

Kössler, Miloš: Scholarly works

Miloš Kössler

Sur les singularités des séries entières

Atti Accad. Naz. Lincei Cl. Sci. Fis. Mat. Natur. Rend. 32 (1923), No. 5, pp. 26–29

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/501231>

Terms of use:

© Accademia Nazionale dei Lincei, Rome, 1923

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>

Così z^* , f^* , w^* sono puri numeri e c rappresenta la velocità di una corrente di portata q e di profondità h .

Applicando un noto procedimento, si perviene (1) alla seguente equazione nella incognita funzione $w^*(t; f^*)$:

$$(20) \quad 2 \frac{dc}{dt} + c \left(\frac{\partial}{\partial t} + \frac{c}{h} \frac{\partial}{\partial f^*} \right) W^{*2} - ig \left\{ \frac{1}{w^*(t; f^* + i)} - \frac{1}{w^*(t; f^* - i)} \right\} = \\ = \frac{4vc}{h} W^* \cdot \frac{\partial^2 W^*}{\partial f^{*2}} + \frac{4vc}{h^2} \left(\frac{\partial W^*}{\partial f^*} \right)^2.$$

avendo posto, per brevità,

$$W^* = \sqrt{w^*(t; f^* + i) \cdot w^*(t; f^* - i)}.$$

Il problema dipende da una funzione reale c del tempo t e da una funzione $w^*(t; f^*)$ reale per f^* reale e qualunque t , regolare nella striscia $-\infty \leq \varphi \leq +\infty$, $-1 \leq \psi^* \leq 1$, e soddisfacenti all'equazione (20) mista, cioè differenziale e alle differenze finite. Una volta determinati c e w^* , mediante la (18), tenuto conto delle (17), si può ricavare con una quadratura la funzione $f(t; z)$, dalla quale si possono poi dedurre tutti gli elementi che caratterizzano il movimento del liquido.

Se la viscosità può ritenersi trascurabile, allora, ponendo $\nu = 0$, il secondo membro della (20) risulta nullo e la (20) coincide coll'equazione che ho stabilito nella Nota ultima citata.

Matematica. — *Sur les singularités des séries entières.* Nota di MILOŠ KÖSSLER, presentata dal Corrispondente G. FUBINI.

Pour étudier les singularités de la série entière

$$(1) \quad f(z) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n z^n, \quad \overline{\lim} \sqrt[n]{|a_n|} = 1,$$

situées sur la circonférence du cercle de convergence, nous allons employer, au lieu des transformations habituelles $z = \frac{x}{1+x}$ ou $z = x + \alpha$, la transformation quadratique $z = x + \varepsilon x^2$, choisissant convenablement ε . Des suites particulières de coefficients, celles pour lesquelles $\lim_{q \rightarrow \infty} \sqrt[q]{a_{n_q}} = 1$, y prennent un rôle remarquable. Dans la Communication présente, je montre la puissance de la méthode en généralisant essentiellement les théorèmes de

(1) Cisotti, *Sul moto variabile nei canali a fondo orizzontale* [questi Rendiconti, vol. XXVIII (1° semestre 1919), pag. 197].

MM. Vivanti, Dienes et Fatou-Polya ⁽¹⁾ (Théorèmes II, III et IV). La généralisation consiste en ce que nos suppositions ne se rapportent qu'à certains groupes de coefficients et, de plus, que nous remplaçons les facteurs habituels $\varepsilon_n = \pm 1$ du théorème de M. Fatou par les facteurs plus généraux $\varepsilon_n = e^{i\varphi_n}$. La démonstration de ce théorème devient si élémentaire qu'une généralisation ultérieure ne semble guère possible.

1. Une considération toute élémentaire montre la relation suivante: Si le point $x_0 = e^{i\psi}$ est singulier pour la fonction (1), le point

$$x_0 = \frac{\sqrt{1 + 4\eta} - 1}{2\eta} \cdot e^{i\psi}$$

est singulier pour la fonction

$$F(x) = f(z), \quad z = x + \eta e^{-i\psi} x^2,$$

où l'on suppose

$$0 < \eta \leq 3/4.$$

Le rayon de convergence de la série entière

$$(2) \quad F(x) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n x^n, \quad A_n = \sum_{k=0}^{\lfloor \frac{n}{2} \rfloor} \binom{n-k}{k} a_{n-k} \eta^k e^{-ik\psi}$$

est égal à $|x_0|$. D'ailleurs, si l'on pose

$$x = |x^2 \eta e^{-i\psi} + x|,$$

on a $x < 1$ pour $|x| < |x_0|$. Si $|x| = |x_0|$, $x \leq 1$, où le signe inférieur a lieu seulement pour $x = x_0$. Pour $|x| > |x_0|$, la différence des deux membres étant petite, on n'aura donc $x > 1$ qu'à un petit domaine du point $x = x_0$. On en conclut: Si le point x_0 est régulier pour la fonction (1), le rayon de convergence de la série (2) est $> |x_0|$. On peut donc énoncer le théorème fondamental:

1. Condition nécessaire et suffisante pour que $x_0 = e^{i\psi}$ soit un point singulier de la fonction (1) est

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|A_n|} = \frac{2\eta}{\sqrt{1 + 4\eta} - 1}.$$

Si le point x_0 est régulier, le premier membre est mineur du second.

⁽¹⁾ Vivanti, Riv. di Matem., vol. 3, 1893, pp. 111-114; Dienes, Journ. de Math. (6) vol. 5, 1909, pp. 327-413; Fatou, Acta Math., vol. 30, 1906, p. 400; Polya-Hurwitz, Acta Math., vol. 40, 1916, pp. 179-183.

