

Anyagtörvény egyszerűsítése

Tóth János*

BME TTK Matematikai Analízis Tanszék

2007. február 28.

Tartalomjegyzék

| | |
|--|---|
| 1. Alapvető segédeszközünk | 2 |
| 2. A feltételek specializálása a potenciálra | 3 |
| 3. Az egyensúlyi entrópiára vonatkozó lineáris másodrendű, változó együtthatós parciális differenciálegyenlet-rendszer | 4 |
| 4. Az indexeket ciklikusan permutálva | 5 |
| 4.1. Φ_1 létezése | 5 |
| 4.2. Φ_2 létezése | 5 |
| 4.3. A parciális differenciálegyenlet-rendszerek | 6 |
| 5. A megoldás | 6 |
| 5.1. Φ_3 létezése | 7 |
| 5.2. Φ_1 létezése | 7 |
| 5.3. Φ_2 létezése | 8 |
| 6. Az f_i együtthatófüggvényekre rótt néhány feltevés összeegyeztethetősége a funkcionális függéssel | 8 |
| 6.1. $f_3 = 0$ | 8 |

*Farkas Henrik emlékének

| | | |
|------|--|----|
| 6.2. | $f_3 = \text{const} =: K$ | 9 |
| 6.3. | $f_2 = \text{const} =: \mu$ | 9 |
| 6.4. | $f_1 = \lambda A_1$ | 9 |
| 6.5. | $f_1 = \lambda A_1, f_2 = \text{const} =: \mu$ | 9 |
| 6.6. | $f_2 = \text{const} =: \mu, f_3 = 0$ | 10 |
| 6.7. | $f_1 = \lambda A_1, f_3 = 0$ | 10 |
| 6.8. | $f_2 = \text{const} =: \mu, f_3 = \text{const} =: K$ | 10 |
| 6.9. | $f_1 = \lambda A_1, f_3 = \text{const}$ | 10 |

7. Egy végső figyelmeztetés **10**

Kivonat

Általános elegendő feltételt adunk arra, hogy az izotróp rugalmas kontinuumok anyagtörvényében szereplő együtthatófüggvények közül valamelyik lokálisan kifejezhető legyen a másik kettővel. Megvizsgáljuk, hogy az együtthatófüggvényekre tett néhány kézenfekvő speciális előzetes feltevés mikor egyeztethető össze az elegendő feltételekkel; igen ritkán, de nem kizárt, hogy a megmaradó esetek között van fizikailag lényeges.

1. Alapvető segédeszközünk

Ismeretes ([3, 299–301. oldal]), hogy ha $f_1, f_2 \in \mathcal{C}(\mathbb{R}^3, \mathbb{R}^3)$ független, azaz

$$\text{rank} \begin{pmatrix} \partial_1 f_1(\mathbf{A}) & \partial_2 f_1(\mathbf{A}) & \partial_3 f_1(\mathbf{A}) \\ \partial_1 f_2(\mathbf{A}) & \partial_2 f_2(\mathbf{A}) & \partial_3 f_2(\mathbf{A}) \end{pmatrix} = 2, \quad (1)$$

de $f_1, f_2, f_3 \in \mathcal{C}(\mathbb{R}^3, \mathbb{R}^3)$ már összefügg, azaz

$$\text{rank} \begin{pmatrix} \partial_1 f_1(\mathbf{A}) & \partial_2 f_1(\mathbf{A}) & \partial_3 f_1(\mathbf{A}) \\ \partial_1 f_2(\mathbf{A}) & \partial_2 f_2(\mathbf{A}) & \partial_3 f_2(\mathbf{A}) \\ \partial_1 f_3(\mathbf{A}) & \partial_2 f_3(\mathbf{A}) & \partial_3 f_3(\mathbf{A}) \end{pmatrix} = 2, \quad (2)$$

akkor (alkalmas környezetben) létezik olyan Φ_3 függvény, amellyel

$$f_3 = \Phi_3 \circ (f_1, f_2) \quad (3)$$

teljesül. (Itt és a továbbiakban a rövidség kedvéért $\mathbf{A} := (A_1, A_2, A_3)$.) Az indexek permutálásával kapunk elegendő feltételt olyan Φ_1, Φ_2 létezésére, amellyel

$$f_1 = \Phi_1 \circ (f_2, f_3) \quad (4)$$

vagy

$$f_2 = \Phi_2 \circ (f_3, f_1) \quad (5)$$

fennáll.

