

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

Karel Dusl

O současném stavu teorie a některých nových problémech z teorie funkcí Mathieuových

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 64 (1935), No. 5, 143--145

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/121250>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1935

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

par une méthode régulière, qui fait appel aux fonctions abéliennes hyperelliptiques; etc. . . .

L'étude des systèmes conservatifs, c'est à dire ici de l'équation aux dérivées partielles $pq = \lambda (U + h)$ où $p = \frac{dz}{dx}$, $q = \frac{dz}{dy}$.

λ et U étant des fonctions de x, y à trouver pour qu'une réduction fixée d'avance se présente, conduit à des conclusions analogues — j'indique à titre d'exemple, quelques uns des résultats obtenus. Il y a lieu de distinguer suivant que l'élément linéaire $4\lambda dx dy$ convient au plan, à la sphère, à une surface de révolution quelconque, est un ds^2 de Liouville, etc. . . (Cf. Comptes rendus Ac. Sciences, Paris, 185, 1927, p. 1568).

Enfin j'ai abordé la détermination des problèmes non conservatifs du plan qui possèdent des intégrales quadratiques ou d'ordre supérieur par rapport aux vitesses; problèmes où les mêmes méthodes s'appliquent encore.

O současném stavu teorie a některých nových problémech z teorie funkcí Mathieuových.

Karel Dušl, Praha.

Diferenciální rovnice Mathieuova

$$\frac{d^2y}{dx^2} + (a + 16q \cos 2x) y = 0 \quad (1)$$

má partikulární integrály periodické a neperiodické tvaru $e^{\pm \mu x} \Phi(x)$, kde $\Phi(x)$ je reálná funkce periodická. Mezi funkce periodické patří autofunkce Whittaker-Mathieuovy $se_n(x)$, $ce_n(x)$ o periodě π resp. 2π .

Vedle těchto funkcí periodických uvažoval E. C. G. Poole roku 1921 řešení $se_{n+\frac{1}{2}}(x)$, $ce_{n+\frac{1}{2}}(x)$ o periodě 4π . Podobně lze konstruovati řešení o periodě vícenásobné 6π atd.

Mezi funkce neperiodické náleží především funkce Lindsay-Inceovy, t. j. Mathieuovy funkce druhého druhu $in_k(x)$, $jn_k(x)$. Důležitá jest otázka stability těchto neperiodických řešení. Současné práce Struttovy, P. Humbertovy, Goldsteinovy týkají se především právě oborů stability těchto funkcí a to nejen pro $q = 0$, nýbrž i reálná q vůbec. Obdržíme tak zajímavé křivky, které udávají rozhraní mezi obory stability i nestability.

V letech 1922/23 zavedl L. Ince a P. Humbert t. zv. funkce Mathieuovy vyšších řádů, jakožto periodické partikulární integrály diferenciální rovnice:

$$\frac{d^2z}{dx^2} + [a + \nu^2 - \frac{\nu(\nu-1)}{\sin^2 x} + k^2 \cos^2 x] z = 0. \quad (2)$$

Pro $\nu = 0$ neb 1 redukuje se tyto funkce na funkce Mathieuovy, pro $k = 0$, $a = n(n + 2\nu)$ na polynomy Gegenbauerovy $C_n^\nu(\cos x)$ event. funkce jim přidružené $H_n^\nu(\cos x)$.

Podobně jako funkce Mathieuovy se vztahují k eliptickému váleci, vztahují se tyto vyšší funkce Mathieuovy k eliptickému resp. hyperbolickému hyperváleci v prostoru čtyřrozměrném a druzí se takto k funkcím hypersférickým.

Vedle těchto funkcí zavedl P. Humbert r. 1922 funkce Mathieuovy o dvou a více proměnných.

Připomenu-li ještě práce Jeffreysovy (1923/24), Goldsteinovy (1927) o asymptotickém průběhu hraničních křivek mezi stabilními a nestabilními obory řešení, dotkl jsem se nejdůležitějších otázek této teorie.

Chci poukázati k některým problémům novým; na některé upozornil také M. J. O. Strutt r. 1932.

