

Γραφικής εξισώσεως με σαθηρούς αντελεστές

Εξετάζουμε εξισώσεως της μορφής:

$$y^{(n)}(t) + a_1 y^{(n-1)}(t) + \cdots + a_n y(t) = b(t)$$

(συμβολικά: $L(y) = b$, οπου $L(\cdot)$ ονειρεύεται $L(y) := y^{(n)} + a_1 y^{(n-1)} + \cdots + a_n y$) και της αντίστοιχης σφραγίδας: $L(y) = 0$. Απλοποιητικότερη μελέτη εξισώσεων 2nd ραγμάτων προ της παρουσίας της γενικής περίπτωσης.

Ομογενής εξισώση 2nd ραγμάτων:

Μελετάμε την ομογενή εξισώση: $L(y) := y'' + a_1 y' + a_2 y = 0$.
Θέτουμε $y = e^{rt}$ εκφραστικά:

$$L(e^{rt}) = (r^2 + a_1 r + a_2) e^{rt} = 0$$

Αρ, η συνάρτηση e^{rt} είναι λύση αν και μόνο εάν της εξισώσεως $r^2 + a_1 r + a_2 = 0$. Οριζόμενη ως $P(r) = r^2 + a_1 r + a_2$ το χαρακτηριστικό πολυώνυμο της εξισώσεως. Το πολυώνυμο $P(r)$ έχει πάντας δύο είτες, r_1 και r_2 (πραγματικές ή μη γαλανικές).

Αν $r_1 \neq r_2$ οι συναρτήσεις $e^{r_1 t}$ και $e^{r_2 t}$ είναι δύο διαφορετικές λύσεις της εξισώσεως $L(y) = 0$.

Αν $r_1 = r_2$, τότε έχουμε $L(e^{rt}) = P(r) e^{rt}$ οπου $P(r) = (r - r_1)^2$ και έχουμε $P(r_1) = 0$ και $P'(r_1) = 0$. Ερούμε:

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial r} \underbrace{L(e^{rt})}_{P(r)e^{rt}} &= L\left(\frac{\partial}{\partial r}(e^{rt})\right) = L(\cancel{e^{rt}} + r e^{rt}) \\ &= (P'(r_1) + r P(r_1)) e^{rt} = 0 \end{aligned}$$

Θέτοντας $r=r_1$ έχουμε $L(t e^{r_1 t}) = (\underbrace{p'(r_1)}_{\text{και επομένως}} + r_1 \underbrace{p(r_1)}_{\text{είναι συρρετικός}}) e^{r_1 t} = 0$

Θεώρηση: Θεωρούμε την εξίσωση:

$$L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = 0$$

όπου $a_1, a_2 \in \mathbb{R}$.

(α) Αν οι r_1, r_2 είναι διακεκριμένες λύσεις των χαρακτηριστικών πολυωνυμίων

$$p(r) = r^2 + a_1 r + a_2$$

τότε οι συναρτήσεις $y_1(t) = e^{r_1 t}$, $y_2(t) = e^{r_2 t}$ είναι λύσεις της $L(y) = 0$.

(β) Αν r_1 είναι διδιά ρίζα των $p(r)$, δηλ. $p(r) = (r - r_1)^2$, τότε οι συναρτήσεις $y_1(t) = e^{r_1 t}$ και $y_2(t) = t e^{r_1 t}$ είναι λύσεις της $L(y) = 0$.

Αν y_1 και y_2 είναι λύσεις της $L(y) = 0$, τότε κάθε γενικός ανθίστροφός $y(t) = c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t)$ είναι άλλης λύση:

$$\begin{aligned} L(y) &= (c_1 y_1 + c_2 y_2)'' + a_1 (c_1 y_1 + c_2 y_2)' + a_2 (c_1 y_1 + c_2 y_2) \\ &= c_1 (y_1'' + a_1 y_1' + a_2 y_1) + c_2 (y_2'' + a_1 y_2' + a_2 y_2) = 0 \end{aligned}$$

Για $c_1 = c_2 = 0$ έχουμε $y(t) = 0 \quad \forall t \in \mathbb{R}$ (τετραγωνικό).

Ορισμός: Το προβλήμα αρχικών τιμών (Π.Α.Τ.) για την εξίσωση $L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = 0$ είναι το πρόσθλημα εύρεσης λύσεων $y = q(t)$ που iκανοποιεί τις συνθήκες $q(t_0) = \alpha$, $q'(t_0) = \beta$ οπότε $t_0 \in \mathbb{R}$, $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$.

