quad \prod_{m=1}^\infty \left(1 - w^\sigma e^{(2m-1)\sigma \pi i} \right)$$

qui ont l'axe des quantités réelles pour coupure, ont un quotient qui s'y comporte régulièrement. Cette relation qui nous paraît intéressante se simplifie en changeant w en $\frac{1}{w}$ et en ajoutant; on aura au deuxième membre l'expression

$$\log \frac{\prod_{n=1}^\infty \left(1 + w e^{-\frac{2n\pi i}{\sigma}} \right) \left(1 + \frac{1}{w} e^{-\frac{2n\pi i}{\sigma}} \right)}{\prod_{n=1}^\infty \left(1 - w^\sigma e^{(2n-1)\sigma \pi i} \right) \left(1 - w^{-\sigma} e^{(2n-1)\sigma \pi i} \right)}$$

qu'on peut écrire d'après les définitions bien connues

$$\log \frac{e^{\frac{\pi i}{4\sigma}} \vartheta_2 \left(\frac{\log w}{2\pi i} \middle| \frac{-1}{\sigma} \right)}{\vartheta_0 \left(\frac{\sigma \log w}{2\pi i} \middle| \sigma \right)},$$

ou en faisant usage de la formule de transformation,

$$\log \left\{ \sqrt{\frac{\sigma}{i}} e^{\frac{\pi i}{4\sigma} - \frac{\sigma i}{4\pi} (\log w)^2} \right\}.$$

La formule dont il s'agit sera donc

$$\begin{aligned} & \frac{\sigma^2}{2\pi^2 i} \int_0^\infty \frac{x^{\sigma-1} \log x}{1+x^\sigma} \left\{ \operatorname{arctg} \left(\cot \frac{\pi}{\sigma} + \frac{w}{x} \operatorname{cosec} \frac{\pi}{\sigma} \right) \right. \\ & \quad \left. + \operatorname{arctg} \left(\cot \frac{\pi}{\sigma} + \frac{1}{wx} \operatorname{cosec} \frac{\pi}{\sigma} \right) + \frac{2\pi}{\sigma} - \pi \right\} dx \\ & = \log \left\{ \sqrt{\frac{\sigma}{i}} e^{\frac{\pi i}{4\sigma} - \frac{\sigma i}{4\pi} (\log w)^2} \right\}. \end{aligned}$$