1. Necht' proměnná x probíhá v komplexní rovině x spojitou křivku. Potom periodická funkce $a + 16q \cos 2x = \varphi(x)$ bude probíhati v rovině φ rovněž spojitou křivku. Mají se určití ony hodnoty a , které při daném q poskytují řešení stabilní. — Tak pro $x = zi$ dospějeme k rovnici:

$$\frac{d^2y}{dz^2} + (16q \cos h 2z - a) y = 0, \quad (3)$$

jejíž řešení dáno jest řadou funkcí Besselových:

$$y = \sum_{m=-\infty}^{\infty} C_m I_m(ke^{-z}) I_{m+\mu}(ke^z), \quad k = \sqrt{32q}$$

kde μ lze spočítati metodou Hillovou. — Stejně vede rovnice (2) k rovnici

$$\frac{d^2y}{dz^2} - 2\nu \cotg hz \frac{dy}{dz} - (16q \cos h 2z - a) y = 0, \quad (4)$$

jejíž řešení jest dáno řadou funkcí Besselových vyšších řádů, jak je zavedl P. Humbert (Atti della Pont. Academia delle Scienze Nuovi Lincei 1930):

$$e^{\frac{x}{3}\left(u+v-\frac{1}{uv}\right)} = \sum_{m=-\infty}^{\infty} \sum_{n=-\infty}^{\infty} u^m v^n I_{m,n}(x). \quad (5)$$

Další krok k řešení problému jest studium partikulárných integrálů rovnic (1) a (2), zavedeme-li $x = e^{i\varphi}$ na kruhu jednotkovém, čehož týkají se moje práce.

2. Jiná poznámka týká se ortogonalitly funkcí Mathieuových.

Obyčejně se periodické funkce Mathieuovy definují jako ony trigonometrické řady, které pro $q = 0$ redukuje se na funkce

$\cos nx$ a $\sin nx$. Jak Goldstein r. 1927 ukázal, tu při této definici existují určité hodnoty q , při nichž všechny koeficienty příslušných Fourierových řad se stávají nekonečně velkými, vyjma koeficienty při $\cos nx$ a $\sin nx$. Stanovíme-li ale podmínku, aby

$$\int_0^{2\pi} c e_0^2(x) dx = 2\pi$$

$$\int_0^{2\pi} c e_n^2(x) dx = \int_0^{2\pi} s e_n^2(x) dx = \pi; \quad n \neq 0, \quad (6)$$

pak se opět pro $q = 0$ redukuje funkce Mathieuovy na $\cos nx$ a $\sin nx$, ale pro dotyčné hodnoty q se koeficienty u $\sin nx$ a $\cos nx$ stávají rovné nule, kdežto ostatní koeficienty zůstávají konečnými.

Přirozeně se tu vyskytuje problém konvergence takto vzniklých rozvoju v řady funkcí Mathieuových.

Zajímavým problémem (R. S. Varma 1931) jsou vztahy mezi rozličnými Mathieuovými funkcemi a asymptotické rozvoje zejména funkcí Mathieuových druhého druhu.

Účelem této přednášky bylo upozorniti na teorii funkcí Mathieuových a na nové problémy tu se vyskytující.

Diferenciálne systémy s konstantnými koeficientmi.

J. Hronec, Brno.

Vezmeme lin. dif. systém

$$\frac{dy_i}{dx} = \sum_{\lambda=1}^n a_{i\lambda} y_\lambda, \quad (i = 1, 2, \dots, n),$$

kde $a_{i\lambda}$ sú konstanty. Keď použijeme substitúcie $(y_{ik}) = (a_{ik})(\eta_{ik})$, $(\zeta_{ik}) = (\gamma_{ik})(\eta_{ik})$, $(z_{ik}) = (\gamma_{ik})(y_{ik})$, kde je $\|\gamma_{ik}\| \neq 0$, vtedy sú $(z_{ik}) = (b_{ik})(\zeta_{ik})$, $(b_{ik}) = (\gamma_{ik})(a_{ik})(\gamma_{ik})^{-1}$. Určíme-li γ_{ik} ($i, k = 1, 2, \dots, n$) z lin. systémov

$$\sum_{\lambda=1}^n \gamma_{i\lambda} (a_{\lambda k} - \delta_{\lambda k} r_i) = 0, \quad (2)$$

kde r_i sú korene charak. rovnice n -ho stupňa, vtedy je $(z_{ik}) = (\delta_{ik} r_i)(\zeta_{ik})$, kde je $\delta_{ik} = 1$ pri $i = k$ a zase je $\delta_{ik} = 0$ pri $i \neq k$. Použijeme-li lin. substitúciu

$$z_i = \sum_{v=1}^n \gamma_{iv} y_v, \quad (i = 1, 2, \dots, n), \quad (3)$$

kde γ_{iv} určíme z(2), dostaneme tento kanonický tvar dif. systému