A továbbiakban egyre részletesebben kifejtjük az elegendő feltételeket Φ_3 létezésére.

2. A feltételek specializálása a potenciálra

Innen kezdve elkövetjük azt a megszokott szörnyűséget, hogy az s függvénynek és deriváltjainak argumentumát általában nem írjuk ki.

Esetünkben (a kiírás fizikai részével megegyezően, de matematikai részétől eltérően)

$$f_1(\mathbf{A}) := -\partial_3 s \quad f_2(\mathbf{A}) := -\frac{\partial_1 s + A_1 \partial_2 s}{A_3} \quad f_3(\mathbf{A}) := \frac{\partial_2 s}{A_3}, \quad (6)$$

ezért az (1) feltétel most azt jelenti, hogy nem létezik olyan $\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathbb{R}, \bar{\alpha}^2 + \bar{\beta}^2 \neq 0$, amellyel

$$\bar{\beta} \left(\frac{\partial_{11}s + \partial_2 s + A_1 \partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{21}s + A_1 \partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_1 s - A_1 \partial_2 s + A_3 \partial_{31}s + A_1 A_3 \partial_{32}s}{A_3^2} \right) + \bar{\alpha} (\partial_{13}s, \partial_{23}s, \partial_{33}s) = 0 \quad (7)$$

teljesülne, viszont létezik olyan $\bar{\gamma}, \bar{\delta}, \bar{\varepsilon} \in \mathbb{R}, \bar{\gamma}^2 + \bar{\delta}^2 + \bar{\varepsilon}^2 \neq 0$, amellyel

$$\bar{\delta} \left(\frac{\partial_{11}s + \partial_2 s + A_1 \partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{21}s + A_1 \partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_1 s - A_1 \partial_2 s + A_3 \partial_{31}s + A_1 A_3 \partial_{32}s}{A_3^2} \right) + \bar{\varepsilon} \left(\frac{\partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_2 s + A_3 \partial_{32}s}{A_3^2} \right) + \bar{\gamma} (\partial_{13}s, \partial_{23}s, \partial_{33}s) = 0. \quad (8)$$

Mivel (7) miatt $\bar{\varepsilon} \neq 0$, ezért f_3' kifejezhető f_1', f_2' **lineáris** függvényeként:

$$\begin{aligned}\frac{\partial_{12}s}{A_3} &= \gamma\partial_{13}s + \delta\frac{\partial_{11}s + \partial_2s + A_1\partial_{12}s}{A_3} \\ \frac{\partial_{22}s}{A_3} &= \gamma\partial_{23}s + \delta\frac{\partial_{21}s + A_1\partial_{22}s}{A_3} \\ \frac{-\partial_2s + A_3\partial_{32}s}{A_3^2} &= \gamma\partial_{33}s + \delta\frac{-\partial_1s - A_1\partial_2s + A_3\partial_{31}s + A_1A_3\partial_{32}s}{A_3^2}.\end{aligned}\tag{9}$$

A ([3, 299–301. oldal]) tétel szerint (esetünkben, lényegében, lokálisan) **ez** az elegendő feltétele annak, hogy maga f_3 kifejezhető legyen az f_1, f_2 függvényekkel.