2. Posons maintenant en particulier $\eta = \frac{3}{4}$. Pour un point singulier, on a dans ce cas $\lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt[n]{|A_n|} = \frac{3}{2}$. En posant $k = \rho n$ et employant la formule de Stirling, on calcule

$$\left(\frac{3}{4}\right)^k \binom{n-k}{k} = \left(\frac{3}{4\rho}\right)^{\rho n} \left[\frac{(1-\rho)^{1-\rho}}{(1-2\rho)^{1-2\rho}}\right]^n \left(\frac{1-\rho}{2\pi n\rho(1-2\rho)}\right)^{\frac{1}{2}} e^{O\left(\frac{1}{\rho n}\right)},$$

en supposant k très grand. On a donc

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \left[\left(\frac{3}{4}\right)^k \binom{n-k}{k}\right]^{\frac{1}{n}} = \left(\frac{3}{4\rho}\right)^{\rho} \frac{(1-\rho)^{1-\rho}}{(1-2\rho)^{1-2\rho}}.$$

La dernière expression atteint sa valeur maximum $\frac{3}{2}$ pour $\rho = \frac{1}{4}$. Nous allons examiner les valeurs prochaines à la valeur maximum, c'est-à-dire nous posons

$$(2^a) \quad k = \nu \pm l, \quad \nu = \left\lceil \frac{n}{4} \right\rceil; \quad l \leq \gamma \cdot \nu^{\frac{2}{3}-\vartheta},$$

où γ et ϑ sont des constantes finies, $\vartheta > 0$.

Un calcul facile conduit à écrire

$$(3) \quad \left(\frac{3}{4}\right)^k \binom{n-k}{k} = \left(\frac{3}{2}\right)^{4\nu} e^{-\frac{4l^2}{\nu}} \left(\frac{3}{4\pi\gamma}\right)^{\frac{1}{2}} e^{O(\nu^{-\vartheta})};$$

on a donc, sous les conditions (2^a),

$$(4) \quad \lim_{n \rightarrow \infty} \left[\left(\frac{3}{4}\right)^k \binom{n-k}{k}\right]^{\frac{1}{n}} = \frac{3}{2}.$$

Nous dirons que les coefficients a_{n-k} , contenus dans l'expression A_n , forment le $n^{\text{ième}}$ groupe de coefficients; ceux d'entre eux pour lesquels k satisfait à la condition (2^a) seront appelés coefficients *distingués*. Cela étant, nous choisissons, dans l'ensemble des a_n , une suite

$$(5) \quad a_{n_1}, a_{n_2}, \dots, a_{n_q} = |a_{n_q}| e^{i\varphi_{n_q}}, \dots$$

satisfaisante à la condition $\lim_{q \rightarrow \infty} \sqrt[q]{|u_{n_q}|} = 1$, ce qu'on peut faire toujours d'une infinité de manières. Nous démontrerons le théorème

II. Si l'on peut associer à chaque coefficient a_{n_q} , appartenant à la suite (5), un A_{N_q} , pris entre les coefficients de la série (2), de façon que

1°) a_{n_q} soit un coefficient distingué du groupe correspondant,

2°) tous les coefficients $a_N = |a_N| e^{i\varphi_N}$ remplissent la condition

$$\cos(\varphi_{n_q} - \varphi_N) \geq 0,$$

la fonction $f(z)$ a une singularité au point $z = 1$.

Sous les conditions de l'énoncé, on a

$$\text{partie réelle de } \frac{a_N}{a_{n_q}} \geq 0$$

et donc

$$|A_{N_q}| \geq |a_{n_q}| \left(\frac{3}{4}\right)^{N_q - n_q} \binom{n_q}{N_q - n_q}.$$

Si l'on tient présent que $N_q > n_q > \frac{N_q}{2}$ et que a_{n_q} est distingué, on voit, d'après (4) et (5), que

$$\lim_{q \rightarrow \infty} |A_{N_q}|^{\frac{1}{N_q}} \geq \frac{3}{2}.$$

Puisque, d'après la seconde partie du théorème I, on ne peut avoir le signe $>$, le théorème en vue est démontré. Il généralise le théorème de M. Vivanti. Si l'on veut examiner le point $z = e^{i\psi}$, on n'a évidemment qu'à écrire dans l'énoncé

$$(6) \quad \cos \left[\varphi_N - \varphi_{n_q} + (n_q - N) \psi \right] \geq 0.$$

D'autres théorèmes seront donnés dans une autre Note.

Matematica. — *Nuove rappresentazioni intrinseche della curvatura gaussiana di una superficie.* Nota di UMBERTO CRUDELI, presentata dal Socio G. CASTELNUOVO.

Giova osservare subito come una rappresentazione di carattere intrinseco (1) e di significato notevole (non però quanto quello della rappresentazione cui mira la presente Nota) della curvatura gaussiana di una superficie potrebbe ottenersi facilmente, sfruttando con opportuno intento la nota formula $K = -\frac{1}{\sqrt{G}} \frac{\partial^2 \sqrt{G}}{\partial x^2}$, alla quale si perviene (2), con manifesto signi-

(1) Per una visione di alcune rappresentazioni intrinseche della curvatura gaussiana di una superficie vedasi Severi: *Sulla curvatura delle superficie e varietà* (Rend. del Circolo matematico di Palermo, 1917, tomo XLII, pag. 227). Vedasi anche *Encyklopädie der Mathematischen Wissenschaften mit Einschluss ihrer Anwendungen*, Bd. III, Heft 1, pag. 98.

(2) Vedasi, ad esempio, Bianchi: *Lezioni di geometria differenziale*.