

Josef Štěpánek

Příspěvek k teorii integrace diff. rovnic lin. obyčejných omezenými integrály

Časopis pro pěstování matematiky a fysiky, Vol. 45 (1916), No. 2-3, 204--208

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/108956>

Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1916

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>

kde zase bude

$${}^0a_n = x_1, \quad {}^0b_n = y_1, \quad {}^0a'_n = x_2, \quad {}^0b'_n = y_2.$$

Ze vzorců těchto vidíme, že ku reálným dvojinám A_1, B_1 přísluší vždy imaginární dvojiny ${}^0A_n, {}^0B_n; {}^0A'_n, {}^0B'_n$, jak též z dřívějších našich úvah konstruktivních bylo patrné.

Príspevek k theorii integrace diff. rovnic lin. obyčejných omezenými integrály.

Napsal Dr. Josef Štěpánek v Táboře.

I. Petzwal*), pojednává o rovnicích, které lze převést na rovnici Laplaceovu a tím je řešiti omezenými integrály, uvádí též rovnici:

$$x^2 \frac{d^2y}{dx^2} + (a_1 + b_1x^m)x \frac{dy}{dx} + (a_0 + b_0x^m + c_0x^{2m})y = 0, \quad (1)$$

která po substitucích

$$x^m = t, \quad y = t^kz$$

přejde v Laplaceovu za podmínky:

$$k(k-1)m^2 + k\{m(m-1) + ma_1\} + a_0 = 0,$$

kterou jest k stanoveno.

Rovněž tak rovnice:

$$x^3 \frac{d^3y}{dx^3} + x^2 \frac{d^2y}{dx^2} (a_2 + b_2x^m) + x \frac{dy}{dx} (a_1 + b_1x^m + c_1x^{2m}) + (a_0 + b_0x^m + c_0x^{2m} + d_0x^{3m})y = 0 \quad (2)$$

přejde substitucí $x^m = t$ v Laplaceovu, platí-li:

$$(m-1)(m-2) + (m-1)a_2 + a_1 = 0, \quad a_0 = b_0 = 0.$$

Petzwal tedy dospívá k Laplaceově rovnici za jistých podmínek jednak pro exponent k , jednak pro koeficienty rovnice. Uvažoval jenom tyto speciální rovnice. Lze však ukázati, že i obecná rovnice:

$$x^n \frac{d^n y}{dx^n} + P_1(x^m) \frac{d^{n-1}y}{dx^{n-1}} \cdot x^{n-1} + P_2(x^m) \frac{d^{n-2}y}{dx^{n-2}} \cdot x^{n-2} + \dots + P_k(x^m) \frac{d^{n-k}y}{dx^{n-k}} \cdot x^{n-k} + \dots + P_{n-1}(x^m) \cdot \frac{dy}{dx} \cdot x + P_n(x^m)y = 0, \quad (3)$$

*) Petzwal: Integration der Differentialgleichungen I. Wien 1853.

kde $P_i(x^m)$ jest polynom i -tého stupně v x^m , se dá převést na rovnici řešitelnou omezenými integrály, jenže tu nepřijdeme ku rovnici Laplaceově, nýbrž k rovnici diferenciální, jež má za koeficienty polynomy stejného stupně, a která se dá, jak ukázal Poincaré*), řešit omezenými integrály.

Transformujme za tím účelem rovnici (3) substitucí:

$$x^m = t. \quad (4)$$

Snadno najdeme:

$$\begin{aligned} \frac{d^k y}{dx^k} &= a_0^{(k)} \frac{d^k y}{dt^k} x^{km-k} + a_1^{(k)} \frac{d^{k-1} y}{dt^{k-1}} x^{(k-1)m-k} + \dots \\ &+ a_r^{(k)} \frac{d^{k-r} y}{dt^{k-r}} x^{(k-r)m-k} + \dots + a_{k-2}^{(k)} \frac{d^2 y}{dt^2} \cdot x^{2m-k} \\ &+ a_{k-1}^{(k)} \frac{dy}{dt} \cdot x^{m-k}, \end{aligned}$$

kde koeficienty $a_r^{(k)}$ jsou pouze numerické koeficienty.

