

Dujų dinamikos lygčių vidinis vidurkinimas

Aleksandras KRYLOVAS (VGTU)

Ir eskomas vienmačio dujų tekėjimo lygčių sistemos specialaus pavidalo sprendinio priklausantį nuo mažo parametruo asimptotinis artinys.

1. Užrašykime vienmačio tekėjimo lygčių sistemą Oilerio koordinatėmis:

$$\begin{aligned}\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} &= 0, \\ \frac{\partial u}{\partial t} + u \frac{\partial u}{\partial t} + \frac{1}{\rho} \cdot \frac{\partial P}{\partial x} &= 0, \\ \frac{\partial S}{\partial t} + u \frac{\partial S}{\partial x} &= 0.\end{aligned}\tag{1}$$

Čia ρ – dujų tankis, u – greitis, S – entropija, slėgio $P = P(\rho, S)$ žinoma funkcija (dujų būsenos lygtis) tenkina salygą

$$\frac{\partial P(\rho, S)}{\partial \rho} > 0,\tag{2}$$

kuri garantuoja, kad (1) sistema yra hiperbolinė. Tarkime, kad ε yra mažas teigiamas parametras, ir ieškosime (1) sistemos tokio pavidalo sprendinio:

$$\begin{aligned}\rho(t, x) &= \rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x) + \varepsilon \rho_1(t, x), \quad u(t, x) = u_0(\varepsilon t, \varepsilon x) + \varepsilon u_1(t, x), \\ S(t, x) &= S_0(\varepsilon t, \varepsilon x) + \varepsilon S_1(t, x).\end{aligned}\tag{3}$$

Įveskime „lėtuosius“ kintamuosius $\tau = \varepsilon t, \xi = \varepsilon x$ ir pastebékime, kad $\frac{\partial}{\partial t} = \varepsilon \frac{\partial}{\partial \tau}, \frac{\partial}{\partial x} = \varepsilon \frac{\partial}{\partial \xi}$. Pareikalaukime, kad funkcijos $\rho_0(\tau, \xi), u_0(\tau, \xi), S_0(\tau, \xi)$, tenkintų (1) sistemą (diferencijuojame pagal τ, ξ). Toks uždavinys srityje $\Omega_0 = \{(\tau, \xi) : 0 \leq \tau + |\xi| \leq c_0 = \text{const}\}$ gali būti sprendžiamas skaitiniai metodais, o funkcijoms ρ_1, u_1, S_1 rasti reikia jau nagrinėti sritį

$$\Omega_\varepsilon = \left\{ (t, x) : 0 \leq t + |x| \leq \frac{c_0}{\varepsilon} \right\}$$

ir jo asimptotinis integravimas nėra trivialus. Tarkime, kad funkcijos $\rho_0(\tau, \xi), u_0(\tau, \xi), S_0(\tau, \xi)$ yra žinomos ir pažymėkime

$$\begin{aligned}P_0 &= P(\rho_0, S_0), \quad \rho_1 = -\frac{P_{0S}}{P_{0\rho}} v_2 + \frac{\rho_0}{\sqrt{P_{0\rho}}} (v_1 - v_3), \\ u_1 &= v_1 + v_3, \quad S_1 = v_2.\end{aligned}\tag{4}$$

Indeksais S, ρ, τ, ξ, t, x visur žymimos funkcijų dalinės išvestinės.

2. Istatę (3),(4) reiškinius į (1) sistemą ir atmetę mažesnės, kaip $O(\varepsilon^2)$ eilės narius, gauname sistemą

$$\frac{\partial v_j}{\partial t} + \lambda_j \frac{\partial v_j}{\partial x} = \varepsilon \sum_{i=1}^3 \left(a_{ji} + \sum_{k=1}^3 b_{jik} \frac{\partial v_k}{\partial x} \right) v_i, \quad j = 1, 2, 3. \quad (5)$$

Čia $\lambda_1 = u_0 + \sqrt{P_{0\rho}}$, $\lambda_2 = u_0$, $\lambda_3 = u_0 - \sqrt{P_{0\rho}}$.

