

Snížení řádu, případně vyřešení obyčejné diferenciální rovnice využitím její bodové symetrie

Použití kanonických proměnných

Obyčejnou diferenciální rovnici k -tého řádu

$$y_k = f(x, y, y_1, \dots, y_{k-1}), \quad \text{kde } y_k = \frac{d^k y}{dx^k}, \quad (1)$$

invariantní vůči jednoparametrické Lieově grupě bodových symetrií generované infinitezimálním operátorem

$$X = \xi(x, y) \frac{\partial}{\partial x} + \eta(x, y) \frac{\partial}{\partial y}, \quad (2)$$

lze převést na ODR o jeden řád nižší. K tomu ovšem obecně potřebujeme najít kanonické proměnné dané rovnicemi

$$Xr(x, y) = 0, \quad Xs(x, y) = 1, \quad (3)$$

ve kterých má operátor (2) jednoduchý tvar (jde o generátor translace v nové závislé proměnné $s(x, y)$)

$$X^{(r,s)} = \frac{\partial}{\partial s}.$$

Z infinitezimálního kritéria plyne, že ODR v těchto nových proměnných nebude explicitně záviset na s

$$\frac{d^k s}{dr^k} = G(r, \frac{ds}{dr}, \dots, \frac{d^{k-1} s}{dr^{k-1}})$$

a zavedením nové proměnné

$$z(r) = \frac{ds}{dr}$$

dostaneme rovnici o jeden řád nižší

$$\frac{d^{k-1} z}{dr^{k-1}} = G(r, z, \frac{dz}{dr}, \dots, \frac{d^{k-2} z}{dr^{k-2}}).$$

Pokud máme obyčejnou diferenciální rovnici prvního řádu

$$y_1 = f(x, y),$$

která bude mít v kanonických proměnných tvar

$$\frac{ds}{dr} = G(r),$$

můžeme přímo integrovat

$$s(x, y) = \int^{r(x,y)} G(r') dr',$$

čímž dostaneme implicitní rovnici pro $y = y(x)$.

Použití diferenciálních invariantů

Další možností je použití diferenciálních invariantů splňujících

$$Xu = 0, \quad X^{(1)}v_1 = 0, \quad v_2 = \frac{dv_1}{du} = \frac{D_x v_1}{D_x u}, \quad \dots, \quad v_k = \frac{dv_{k-1}}{du} = \frac{D_x v_{k-1}}{D_x u}. \quad (4)$$

Zapíšeme-li ODR (1) pomocí těchto invariantů, dostaneme obecně

$$G(u, v_1, \frac{dv_1}{du}, \dots, \frac{d^{k-1} v_1}{du^{k-1}}) = 0, \quad (5)$$

a tedy rovnici o jeden řád nižší. Známe-li řešení $v_1 = \Phi(u, c_1, \dots, c_{k-1})$ této rovnice, kde c_i jsou integrační konstanty, nalezneme řešení původní rovnice vyřešením ODR 1. řádu

$$v_1(x, y, y_1) = \Phi(u(x, y), c_1, \dots, c_{k-1}),$$

kteřá je opět invariantní vůči jednoparametrické LGT generované (2).

Pokud má ODR (1) r -parametrickou grupu bodových symetrií, která je řešitelná, tj. její infinitezimální generátory splňují komutační relace

$$[X_i, X_j] = \sum_{k=1}^{j-1} c_{ij}^k X_k, \quad 1 \leq i \leq j, \quad j = 2, \dots, r,$$

lze danou rovnici redukovat postupně, přičemž nejprve nalezneme diferenciální invarianty operátoru $X_1^{(k)}$, převedeme rovnici na tvar (5) a vyjádříme další operátor $X_2^{(k)}$ v těchto nových proměnných jako

$$X_2^{(k)} = \alpha(u) \frac{\partial}{\partial u} + \beta(u, v_1) \frac{\partial}{\partial v_1} + \dots + \beta^{(k-1)}(u, v_1, \dots, v_k) \frac{\partial}{\partial v_k}. \quad (6)$$

Rovnice (5) je též invariantní vůči grupě generované tímto infinitezimálním operátorem a můžeme celý postup opakovat, dokud nesnížíme původní rovnici o r řádů, nebo nedostaneme ODR 1. řádu, kterou vyřešíme např. přechodem ke kanonickým proměnným.

Zadání úloh

1. Vyřešte obyčejnou diferenciální rovnici 1. řádu

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x}{x-y}$$

invariantí vůči jednoparametrické Lieově grupě transformací generované infinitezimálním operátorem

$$X = x \frac{\partial}{\partial x} + y \frac{\partial}{\partial y}.$$

Jde o škálování obou proměnných stejným faktorem $\tilde{x} = \alpha x, \tilde{y} = \alpha y$.