Z této rovnice dosadíme do (3) za všechny derivace. I bude:

$$\begin{aligned} &a_0^{(n)} \frac{d^n y}{dt^n} t^n + a_1^{(n)} \frac{d^{n-1} y}{dt^{n-1}} t^{n-1} + \dots + a_r^{(n)} \frac{d^{n-r} y}{dt^{n-r}} t^{n-r} + \dots \\ &+ a_{n-2}^{(n)} \frac{d^2 y}{dt^2} t^2 + a_{n-1}^{(n)} \frac{dy}{dt} t \\ &+ P_1(t) \left[a_0^{(n-1)} \frac{d^{n-1} y}{dt^{n-1}} t^{n-1} + a_1^{(n-1)} \frac{d^{n-2} y}{dt^{n-2}} t^{n-2} + \dots \right. \\ &+ a_r^{(n-1)} \frac{d^{n-r-1} y}{dt^{n-r-1}} t^{n-r-1} + \dots + a_{n-3}^{(n-1)} \frac{d^2 y}{dt^2} t^2 \\ &+ \left. a_{n-2}^{(n-1)} \frac{dy}{dt} t \right] \\ &+ P_2(t) \left[a_0^{(n-2)} \frac{d^{n-2} y}{dt^{n-2}} t^{n-2} + a_1^{(n-2)} \frac{d^{n-3} y}{dt^{n-3}} t^{n-3} \right. \\ &+ \dots + a_r^{(n-2)} \frac{d^{n-r-2} y}{dt^{n-r-2}} t^{n-r-2} + \dots + a_{n-4}^{(n-2)} \frac{d^2 y}{dt^2} t^2 \\ &+ \left. a_{n-3}^{(n-2)} \frac{dy}{dt} t \right] \\ &+ \dots \dots \dots \\ &+ P_{n-2}(t) \cdot \left[a_0^{(2)} \frac{d^2 y}{dt^2} t^2 + a_1^{(2)} \frac{dy}{dt} t \right] \\ &+ P_{n-1}(t) \cdot a_0^{(1)} \frac{dy}{dt} t \\ &+ P_n(t) y = 0. \end{aligned}$$

*) American Journal VII. 213.

Uspořádám-li, bude:

$$\begin{aligned} & a_0^{(1)} t^n \frac{d^n y}{dt^n} + t^{n-1} \frac{d^{n-1} y}{dt^{n-1}} \left[a_1^{(n)} + a_0^{(n-1)} \cdot P_1(t) \right] \\ & \quad + t^{n-2} \frac{d^{n-2} y}{dt^{n-2}} \left[a_2^{(n)} + a_1^{(n-1)} P_1(t) + a_0^{(n-2)} P_2(t) \right] \\ & \quad + \dots + \\ & + t^2 \frac{d^2 y}{dt^2} \left[a_{n-2}^{(n)} + a_{n-3}^{(n-1)} P_1(t) + a_{n-4}^{(n-2)} P_2(t) + \dots + a_0^{(2)} P_{n-2}(t) \right] \\ & + t \cdot \frac{dy}{dt} \left[a_{n-1}^{(n)} + a_{n-2}^{(n-1)} P_1(t) + a_{n-3}^{(n-2)} \cdot P_2(t) + \dots + a_0^{(1)} \cdot P_{n-1}(t) \right] \\ & + P_n(t) y = 0. \end{aligned}$$

Tuto rovnici lze psát ve tvaru:

$$\begin{aligned} \bar{P}_0(t) \frac{d^n y}{dt^n} + \bar{P}_1(t) \cdot \frac{d^{n-1} y}{dt^{n-1}} + \bar{P}_2(t) \frac{d^{n-2} y}{dt^{n-2}} + \dots + \bar{P}_{n-2}(t) \frac{d^2 y}{dt^2} \\ + \bar{P}_{n-1}(t) \frac{dy}{dt} + \bar{P}_n(t) y = 0, \end{aligned} \quad (5)$$

kde $\bar{P}_i(t)$ jsou polynomy vesměs téhož stupně n .