Surašykime nenulinius (5) sistemos koeficientus:

$$\begin{aligned} a_{11} &= \alpha_0 + \alpha_1, \quad a_{31} = \alpha_0 - \alpha_1, \quad a_{21} = a_{23} = -S_{0\xi}, \quad a_{12} = \beta_0 + \beta_1, \\ a_{32} &= \beta_0 - \beta_1, \quad a_{13} = \gamma_0 + \gamma_1, \quad a_{33} = \gamma_0 - \gamma_1, \\ b_{111} &= -\frac{k_1}{2} - 1, \quad b_{112} = \frac{k_{17} - k_{18}}{2}, \quad b_{113} = \frac{k_1}{2} - 1, \quad b_{121} = -\frac{k_2}{2\sqrt{P_{0\rho}}}, \\ b_{122} &= \frac{m_8 - m_7}{2}, \quad b_{123} = k_{19} + \frac{k_2}{2\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad b_{131} = \frac{k_1}{2} - 1, \quad b_{132} = \frac{k_{18} - k_{17}}{2}, \\ b_{133} &= 1 - \frac{k_1}{2}, \quad b_{311} = \frac{k_1}{2} - 1, \quad b_{312} = \frac{k_{18} - k_{17}}{2}, \quad b_{313} = 1 - \frac{k_1}{2}, \\ b_{321} &= k_{19} + \frac{k_2}{2\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad b_{322} = \frac{m_7 - m_8}{2}, \quad b_{323} = -\frac{k_2}{2\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad b_{331} = 1 - \frac{k_1}{2}, \\ b_{332} &= \frac{k_{17} - k_{18}}{2}, \quad b_{333} = 1 + \frac{k_1}{2}, \quad b_{212} = b_{232} = -1. \end{aligned}$$

Čia pažymėta

$$\begin{aligned} \alpha_0 &= \frac{\sqrt{P_{0\rho}} \left(-k_6 - \rho_0 \xi - k_5 - \frac{u_0 k_3}{P_{0\rho}} - k_4 \right)}{2\rho_0}, \\ \alpha_1 &= \frac{1}{2} \left(k_7 - u_0 \xi + k_8 - k_9 - k_{15} - \frac{k_3}{\rho_0} \right), \\ \beta_0 &= \frac{\sqrt{P_{0\rho}} (k_{13} + k_{12} + k_{11})}{2\rho_0}, \quad \beta_1 = \frac{1}{2} \left(k_{14} - k_{16} - k_{20} - \frac{S_{0\xi} k_{10} + P_{0S} k_2}{2\rho_0} \right), \\ \gamma_0 &= \frac{\sqrt{P_{0\rho}} \left(-k_6 - \rho_0 \xi + k_5 - \frac{u_0 k_3}{P_{0\rho}} - k_4 \right)}{2\rho_0}, \\ \gamma_1 &= \frac{1}{2} \left(k_9 + k_{15} - k_8 - k_7 - u_0 \xi - \frac{k_3}{\rho_0} \right), \\ k_1 &= \frac{P_{0\rho\rho}\rho_0}{P_{0\rho}}, \quad k_2 = P_{0\rho S} - \frac{P_{0\rho\rho}P_{0S}}{P_{0\rho}}, \quad k_3 = \rho_0 \xi \sqrt{P_{0\rho}} - \frac{\rho_0 P_{0\rho\xi}}{2\sqrt{P_{0\rho}}}, \\ k_4 &= \frac{P_{0S}S_{0\xi}}{P_{0\rho}}, \quad k_5 = \frac{u_0 \xi \rho_0}{\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_6 = \frac{1}{P_{0\rho}} \left(\rho_{0\tau} \sqrt{P_{0\rho}} - \frac{\rho_0 P_{0\rho\tau}}{\sqrt{P_{0\rho}}} \right), \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
k_7 &= \frac{\rho_{0\xi}\sqrt{P_{0\rho}}}{\rho_0}, \quad k_8 = \frac{P_{0S}S_{0\xi}}{\rho_0\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_9 = \frac{S_{0\xi}P_{0\rho S}}{\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_{10} = P_{0SS} - \frac{P_{0\rho S}P_{0S}}{P_{0\rho}}, \\
k_{11} &= \frac{u_0(P_{0S\xi}P_{0\rho} - P_{0S}P_{0\rho\xi})}{P_{0\rho}^2}, \quad k_{12} = \frac{u_{0\xi}P_{0S}}{P_{0\rho}}, \quad k_{13} = \frac{P_{0S\tau}P_{0\rho} - P_{0S}P_{0\rho\tau}}{P_{0\rho}^2}, \\
k_{14} &= \frac{P_{0S\xi}P_{0\rho} - P_{0S}P_{0\rho\xi}}{P_{0\rho}\rho_0}, \quad k_{15} = \frac{\rho_{0\xi}P_{0\rho\rho}}{\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_{16} = \frac{P_{0S}\rho_{0\xi}}{\rho_0^2}, \\
k_{17} &= \frac{P_{0\rho\rho}P_{0S}}{P_{0\rho}^{3/2}}, \quad k_{18} = \frac{P_{0\rho S}}{\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_{19} = \frac{P_{0S}}{\rho_0\sqrt{P_{0\rho}}}, \quad k_{20} = \frac{P_{0S}^2S_{0\xi}}{P_{0\rho}\rho_0^2}.
\end{aligned}$$