2. Využijte bodové symetrie obyčejné diferenciální rovnice lineárního harmonického oscilátoru

$$\frac{d^2y}{dt^2} + \omega^2 y = 0$$

pro převedení na rovnici prvního řádu a případně její vyřešení. Uvažujte komutativní dvouparametrickou LGT generovanou infinitezimálními operátory (translace v čase t a škálování v y)

$$X_1 = \frac{\partial}{\partial t}, \quad X_2 = y \frac{\partial}{\partial y}.$$

3. Vyřešte lineární ODR 2. řádu

$$L(y) = \frac{d^2y}{dx^2} + p_1(x) \frac{dy}{dx} + p_2(x)y = g(x)$$

pomocí komutativní dvouparametrické LGT generované infinitezimálními operátory

$$X_1 = \phi_1(x) \frac{\partial}{\partial y}, \quad X_2 = \phi_2(x) \frac{\partial}{\partial y},$$

kde $\phi_1(x)$ a $\phi_2(x)$ jsou řešením homogenní rovnice $L(y) = 0$.

Řešení

1. K vyřešení použijeme kanonické proměnné operátoru

$$X = x \frac{\partial}{\partial x} + y \frac{\partial}{\partial y},$$

kteří jsou řešením rovnic (3). Novou nezávislou proměnnou $r(x, y)$ určíme jako konstantu při integraci rovnice charakteristiky, např.

$$\frac{dx}{x} = \frac{dy}{y} \Rightarrow \ln x + \ln r = \ln y \Rightarrow r(x, y) = \frac{y}{x},$$

kdežto závislá proměnná $s(x, y)$ je např. řešením rovnice

$$\frac{dy}{y} = \frac{ds}{1} \Rightarrow s = \ln y.$$

Integrační konstanta není v tomto případě důležitá, šlo by pouze o posunutí proměnné s . Pro převedení rovnice

$$\frac{dy}{dx} = \frac{x}{x-y} = \frac{1}{1-r} \tag{7}$$

do kanonických proměnných potřebujeme určit, jak se transformuje derivace dy/dx . Pomocí vztahů

$$x = \frac{e^s}{r}, \quad y = e^s$$

nejprve vyjádříme

$$\frac{dy}{dx} = \frac{D_r y}{D_r x} = \frac{\frac{ds}{dr} e^s}{\left(\frac{1}{r} \frac{ds}{dr} - \frac{1}{r^2}\right) e^s}$$

a dosazením do rovnice (7) a úpravami nakonec dostaneme rovnici

$$\frac{ds}{dr} = \frac{1}{r(1-r+r^2)},$$

kterou již můžeme integrovat (např. metodou parciální zlomků)

$$s = -\frac{1}{2} \ln(1-r+r^2) + \ln r + \frac{1}{\sqrt{3}} \arctan \frac{2r-1}{\sqrt{3}}.$$

Dosazením za $s = \ln y$ a $r = y/x$ však dostaneme rovnici, ze které $y = y(x)$ nelze vyjádřit. (Porovnejte s řešením, které pro zadanou rovnici vrátí *Mathematica*.)

2. Diferenciální rovnici lineárního harmonického oscilátoru

$$\frac{d^2 y}{dt^2} + \omega^2 y = 0 \quad (8)$$

můžeme snížit o jeden řád např. pomocí kanonických proměnných pro infinitezimální operátor

$$X_1 = \frac{\partial}{\partial t}.$$

Protože tento operátor generuje translace nezávislé proměnné, můžeme jako kanonické proměnné vzít

$$r = y, \quad s = t, \quad (9)$$

které triviálně splňují rovnice (3). Derivace se transformují pomocí vztahů

$$\frac{dy}{dt} = \frac{D_r y}{D_r t} = \frac{1}{\frac{ds}{dr}}, \quad \frac{d^2 y}{dt^2} = \frac{D_r \frac{dy}{dt}}{D_r t} = -\frac{\frac{d^2 s}{dr^2}}{\left(\frac{ds}{dr}\right)^3}$$

a dosazením do rovnice (8) a přechodem k proměnné $z = ds/dr$ nakonec dostaneme

$$\frac{dz}{dr} = \omega^2 r z^3. \quad (10)$$

Tato rovnice je sice invariantní vůči škálování $\tilde{r} = \alpha r$, $\tilde{z} = \frac{1}{\alpha} z$ generovanému operátorem

$$X_2^{(1)(r,z)} = r \frac{\partial}{\partial r} - z \frac{\partial}{\partial z}$$

a mohli bychom tuto symetrii využít k řešení, avšak rovnici (10) lze integrovat přímo

$$\frac{dz}{z^3} = \omega^2 r dr \Rightarrow -\frac{1}{z^2} = \omega^2 r^2 - c_1^2 \Rightarrow \frac{ds}{dr} = z = \frac{1}{\sqrt{c_1^2 - \omega^2 r^2}}.$$