3. Az egyensúlyi entrópiára vonatkozó lineáris másodrendű, változó együtthatós parciális differenciálegyenlet-rendszer

A (9) összefüggés fölírható

$$s''(\mathbf{A}) \begin{pmatrix} \delta \\ \delta A_1 - 1 \\ \gamma A_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -\delta & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ \frac{\delta}{A_3} & \frac{\delta A_1 - 1}{A_3} & 0 \end{pmatrix} (s'(\mathbf{A}))^\top \tag{10}$$

alakban, ami azt mutatja, hogy másodrendű, lineáris változó együtthatós parciális differenciálegyenlet-rendszerrel van dolgunk, amely azonban egyszerű szerkezete miatt elsőrendűvé írható át. Legyen ugyanis $t := s'$, akkor a fenti egyenlet ilyen alakú:

$$t'(\mathbf{A})a(\mathbf{A}) = b(\mathbf{A})(t(\mathbf{A}))^\top. \tag{11}$$

Mivel a lineáris változó együtthatós rendszerek már közönséges esetben is meglehetősen fejfájást okoznak, arra nem látok reményt, hogy a (11) egyszerűsített alakú egyenlet megoldását tetszőleges a és b együtthatófüggvény esetére explicite, szimbolikusan előállítsuk. Ha ez lenne a cél, ezeket lapozgatnám: [1, 2, 4].

4. Az indexeket ciklikusan permutálva

Az egyenletrendszerek konkrét alakja a másik két esetben némileg különbözik, most ezeket is megadjuk.

4.1. Φ_1 létezése

A (4) egyenletben szereplő Φ_1 függvény létezéséhez elegendő, ha nem létezik olyan $\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathbb{R}, \bar{\alpha}^2 + \bar{\beta}^2 \neq 0$, amellyel

$$\bar{\alpha} \left(\frac{\partial_{11}s + \partial_2s + A_1\partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{21}s + A_1\partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_1s - A_1\partial_2s + A_3\partial_{31}s + A_1A_3\partial_{32}s}{A_3^2} \right) = 0$$

$$\bar{\beta} \left(\frac{\partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_2s + A_3\partial_{32}s}{A_3^2} \right) = 0 \quad (12)$$

teljesülne, viszont létezik olyan $\bar{\gamma}, \bar{\delta}, \bar{\varepsilon} \in \mathbb{R}, \bar{\gamma}^2 + \bar{\delta}^2 + \bar{\varepsilon}^2 \neq 0$, amellyel (8) teljesül. Mivel (12) miatt $\bar{\gamma} \neq 0$, ezért onnan f'_1 kifejezhető f'_2, f'_3 **lineáris** függvényeként:

$$\begin{aligned} \partial_{13}s &= \gamma \frac{\partial_{11}s + \partial_2s + A_1\partial_{12}s}{A_3} + \delta \frac{\partial_{12}s}{A_3} \\ \partial_{23}s &= \gamma \frac{\partial_{21}s + A_1\partial_{22}s}{A_3} + \delta \frac{\partial_{22}s}{A_3} \\ \partial_{33}s &= \gamma \frac{-\partial_1s - A_1\partial_2s + A_3\partial_{31}s + A_1A_3\partial_{32}s}{A_3^2} + \delta \frac{-\partial_2s + A_3\partial_{32}s}{A_3^2} \end{aligned} \quad (13)$$

A már idézett ([3, 299–301. oldal]) tétel szerint (esetünkben, lényegében, lokálisan) **ez** az elegendő feltétele annak, hogy maga f_1 kifejezhető legyen az f_2, f_3 függvényekkel.

4.2. Φ_2 létezése

Végül az (5) egyenletben szereplő Φ_2 függvény létezéséhez elegendő, ha nem létezik olyan $\bar{\alpha}, \bar{\beta} \in \mathbb{R}, \bar{\alpha}^2 + \bar{\beta}^2 \neq 0$, amellyel

$$\bar{\alpha} (\partial_{13}s, \partial_{23}s, \partial_{33}s) + \bar{\beta} \left(\frac{\partial_{12}s}{A_3}, \frac{\partial_{22}s}{A_3}, \frac{-\partial_2s + A_3\partial_{32}s}{A_3^2} \right) = 0 \quad (14)$$

teljesülne, viszont létezik olyan $\bar{\gamma}, \bar{\delta}, \bar{\varepsilon} \in \mathbb{R}, \bar{\gamma}^2 + \bar{\delta}^2 + \bar{\varepsilon}^2 \neq 0$, amellyel (8) teljesül. Mivel (14) miatt $\bar{\delta} \neq 0$, ezért onnan f'_2 kifejezhető f'_3, f'_1 **lineáris** függvényeként:

$$\begin{aligned} \frac{\partial_{11}s + \partial_{22}s + A_1\partial_{12}s}{A_3} &= \gamma \frac{\partial_{12}s}{A_3} + \delta\partial_{13}s \\ \frac{\partial_{21}s + A_1\partial_{22}s}{A_3} &= \gamma \frac{\partial_{22}s}{A_3} + \delta\partial_{23}s \\ \frac{-\partial_{13}s - A_1\partial_{23}s + A_3\partial_{31}s + A_1A_3\partial_{32}s}{A_3^2} &= \gamma \frac{-\partial_{23}s + A_3\partial_{32}s}{A_3^2} + \delta\partial_{33}s \end{aligned} \quad (15)$$

Ismét a ([3, 299–301. oldal]) tétel szerint **ez** az elegendő feltétele annak, hogy maga f_2 kifejezhető legyen az f_3, f_1 függvényekkel.

4.3. A parciális differenciálegyenlet-rendszerek

A (13) összefüggés fölírható

$$s''(\mathbf{A}) \begin{pmatrix} \gamma \\ \gamma A_1 + \delta \\ -A_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -\gamma & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ \frac{\gamma}{A_3} & \frac{\gamma A_1 + \delta}{A_3} & 0 \end{pmatrix} (s'(\mathbf{A}))^\top \quad (16)$$

alakban. A $t := s'$ definícióval a fenti egyenlet ismét (11) alakú.

Az utolsó eset hasonló, itt

$$\mathbf{a}(\mathbf{A}) = \begin{pmatrix} 1 \\ A_1 - \gamma \\ -\delta A_3 \end{pmatrix}, \quad \mathbf{b}(\mathbf{A}) = \begin{pmatrix} 0 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ \frac{1}{A_3} & \frac{A_1}{A_3} & -\frac{\gamma}{A_3} \end{pmatrix}. \quad (17)$$

5. A megoldás

Most kihasználjuk azt a tényt, hogy az s függvényre vonatkozó másodrendű differenciálegyenletek jobb oldalán mindhárom esetben olyan együtthatómátrix áll, amely a változók alkalmas permutálásával háromszögmátrixszá transzformálható. Ennek első következményeként megállapíthatjuk, hogy a ∂_{23} függvényre vonatkozó elsőrendű homogén lineáris parciális differenciálegyenlet általános megoldása mindhárom esetben meghatározható. A második lépésben pedig be fogjuk látni, hogy az így kapott megoldás a másik két egyenletet automatikusan kielégíti.

5.1. Φ_3 létezése

Tehát egyszerűsítve:

$$f_1 = -s_3 \quad f_2 = -\frac{s_1 + A_1 s_2}{A_3} \quad f_3 = \frac{s_2}{A_3}. \quad (18)$$

A (9) összefüggőségi feltételek (itt az előjelek már ugyanazok, akár a fizikai, akár a matematikai megfogalmazást választjuk):

$$s_{12} = \gamma A_3 s_{13} + \delta(s_{11} + s_2 + A_1 s_{12}) \quad (19)$$

$$s_{22} = \gamma A_3 s_{23} + \delta(s_{21} + A_1 s_{22}) \quad (20)$$

$$-s_2 + A_3 s_{32} = \gamma A_3^2 s_{33} + \delta(-s_1 - A_1 s_2 + A_3 s_{31} + A_1 A_3 s_{32}). \quad (21)$$

Az (20) egyenletet megoldva az s_2 függvényre, majd az eredményt integrálva kapjuk, hogy

$$s(\mathbf{A}) = u\left(\frac{\delta}{2} A_1^2 - A_1 - \delta A_2, \delta \log(A_3) - \gamma A_1\right).$$

Behelyettesítéssel látható, hogy ez a függvény az (19) és (21) egyenletnek is megoldása. Így tehát – ami bennünket leginkább érdekel –

$$f_1 = -\frac{\delta}{A_3} u_2 \quad f_2 = -\frac{u_1 + \gamma u_2}{A_3} \quad f_3 = -\frac{\delta}{A_3} u_1. \quad (22)$$