Dělíme-li ještě faktorem $a_0^{(n)}$, dospějeme k rovnici, o které Poincaré ukázal, že ji lze integrovatí omezenými integrály tvaru

$$y = \int_L e^{ut} U du, \quad (6)$$

užije-li se analogického postupu, kterým se integruje rovnice Laplaceova, a který se také někdy zve methodou Laplaceovou. Lze tedy i obecnou rovnici (3) integrovatí omezenými integrály.

II. Omezenými integrály lze také řešiti tuto rovnici:

$$\begin{aligned} x^{2n} \frac{d^2 y}{dy^2} + A_1 x^{2(n-1)} \frac{d^{n-1} y}{dx^{n-1}} + A_2 x^{2(n-2)} \frac{d^{n-2} y}{dx^{n-2}} + \dots \\ + A_r x^{2(n-r)} \frac{d^{n-r} y}{dx^{n-r}} + \dots + A_{n-2} x^4 \frac{d^2 y}{dx^2} + A_{n-1} \frac{x^2 dy}{dx} + A_n y = 0, \end{aligned}$$

kde A_i jsou numerické koeficienty.

Položme: $x = \frac{1}{t}$, což jest substituce nahoře užitá pro případ $m = -1$. I bude:

$$\begin{aligned} \frac{d^k y}{dx^k} = b_0^{(k)} t^{2k} \frac{d^k y}{dt^k} + b_1^{(k)} t^{2k-1} \frac{d^{k-1} y}{dt^{k-1}} + b_2^{(k)} \cdot t^{2k-2} \frac{d^{k-2} y}{dt^{k-2}} + \dots \\ + b_r t^{2-kr} \cdot \frac{d^{k-r} y}{dt^{k-r}} + \dots + b_{k-2}^{(k)} t^{k+2} \frac{d^2 y}{dt^2} + b_{k-1}^{(k)} \cdot t^{k+1} \frac{dy}{dt}. \end{aligned}$$

Krátím-li t^{n+1} , dostávám rovnici:

$$P'_0(t) \frac{d^2 y}{dt^2} + P'_1(t) \frac{d^{2-1} y}{dt^{2-1}} + \dots + P'_k(t) \frac{d^{2-k} y}{dt^{2-k}} + \dots \\ + P'_{n-1}(t) \frac{dy}{dt} + P'_n(t) y = 0,$$

kde $P'_i(t)$ jsou polynomy téhož stupně $n-1$ -ho. Tím tedy důkaz proveden.

Za příklad mějme rovnice 2-ho řádu:

$$x^4 \frac{d^2 y}{dx^2} + ax^2 \frac{dy}{dx} + by = 0;$$

hořejší substitucí přejde v tuto:

$$t \frac{d^2 y}{dt^2} + (2-at) \frac{dy}{dt} + byt = 0,$$

což jest rovnice Laplaceova.

Rovnice 3-ho řádu:

$$x^6 \frac{d^3 y}{dx^3} + a_1 x^4 \frac{d^2 y}{dx^2} + b_1 x^2 \frac{dy}{dx} + c_1 y = 0$$

přejde v tuto:

$$t^2 \frac{d^3 y}{dt^3} + \left[-a_1 t^2 + 6t \right] \frac{d^2 y}{dt^2} + [b_1 t^2 - 2a_1 t + 6] \frac{dy}{dt} - c_1 y t^2 = 0.$$

Tuto rovnici lze pak integrovati methodou Poincaréovou, svrchu zmíněnou.

Thermodynamika statického pole gravitačního na povrchu země.

Prof. Dr. Arnošt Dittrich v Třeboni.

Každá větev fysiky má svůj jasně vyhraněný poměr k thermice. Jen jedna činí dosud výjimku: zjevy gravitační. Ohledejme nejprve příčiny, proč objevy thermodynamiky, pojem vniterné energie a entropie, dosud pro nauku o tíži významu neměly, proč thermodynamika, jež ve všech větvích fysiky tak hluboko zaorala, jen právě nauku o tíži pominula.

Kombinace klasické nauky o tíži s thermodynamikou. Koule, jež má hmotu m , specifické teplo c , jest nad povrchem země o poloměru R . Takovou hmotu lze pokládati za thermo-