

Jednotlivé kroky při výpočtech stručně, ale přesně odůvodněte. Pokud používáte nějaké tvrzení, nezapomeňte ověřit splnění předpokladů.

Uvažujte proudění nestlačitelné Navier–Stokes tekutiny v rovinném kanálu. V bezrozměrných proměnných se tedy zajímáme o proudění popsané soustavou rovnic

$$\frac{d\mathbf{v}}{dt} = -\nabla p + \frac{1}{\text{Re}} \Delta \mathbf{v}, \quad (1a)$$

$$\text{div } \mathbf{v} = 0, \quad (1b)$$

s okrajovou podmínkou

$$\mathbf{v}|_{y=\pm 1} = \mathbf{0}. \quad (1c)$$

Rychlostní pole \mathbf{V} , které je řešením úlohy (1) za předpokladu konstantního tlakového gradientu ve směru osy z , je rychlostní pole s parabolickým profilem,

$$\mathbf{V} = V^z \mathbf{e}_z, \quad (2)$$

kde $V^z = (1 - r^2)$.

Zajímáme se o časovou evoluci porušeného rychlostního pole $\mathbf{v} = \mathbf{V} + \mathbf{v}'$, kde porucha \mathbf{v}' splňuje stejné okrajové podmínky jako \mathbf{V} a navíc je *periodická* ve směru osy z .

1. Připomeňte si, že linearizovaná evoluční rovnice pro poruchy \mathbf{v}' vůči základnímu rychlostnímu poli \mathbf{V} je

$$\frac{\partial \mathbf{v}'}{\partial t} + (\mathbf{v}' \bullet \nabla) \mathbf{V} + (\mathbf{V} \bullet \nabla) \mathbf{v}' = -\nabla p' + \frac{1}{\text{Re}} \Delta \mathbf{v}'. \quad (3)$$

Ukažte, že aplikací operátoru divergence na evoluční rovnici pro poruchy lze odvodit diferenciální rovnici pro tlak p' ve tvaru

$$-\Delta p' = 2(\nabla \mathbf{v}') : (\nabla \mathbf{V})^T. \quad (4)$$

2. Využijte vztah (4) a zformulujte evoluční rovnici pro $\Delta \mathbf{v}'$ (Laplaceův operátor aplikovaný na vektor \mathbf{v}' .) Tuto rovnici označte (A).

3. Zformulujte evoluční rovnici pro $\text{rot } \mathbf{v}'$ (Laplaceův operátor aplikovaný na vektor \mathbf{v}' .) Tuto rovnici označte (B).

4. Předpokládejte, že rychlostní pole $\mathbf{v}' = \mathbf{v}'(\mathbf{x}, t)$ je dáno ve tvaru

$$\mathbf{v}'(\mathbf{x}, t) = \tilde{\mathbf{v}}(y) e^{i(\beta x + \alpha z - \omega t)}, \quad (5)$$

kde $\tilde{\mathbf{v}}(y)$ je komplexní funkce proměnné y , α a β jsou reálná čísla a ω je komplexní číslo.

(a) Ukažte, že pokud je splněna okrajová podmínka $\mathbf{v}'(\mathbf{x}, t)|_{y=\pm 1} = 0$, pak pro vektor $\tilde{\mathbf{v}}(y)$ platí okrajové podmínky

$$\tilde{v}^y|_{y=\pm 1} = 0, \quad (6a)$$

$$\frac{d\tilde{v}^y}{dy} \Big|_{y=\pm 1} = 0. \quad (6b)$$

(b) Ukažte, že pokud známe y složku rychlostního pole $\tilde{\mathbf{v}}$, to jest \tilde{v}^y , a dále y složku rotace rychlostního pole $\tilde{\mathbf{v}}$, to jest $(\text{rot } \tilde{\mathbf{v}})^y$, pak dokážeme kompletně zrekonstruovat *všechny složky* vektoru $\tilde{\mathbf{v}}$. (Najděte prosím explicitní vztah pro \tilde{v}^x a \tilde{v}^z jakožto funkcí \tilde{v}^y a $(\text{rot } \tilde{\mathbf{v}})^y$.)

(c) Uvědomte si, že pokud je imaginární část ω kladná, pak porucha \mathbf{v}' roste v čase.