5.2. Φ_1 létezése

A (13) összefüggőségi feltételek most:

$$A_3 s_{13} = \gamma(s_{11} + s_2 + A_1 s_{12}) + \delta s_{12} \quad (23)$$

$$A_3 s_{23} = \gamma(s_{21} + A_1 s_{22}) + \delta s_{22} \quad (24)$$

$$A_3^2 s_{33} = \gamma(-s_1 - A_1 s_2 + A_3 s_{31} + A_1 A_3 s_{32}) + \delta(-s_2 + A_3 s_{32}). \quad (25)$$

Az (24) egyenletet megoldva az s_2 függvényre, majd az eredményt integrálva kapjuk, hogy

$$s(\mathbf{A}) = u(A_1 + \gamma \log(A_3), A_2 + \frac{\gamma^2}{2} \log^2(A_3) - (\gamma A_1 + \delta) \log(A_3)).$$

Behelyettesítéssel látható, hogy ez a függvény az (23) és (25) egyenletnek is megoldása. Így tehát most

$$f_1 = -\frac{\gamma u_1 + (A_1 \gamma + \delta + \gamma^2 \log(A_3)) u_2}{A_3} \quad (26)$$

$$f_2 = -\frac{u_1 + (A_1 + \gamma \log(A_3)) u_2}{A_3} \quad (27)$$

$$f_3 = \frac{u_2}{A_3}. \quad (28)$$

5.3. Φ_2 létezése

A (15) összefüggőségi feltételek most:

$$s_{11} + s_2 + A_1 s_{12} = \gamma s_{12} + \delta A_3 s_{13} \quad (29)$$

$$s_{21} + A_1 s_{22} = \gamma s_{22} + \delta A_3 s_{23} \quad (30)$$

$$-s_1 - A_1 s_2 + A_3 s_{31} = \gamma(-s_2 + A_3 s_{32}) + \delta A_3^2 s_{33}. \quad (31)$$

Az (30) egyenletet megoldva az s_2 függvényre, majd az eredményt integrálva kapjuk, hogy

$$s(\mathbf{A}) = u(A_2 - \frac{A_1^2}{2} + \gamma A_1, A_3 e^{\delta A_1}).$$

Behelyettesítéssel látható, hogy ez a függvény az (29) és (31) egyenletnek is megoldása. Így tehát ekkor

$$f_1 = u_2 e^{-A_1 \delta} \quad f_2 = -\frac{\gamma u_1 + \delta A_3 e^{\delta A_1}}{A_3} \quad f_3 = \frac{u_1}{A_3}. \quad (32)$$

6. Az f_i együtthatófüggvényekre rótt néhány feltevés összeegyeztethetősége a funkcionális függéssel

6.1. $f_3 = 0$

Ez a feltevés pontosan akkor egyeztethető össze az egyes Φ_i függvények létezésére vonatkozó elegendő feltételekkel, ha s az alábbi alakú.

| eset | s alakja | f_1 | f_2 | f_3 |
|----------|------------------------------------|--------------------------|-----------------------------|-------|
| Φ_1 | $v(A_1 + \gamma \log(A_3))$ | $-\frac{\gamma v'}{A_3}$ | $-\frac{v'}{A_3}$ | 0 |
| Φ_2 | $v(A_3 e^{\delta A_1})$ | $-v' e^{\delta A_1}$ | $-v' \delta e^{\delta A_1}$ | 0 |
| Φ_3 | $v(\delta \log(A_3) - \gamma A_1)$ | $-\frac{\delta v'}{A_3}$ | $\frac{\gamma v'}{A_3}$ | 0 |

6.2. $f_3 = \text{const} =: K$

Az előző eset látszólagos általánosítása; $s_2 = KA_3 \implies s = KA_2 A_3 + u(A_1, A_3)$, ha ezt összevetjük az általános eredményekkel, akkor kiderül, hogy csak akkor teljesülhet, ha $K = 0$.