Θεώρηση (ύπαρξης). Για κάθε $t_0 \in \mathbb{R}$ και $\alpha, \beta \in \mathbb{R}$ υπάρχει μια λύση $y = q(t)$ των Π.Α.Τ.: $L(y) = 0$, $y(t_0) = \alpha$, $y'(t_0) = \beta$ στο διάστημα $(-\infty, \infty)$.

Απόδειξη: Αν y_1, y_2 οι λύσεις της αριστερής σφραγίδας πώς παρουσιάστηκαν στη προηγούμενη θεώρηση είναι υπάρχουν μονοσήματα σχετικά με τις συνθήκες $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$ ώστε η συγκεκριμένη $y = c_1 y_1 + c_2 y_2$ να είναι λύση των Π.Α.Τ. για L . Η y ικανοποιεί τις αρχικές συνθήκες αν

$$\text{για κάθε } (a, b, t_0).$$

$$\begin{aligned} c_1 y_1(t_0) + c_2 y_2(t_0) &= \alpha \\ c_1 y'_1(t_0) + c_2 y'_2(t_0) &= \beta \end{aligned} \quad \left\{ \right.$$

$$\Rightarrow \begin{bmatrix} y_1(t_0) & y_2(t_0) \\ y'_1(t_0) & y'_2(t_0) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_1 \\ c_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \alpha \\ \beta \end{bmatrix}.$$

Υπάρχει (μοναδική) λύση ως ηπεις c_1, c_2 για κάθε α, β

$$\Delta = \det \begin{bmatrix} y_1(t_0) & y_2(t_0) \\ y'_1(t_0) & y'_2(t_0) \end{bmatrix} \neq 0$$

Επαληθεύουμε τη σχέση αυτή $y_1 = e^{r_1 t}$, $y_2 = e^{r_2 t}$ ($r_1 \neq r_2$) και $y_1 = e^{r_1 t}$, $y_2 = t e^{r_1 t}$ ($r_1 = r_2$). Στην πρώτη περιπτώση

$$\Delta = \det \begin{bmatrix} e^{r_1 t_0} & e^{r_2 t_0} \\ r_1 e^{r_1 t_0} & r_2 e^{r_2 t_0} \end{bmatrix} =$$

$$= (r_2 - r_1) e^{r_1 t_0} \cdot e^{r_2 t_0} \neq 0 \quad \forall t_0 \in \mathbb{R}$$

Στην δεύτερη περιπτώση:

$$\Delta = \det \begin{bmatrix} e^{r_1 t_0} & t_0 e^{r_1 t_0} \\ r_1 e^{r_1 t_0} & e^{r_1 t_0} + r_1 t_0 e^{r_1 t_0} \end{bmatrix}$$

$$= e^{2r_1 t_0} + r_1 t_0 e^{2r_1 t_0} - r_1 t_0 e^{2r_1 t_0}$$

$$= e^{2r_1 t_0} \neq 0 \quad \forall t_0 \in \mathbb{R}.$$

Αριθμητικός παράγοντας των λύσεων της επίσημης $L(y) = 0$, y_1 και y_2 , που ικονοποιούν το Π.Α.Τ.

Ορισμός: Εσώ ϕ(τ) μια λύση της $L(y) = 0$. Οριστεί την ρέση της ϕ(τ) ως: $\|\phi(t)\| = [\phi^2(t) + (\phi'(t))^2]^{1/2}$.

Λιμήν: Εσώ ϕ(τ) λύση της εξισώσεως $L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = 0$ στην σε διάστημα $I \subseteq \mathbb{R}$ και $t_0 \in I$. Τότε για κάθε $t \in I$:

$$\|\phi(t_0)\| e^{-k|t-t_0|} \leq \|\phi(t)\| \leq \|\phi(t_0)\| e^{k|t-t_0|}$$

$$\text{Οπόιο } \|\phi(t)\|^2 = \phi^2(t) + (\phi'(t))^2 \text{ καὶ } R = 1 + |a_1| + |a_2|.$$