3. Sistemai (5) galime taikyti specifinių asymptotinio integravimo metodą, kurį autorius pavadino vidiniu vidurkinimu (žr.[1], kur yra literatūros apžvalga; taip pat žr. [2]).

$$\frac{\partial V_j}{\partial \tau} + \lambda_j \frac{\partial V_j}{\partial \xi} = \sum_{i=1}^3 a_{ji} \langle V_i \rangle_j + \sum_{k=1}^3 b_{jik} \left\langle \frac{\partial V_k}{\partial x} V_i \right\rangle_j, \quad j = 1, 2, 3. \quad (6)$$

Čia $\langle \varphi(\tau, \xi, y_1, y_2, y_3) \rangle_j = \psi(\tau, \xi, y_j)$ pažymėtas funkcijos φ vidurkis išilgai (5) sistemas j -osios charakteristikos, „greitieji“ charakteristiniai kintamieji $y_j = \frac{1}{\epsilon} \xi_j(0; \tau, \xi)$, funkcijos $\xi_j(s; \tau, \xi)$ tenkina paprastasias diferencialines lygtis:

$$\frac{d\xi_j}{ds} = \lambda_j(s, \xi_j), \quad \xi_j(\tau; \tau, \xi) = \xi \quad j = 1, 2, 3. \quad (7)$$

Tada srityje Ω_ϵ turime

$$v_j(t, x) = V_j(\tau, \xi, y_j) + o(1), \quad j = 1, 2, 3, \quad \epsilon \rightarrow 0. \quad (8)$$

Pastebėjė, kad $\langle v_j \rangle_j \equiv v_j$ galime užrašyti (6) sistemos atskirą atvejį, kai jos lygtys yra nepriklausomos. Tarkime, kad (6) sistemos sprendinys tenkina pradinę sąlyga

$$V(0, \xi, y_j) = V_j^0(\xi, y_j), \quad j = 1, 2, 3 \quad (9)$$

ir funkcijos $V_j^0(\xi, y_j)$ yra nykstančiosios kai $y_j \rightarrow \pm\infty$:

$$\lim_{y_j \rightarrow \pm\infty} V_j^0(\xi, y_j) = \bar{V}^0(\xi), \quad j = 1, 2, 3 \quad (10)$$

tolygiai pagal $\xi \in [-c_0, c_0]$.