6.3. $f_2 = \text{const} =: \mu$

Ez mindhárom esetben csak úgy fordulhat elő, ha $\mu = 0$.

| eset | s alakja | f_1 | f_2 | f_3 |
|----------|----------------------------|-------|-------|------------------|
| Φ_1 | állandó | 0 | 0 | 0 |
| Φ_2 | $v(A_2 - \frac{A_1^2}{2})$ | 0 | 0 | $\frac{v'}{A_3}$ |
| Φ_3 | állandó | 0 | 0 | 0 |

6.4. $f_1 = \lambda A_1$

Csak akkor egyeztethető össze a feltételekkel, ha $\lambda = 0$.

| eset | s alakja | f_1 | f_2 | f_3 |
|----------|---|-------|------------------------------|-------------------|
| Φ_1 | $\gamma = \delta = 0, v(A_1, A_2)$ | 0 | $-\frac{v_1 + A_1 v_2}{A_3}$ | $\frac{v_2}{A_3}$ |
| Φ_2 | $w(A_2 - \frac{A_1^2}{2} + \gamma A_1)$ | 0 | $-\frac{\gamma w'}{A_3}$ | $\frac{w'}{A_3}$ |
| Φ_3 | $\delta = 0, w(A_1)$ | 0 | $-\frac{w'}{A_3}$ | 0 |

6.5. $f_1 = \lambda A_1, f_2 = \text{const} =: \mu$

Az előző két eset alapján $\lambda = \mu = 0$,

| eset | s alakja | f_1 | f_2 | f_3 |
|----------|---------------------------------|-------|-------|------------------|
| Φ_1 | $\gamma = \delta = 0$, állandó | 0 | 0 | 0 |
| Φ_2 | $v(A_2 - \frac{A_1^2}{2})$ | 0 | 0 | $\frac{v'}{A_3}$ |
| Φ_3 | $\delta = 0$, állandó | 0 | 0 | 0 |

6.6. $f_2 = \text{const} =: \mu, f_3 = 0$

Itt s állandó, $f_i = 0$ ($i = 1, 2, 3$) az összes esetben.

6.7. $f_1 = \lambda A_1, f_3 = 0$

Csak akkor egyeztethető össze a feltételekkel, ha $\lambda = 0$.

| eset | s alakja | f_1 | f_2 | f_3 |
|----------|-------------------------------|-------|--------------------------|-------|
| Φ_1 | $\gamma = \delta = 0, w(A_1)$ | 0 | $-\frac{w'}{A_3}$ | 0 |
| Φ_2 | állandó | 0 | $-\frac{\gamma w'}{A_3}$ | 0 |
| Φ_3 | $\delta = 0, w(A_1)$ | 0 | $-\frac{w'}{A_3}$ | 0 |

6.8. $f_2 = \text{const} =: \mu, f_3 = \text{const} =: K$

Látszólagos általánosítás, csak $K = 0$ esetén használható, de azt már tárgyaltuk fönt.

6.9. $f_1 = \lambda A_1, f_3 = \text{const}$

Látszólagos általánosítás, csak $K = 0$ esetén használható, de azt már tárgyaltuk fönt.

7. Egy végső figyelmeztetés

Megoldandó problémák persze maradtak még, a legfontosabb ezek közül az, hogy itt **elegendő** feltételek fennállását vizsgáltuk, ha tehát azok nem teljesülnek, abból nem következik, hogy nem állnak fenn a megfelelő funkcionális kapcsolatok.

Hivatkozások

- [1] Гайшун, И. В.: *Линейные уравнения в полных производных*, Наука и техника, Минск, 1989. (Egzakt lineáris differenciálegyenletek – oroszul).

- [2] Gaishun, I. V.: *Introduction to the Theory of Linear Nonstationary Systems*, Inst. Mat. NAN Belarusi, Minsk, 1999 (In Russian).
- [3] Pontrjagin, L. Sz.: *Közönséges differenciálegyenletek*, Akadémiai Kiadó, Budapest, 1972.
- [4] Рождественский, Б. Л.: *Системы квазилинейных уравнений*, Наука, Москва, 1968. (Kvázilineáris differenciálegyenlet-rendszerek – oroszul. Kende u.: 18028).