Zeitschrift: Archives des sciences physiques et naturelles

Herausgeber: Société de Physique et d'Histoire Naturelle de Genève

Band: 27 (1945)

Artikel: Sur l'équation de Mathieu

Autor: Wavre, Rolin

DOI: https://doi.org/10.5169/seals-742504

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: 04.12.2025

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

Rolin Wavre. — Sur l'équation de Mathieu.

Différents physiciens ont rencontré dans des recherches récentes l'équation de Mathieu:

$$\frac{d^2 u}{dx^2} + (c + a \cos x + b \sin x) u = 0 .$$
(1)

Je voudrais montrer ici combien sa solution est simple par les déterminants infinis, en lui appliquant la méthode de Hill et de von Koch. Il n'est même pas nécessaire de connaître la théorie de ces déterminants et nous indiquerons à la fin la solution par des développements en séries très rapidement convergentes.

L'équation (1) s'écrit sous deux formes simples en posant $z=e^{ix}$:

$$\frac{d^2 u}{dy^2} + (c + 2\lambda \cos y)u = 0 \tag{2}$$

$$z^{2} \frac{d^{2} u}{dz^{2}} + z \frac{du}{dz} - (c + \lambda z + \lambda z^{-1}) u = 0 .$$
 (3)

Cette équation est invariante par la substitution $z'=z^{-1}$, de sorte qu'à la solution u(z) correspond la solution $u\left(\frac{1}{z}\right)$.

Le théorème de Fuchs ne s'applique pas à (3) et la solution est de la forme

$$u\left(z\right) \,=\, z^{\wp}\, \sum_{n}\, \mathrm{D}_{n}\, z^{n} \;, \qquad -\, \infty \,<\, n\,<\, +\, \infty \eqno(4)$$

la série convergeant pour toute valeur $z \neq 0$.

La substitution de (4) dans (3) donne le système d'équations

$$b_n D_{n-1} + D_n + a_n D_{n+1} = 0 \quad -\infty < n < +\infty$$
 (5)

et les coefficients a_n et b_n sont de l'ordre de $\left|\,n\,\right|^{-2}$. Le déterminant

$$\delta = \begin{vmatrix} \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \\ \vdots & b_{-1} & 1 & a_{-1} & \vdots \\ \vdots & b_{0} & 1 & a_{0} & \vdots \\ \vdots & \vdots & \vdots & \vdots \end{vmatrix} = 0, \text{ équation en } \rho, \quad (6)$$

est convergent et doit être nul. La solution de l'équation (4) est donnée par

où l'on a remplacé dans le déterminant de (6) une ligne par les puissances de z. Voilà la solution de von Koch. Pour le calcul des coefficients D_n il y aura avantage à poser:

et l'on aura l'équation suivante pour exprimer $\rho = \rho(\lambda, c)$

$$\delta \, = \, b_{\scriptscriptstyle 0} \, a_{\scriptscriptstyle -1} \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle -2} \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle 1} \, - \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle -1} \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle +1} \, + \, a_{\scriptscriptstyle 0} \, b_{\scriptscriptstyle 1} \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle -1} \, {\rm E}_{\scriptscriptstyle 2} \, = \, 0$$

et ensuite pour les inconnues:

$$\begin{split} \mathbf{D}_n &= (-1)^n \: b_1 \: ... \: b_n \: \mathbf{E}_{-1} \: \mathbf{E}_{n+1} \\ \\ \mathbf{D}_{-n} &= (-1)^n \: a_{-1} \: ... \: a_{-n} \: \mathbf{E}_1 \: \mathbf{E}_{-n-1} \: . \end{split}$$

Tout revient donc au calcul de déterminants de la forme:

$$\begin{split} \mathbf{E} &= \begin{vmatrix} 1 & e_1 & & \vdots \\ \mathbf{e_1} & 1 & e_2 & \vdots \\ & \mathbf{e_3} & 1 & e_3 \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \end{vmatrix} \quad \text{qui, avec } x_i = -e_i \mathbf{e}_{i+1} \,, \text{ s'écrit} \\ & \mathbf{E} = 1 + \sum x_i + \sum x_i x_i + \sum x_i x_i + \dots \end{split}$$

avec $1 \le i$, i+1 < j, j+1 < k, etc. La rapidité de la convergence est assurée puisque les x_i sont de l'ordre de i^{-4} .

Cette méthode s'étend aux équations considérées par M. J. Patry dans le cas où elles n'ont que deux points singuliers dans tout le plan complexe.