Tada funkcijos tenkina atskiras lygtis

$$\begin{aligned}
\frac{\partial V_j}{\partial \tau} + \lambda_j \frac{\partial V_j}{\partial \xi} &= a_{jj}V_j + b_{j jj}V_j \frac{\partial V_j}{\partial y_j}, \quad j = 1, 3, \\
\frac{\partial V_2}{\partial \tau} + u_0 \frac{\partial V_2}{\partial \xi} &= 0.
\end{aligned} \quad (11)$$

su (9) pradinėmis sąlygomis.

Taigi suformuluokime gautus rezultatus.

Teorema. Tarkime, kad funkcija $P(\rho, S)$ yra du kartus tolydžiai diferencijuojama taško (ρ_0, S_0) aplinkoje ir tenkina (2) sąlyga. Tada egzistuoja tokia teigiamą konstantą c_0 , kad srityje

$$\Omega_\varepsilon = \left\{ (t, x) : 0 \leq t + |x| \leq \frac{c_0}{\varepsilon} \right\}$$

(1) sistema turi tokio pavidalo sprendinius:

$$\begin{aligned} \rho(t, x) &= \rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x) \\ &+ \varepsilon \left(-\frac{P_{0S}(\rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x), S_0(\varepsilon t, \varepsilon x))}{P_{0\rho}(\rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x), S_0(\varepsilon t, \varepsilon x))} V_2 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_2(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) \right. \\ &+ \frac{\rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x)}{\sqrt{P_{0\rho}(\rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x), S_0(\varepsilon t, \varepsilon x))}} \left(V_1 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_1(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) \right. \\ &\left. \left. - V_3 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_3(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) \right) + o(1) \right), \\ u(t, x) &= u_0(\varepsilon t, \varepsilon x) + \varepsilon \left(V_1 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_1(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) + V_3 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_3(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) + o(1) \right), \\ S(t, x) &= S_0(\varepsilon t, \varepsilon x) + \varepsilon (V_2 \left(\varepsilon t, \varepsilon x, \frac{1}{\varepsilon} \xi_2(0; \varepsilon t, \varepsilon x) \right) + o(1)). \end{aligned}$$

Funkcijos V_j tenkina (11) lygtis, o funkcijos $\xi_j(s; \varepsilon t, \varepsilon x)$ yra (7) paprastųjų diferencialinių lygčių sprendiniai.

Pastaba. Atskiru atveju, kai ρ_0, u_0, S_0 yra konstantos (pastebékime, kad tada visi koeficientai $a_{ji} = 0$) ir „greitieji“ charakteriniai kintamieji $y_j = x - \lambda_j t$. Tada funkcijos $V_1(\tau, \xi, x - (u_0 + \sqrt{P_{0\rho}})t)$, $V_2(\tau, \xi, x - u_0 t)$, $V_3(\tau, \xi, x - (u_0 - \sqrt{P_{0\rho}})t)$ aprašo paprasčias bégančias bangas. Taigi šis klasikinis rezultatas apibendrintas atvejui, kai garso greitis $\sqrt{P_{0\rho}}(\rho_0(\varepsilon t, \varepsilon x), S_0(\varepsilon t, \varepsilon x))$ nėra konstanta.

Literatūra

- [1] A. Krylovas, Kvazitiesinių hiperbolinių sistemų asimptotika, LMD mokslo darbai, II (1998).
- [2] A. Krylovas, Suvidurkintų sprendinių klasės konstravimas, Matematinis modeliavimas ir kompleksinė analizė, Straipsnių rinkinys, Vilnius, Technika (1996).

Internal averaging of gas dinamic equations

A. Krylovas

An asymptotical approximation of a solution of a system of equations which describe one dimensional gas flow depending on a small parameter is obtained.