

Zeitschrift: Archives des sciences physiques et naturelles
Herausgeber: Société de Physique et d'Histoire Naturelle de Genève
Band: 16 (1934)

Artikel: Sur les intégrales de Fourier et la représentation de certaines fonctions harmoniques multiformes
Autor: Wavre, R.
DOI: <https://doi.org/10.5169/seals-741508>

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>

il ne diffère de cette valeur que par un facteur au plus égal à deux, à l'exception toutefois de la région centrale ultime et de la couche périphérique extrême de l'étoile.

Mettant ces régions à part, on a pour le corps de l'étoile, à un facteur près au plus égal à deux:

$$\eta_{\text{rad}} = \frac{F \cdot r_0 \cdot T}{10 c^2 \cdot T_c} . \quad (5)$$

Or, nous avons dit ci-avant que, si la matière stellaire est arrangée de telle sorte que $\rho \sim T^{\frac{15}{4}}$, η_{rad} est constante dans toute l'étoile, d'après (3).

Plaçons-nous dans ces conditions; et considérons alors l'expression (5); on voit que, pour une étoile arrangée comme on vient de le dire, le produit (F.T) serait constant : *le flux serait partout inversement proportionnel à la température absolue.*

Séance du 21 juin 1934.

R. Wavre. — *Sur les intégrales de Fourier et la représentation de certaines fonctions harmoniques multiformes.*

Soit $f(\theta)$ une fonction définie sur le cercle trigonométrique parcouru une infinité de fois. Proposons-nous de *trouver une fonction harmonique dans le domaine D: $0 < r < 1$, $-\infty < \theta < +\infty$ et prenant les valeurs $f(\theta)$ lorsque $r \rightarrow 1$.* Il s'agit donc de la résolution du problème de Dirichlet sur une surface de Riemann à une infinité de feuillets.

Pour cela envisageons l'intégrale de Fourier, sans nous préoccuper pour le moment des questions de convergence,

$$f(\theta) = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} d\tau \int_{-\infty}^{+\infty} f(\theta') \cos \tau (\theta' - \theta) d\theta' ,$$

puis remarquons que l'expression suivante est harmonique dans le domaine D, τ étant un nombre réel positif

$$r^\tau \cos \tau (\theta - \theta') ,$$

Formons, en conséquence, l'intégrale suivante

$$f(r, \theta) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\theta') d\theta' \int_0^{+\infty} r^\tau \cos \tau(\theta' - \theta) d\tau \quad (1)$$

En posant $u = -Lr$, l'intégrale en τ se calcule facilement et donne

$$f(r, \theta) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\theta') \frac{u}{u^2 + (\theta' - \theta)^2} d\theta' . \quad (2)$$

Supposons pour simplifier la fonction $f(\theta')$ continue et telle que, à l'infini,

$$|f(\theta')| < M |\theta'|^{1-\varepsilon}$$

M et ε étant deux constantes positives. L'on vérifie que l'intégrale (2) a un sens, qu'elle représente une fonction harmonique dans D qui tend vers $f(\theta)$ lorsque r tend vers l'unité. Elle répond donc à la question. Si $f(\theta)$ avait des discontinuités de première espèce sans point d'accumulation à distance finie, l'on aurait

$$\lim_{r \rightarrow 1} f(r, \theta) = \frac{1}{2} [f(\theta + 0) + f(\theta - 0)] .$$

Envisageons ensuite le plan des coordonnées cartésiennes u et θ . Le domaine D s'y projette sur le domaine $u > 0$. Une fonction harmonique en r et θ est encore harmonique en u et θ .

S'il y avait deux solutions du problème envisagé et prenant les mêmes valeurs pour $r = 1$, leur différence $\psi(u, \theta)$ s'annulerait sur l'axe $u = 0$. La fonction ψ serait prolongeable par le principe de la symétrie de Schwarz en posant

$$\psi(-u, \theta) = -\psi(u, \theta)$$

alors $\psi(u, \theta)$ serait harmonique dans tout le plan. Si cette fonction est bornée dans tout le plan, elle est identiquement nulle. Par conséquent *il ne saurait exister deux solutions du problème envisagé dont la différence fut bornée dans D .*

En introduisant des coefficients de Fourier généralisés:

$$A(\tau) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\theta') \cos \tau \theta' d\theta', \quad B(\tau) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} f(\theta') \sin \tau \theta' d\theta'$$

la fonction $f(r, \theta)$ s'écrit, à partir de l'expression (1), de la solution

$$f(r, \theta) = \int_0^{+\infty} [A(\tau) \cos \tau \theta + B(\tau) \sin \tau \theta] r^\tau d\tau \quad (3)$$

expression qui ressemble à la solution ordinaire du problème de Dirichlet

$$f(r, \theta) = \sum_{n=1}^{+\infty} (A_n \cos n\theta + B_n \sin n\theta) r^n \quad (4)$$

et qui la généralise. L'on peut montrer que (4) n'est qu'un cas particulier de (3) en faisant voir que *l'intégrale (2) se réduit à celle de Poisson* si la fonction $f(\theta)$ est périodique et de période 2π . L'on aurait, en effet,

$$f(r, \theta) = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(\theta') \sum_{k=-\infty}^{+\infty} \frac{r^k}{u^2 + (\theta' - \theta + 2k\pi)^2} d\theta'.$$

La série en k se calcule par la théorie des résidus et l'on trouve

$$f(r, \theta) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} f(\theta') \frac{1 - r^2}{1 - 2r \cos(\theta' - \theta) + r^2} d\theta'.$$

Ultérieurement, nous envisagerons cette question dans le plan complexe, certaines transformations en deviendront plus simples.

Marcel Mottier. — *Sur l'oxydation de l'huile de foie de morue et sur une méthode rapide pour déterminer l'action antioxygène de divers composés.*

L'huile de foie de morue s'altère à la longue sous l'influence de l'oxygène de l'air. Cette altération qui résulte d'une oxy-