5. Použijte (5) a rovnici (A) a ukažte, že y složka rychlostního pole $\tilde{\mathbf{v}}$, to jest \tilde{v}^y , splňuje rovnici

$$(-i\omega + i\alpha V^z) \left(\frac{d^2}{dy^2} - k^2 \right) \tilde{v}^y - i\alpha \tilde{v}^y \frac{d^2 V^z}{dy^2} = \frac{1}{\text{Re}} \left(\frac{d^2}{dy^2} - k^2 \right)^2 \tilde{v}^y, \quad (7a)$$

kde $k^2 =_{\text{def}} \alpha^2 + \beta^2$. Použijte (5) a rovnici (B) a ukažte, že y složka rotace rychlostního pole $\text{rot } \tilde{\mathbf{v}}$, to jest $\tilde{\eta}^y =_{\text{def}} (\text{rot } \tilde{\mathbf{v}})^y$, splňuje rovnici

$$(-i\omega + i\alpha V^z) \tilde{\eta}^y + i\beta \tilde{v}^y \frac{dV^z}{dy} = \frac{1}{\text{Re}} \left(\frac{d^2}{dy^2} - k^2 \right) \tilde{\eta}^y. \quad (7b)$$

6. Uvažujte Orr–Sommerfeld rovnici

$$(-i\omega + i\alpha V^z) \left(\frac{d^2}{dy^2} - \alpha^2 \right) \tilde{v}^y - i\alpha \tilde{v}^y \frac{d^2 V^z}{dy^2} = \frac{1}{\text{Re}} \left(\frac{d^2}{dy^2} - \alpha^2 \right)^2 \tilde{v}^y,$$

kde okrajové podmínky jsou dány (6). (To jest rovnici (7a) s $\beta = 0$.) Úloha má zjevně tvar

$$i\omega \mathbb{B} \tilde{v}^{\hat{y}} = \mathbb{A} \tilde{v}^{\hat{y}}, \quad (8)$$

kde \mathbb{A} a \mathbb{B} jsou diferenciální operátory, což je zobecněný problém pro vlastní čísla ω . Použijte vaši oblíbenou numerickou metodu a najděte vlastní čísla ω pro hodnoty parametrů $Re = 6000$, $\alpha = 1.020$ a $Re = 5000$, $\alpha = 1.020$. (Vlastní čísla vykreslete v komplexní rovině a uveďte numerické hodnoty prvních tří vlastních čísel, řazeno vzestupně podle velikosti imaginární části.)

Diskuse: Celý problém stability proudění se nám podařilo redukovat na úlohu hledání vlastních čísel jistých jednoduchých diferenciálních perátorů. Pro zvolené Reynoldsovo číslo Re postupně procházíme všechna α a zkoumáme, zda všechna vlastní čísla problému (8) mají zápornou imaginární část. Pokud ano, proudění je v daném režimu, to jest pro dané Reynoldsovo číslo, lineárně stabilní. Pokud pro dané Reynoldsovo číslo Re existuje α takové, že alespoň jedno vlastní číslo úlohy (8) má kladnou imaginární část, tak je proudění v daném režimu lineárně nestabilní.

Návod: Diskusi numerického řešení Orr–Sommerfeld rovnice najdete například v pracích Trefethen (2000) a Weideman and Reddy (2000). Tamtéž jsou dostupné vzorové skripty v prostředí MATLAB, které můžete využít k řešení zadané úlohy. (Pokud byste měli potíže se získáním zmíněných textů, tak mně prosím napište email a já vám pošlu kopii.)

Poznámka: V průběhu řešení jsme “zahodili” rovnici (7b) a zvolili jsme $\beta = 0$. Samozřejmě pro to existuje dobrý důvod. V případě, že vás tato záhada zajímá, můžete si přečíst původní článek Squire (1933).

Reference

- Squire, H. B. (1933). On the stability of three dimensional disturbances of viscous fluid between parallel walls. *Proc. Roy. Soc. Lond. Ser. A* 142, 621–628.
- Trefethen, L. N. (2000). *Spectral methods in MATLAB*, Volume 10 of *Software, Environments, and Tools*. Philadelphia, PA: Society for Industrial and Applied Mathematics (SIAM).
- Weideman, J. A. and S. C. Reddy (2000). A MATLAB differentiation matrix suite. *ACM Trans. Math. Softw.* 26(4), 465–519.