Další integrací vyjádříme

$$s = \frac{1}{\omega} \arctan \frac{\omega r}{\sqrt{c_1^2 - \omega^2 r^2}} + c_2$$

a dosazením z (9) nakonec dostaneme klasické řešení

$$y = \frac{c_1}{\omega} \sin \omega(t - c_2).$$

3. Abychom vyřešili lineární ODR 2. řádu

$$L(y) = \frac{d^2 y}{dx^2} + p_1(x) \frac{dy}{dx} + p_2(x)y = g(x), \quad (11)$$

tak nejprve snížíme řád této rovnice pomocí diferenciálních invariantů infinitezimálního operátoru

$$X_1^{(2)} = \phi_1(x) \frac{\partial}{\partial y} + \phi_1'(x) \frac{\partial}{\partial y_1} + \phi_1''(x) \frac{\partial}{\partial y_2} \quad (12)$$

a pak obdrženou rovnici vyintegrujeme využitím

$$X_2 = \phi_2(x) \frac{\partial}{\partial y}. \quad (13)$$

Invarianty $u(x, y)$ a $v_1(x, y, y_1)$ splňující (4) pro operátor (12) můžeme vzít jako

$$u = x, \quad v_1 = \frac{y_1}{\phi_1'(x)} - \frac{y}{\phi_1(x)}, \quad (14)$$

kde druhý invariant je integrační konstantou rovnice (x hraje roli parametru, jde o invariant u)

$$\frac{dy}{\phi_1(x)} = \frac{dy_1}{\phi_1'(x)}.$$

Derivováním určíme další invariant

$$v_2 = \frac{dv_1}{du} = \frac{D_x v_1}{D_x u} = \frac{y_2}{\phi_1'(x)} - y_1 \left(\frac{\phi_1''(x)}{(\phi_1'(x))^2} - \frac{1}{\phi_1(x)} \right) + y \frac{\phi_1'(x)}{(\phi_1(x))^2} \quad (15)$$

a vyjádříme-li ze vztahů (14) a (15) derivace y_1 a y_2 , dostaneme dosazením do rovnice (11) ODR 1. řádu

$$\phi_1'(u) \frac{dv_1}{du} + \left(\phi_1''(u) + \frac{(\phi_1'(u))^2}{\phi_1(u)} + p_1(u) \phi_1'(u) \right) v_1 = g(u), \quad (16)$$

kteřá je invariantní vůči transformacím generovaným operátorem

$$X_2^{(1)(u, v_1)} = \alpha(u) \frac{\partial}{\partial u} + \beta(u, v_1) \frac{\partial}{\partial v_1},$$

kde $\alpha(u) = X_2 u = 0$ a

$$\beta(u, v_1) = X_2^{(1)} v_1 = \left(\phi_2(x) \frac{\partial}{\partial y} + \phi_2'(x) \frac{\partial}{\partial y_1} \right) \left(\frac{y_1}{\phi_1'(x)} - \frac{y}{\phi_1(x)} \right) = \frac{w_{\phi_1 \phi_2}}{\phi_1' \phi_1},$$

neboli

$$X_2^{(1)(u, v_1)} = \frac{w_{\phi_1 \phi_2}(u)}{\phi_1'(u) \phi_1(u)} \frac{\partial}{\partial v_1}, \quad (17)$$

kde $w_{\phi_1 \phi_2} = \phi_1 \phi_2' - \phi_1' \phi_2$. Rovnici (16) vyřešíme pomocí kanonických proměnných operátoru (17)

$$R = u, \quad S = \frac{\phi_1'(u) \phi_1(u)}{w_{\phi_1 \phi_2}(u)} v_1,$$

v nichž má rovnice (16) jednoduchý tvar

$$\frac{dS}{dR} = \frac{g(R) \phi_1(R)}{w_{\phi_1 \phi_2}(R)}.$$

Integrací obdržíme rovnici

$$S = \frac{y_1 \phi_1(x) - y \phi_1'(x)}{w_{\phi_1 \phi_2}(x)} = \int^x \frac{g(R) \phi_1(R)}{w_{\phi_1 \phi_2}(R)} dR + C_2, \quad (18)$$

kteřá je invariantní vůči X_1 a opět přechodem ke kanonickým proměnným

$$r = x, \quad s = \frac{y}{\phi_1(x)}$$

a integrací obdržené rovnice (ještě doplním) nakonec dostaneme

$$s = \frac{y}{\phi_1(x)} = c_1 + c_2 \frac{\phi_2(x)}{\phi_1(x)} + \frac{\phi_2(x)}{\phi_1(x)} \int^x \frac{g(r) \phi_1(r)}{w_{\phi_1 \phi_2}(r)} dr - \int^x \frac{g(r) \phi_2(r)}{w_{\phi_1 \phi_2}(r)} dr.$$