Απόδειξη: Εσώ ϕ(τ) λύση της $L(y) = 0$. Θέτουμε $u(t) = \|\phi(t)\|$

$$u' = 2\phi(t)\phi'(t) + 2\phi'(t)\phi''(t)$$

$$\Rightarrow |u'(t)| \leq 2|\phi(t)| |\phi'(t)| + 2|\phi'(t)| |\phi''(t)|$$

Επειδή $L(y) = 0 \Rightarrow \phi'' = -a_1 \phi' - a_2 \phi$, οπότε:

$$\therefore |\phi''(t)| \leq |a_1| |\phi'(t)| + |a_2| |\phi(t)|$$

και επομένως:

$$\begin{aligned}
 |u'(t)| &\leq \underbrace{2|\varphi(t)||\varphi'(t)|}_{\leq |\varphi|^2 + |\varphi'|^2} + 2|\varphi'(t)|(|\alpha_1||\varphi'(t)| + |\alpha_2||\varphi(t)|) \\
 &\leq |\varphi|^2 + |\varphi'|^2 + 2|\alpha_1||\varphi'|^2 + \underbrace{2|\alpha_2||\varphi||\varphi'|}_{\leq 2|\alpha_2|(\underbrace{|\varphi|^2 + |\varphi'|^2})} \\
 &\leq (1 + |\alpha_2|)\varphi^2 + (1 + 2|\alpha_1| + 2|\alpha_2|)(\varphi')^2 \\
 &\leq 2(\underbrace{1 + |\alpha_1| + |\alpha_2|}_k)(\underbrace{\varphi^2 + (\varphi')^2}_{u^2})
 \end{aligned}$$

$$n |u'(t)| \leq 2ku(t) \Leftrightarrow -2ku(t) \leq u'(t) \leq 2ku(t)$$

H δεξιά αντίτυπα γράφεται: $u' - 2ku \leq 0$. Πολλαπλασιάζοντας με e^{-2kt} :

$$e^{-2kt}(u' - 2ku) \leq 0 \Rightarrow (e^{-2kt}u)' \leq 0.$$

Ολοκληρώνοντας από t_0 τους t (οπως $t_0 < t$)

$$\int_{t_0}^t (e^{-2kx}u(x))' dx = e^{-2kt}u(t) - e^{-2kt_0}u(t_0) \leq 0.$$

$$\Rightarrow u(t) \leq u(t_0) e^{2k(t-t_0)}$$

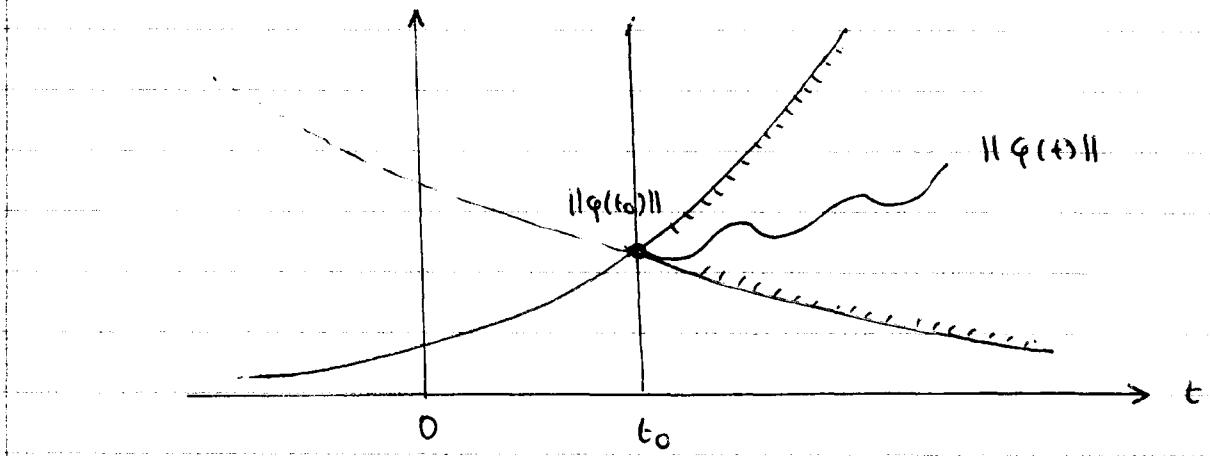
$$\Rightarrow \|\varphi(t)\| \leq \|\varphi(t_0)\| e^{k(t-t_0)} \quad t \geq t_0.$$

Άρα η αριθμητική συνάρτηση για $t \geq t_0$ είναι:

$$\|\varphi(t_0)\| e^{-k(t-t_0)} \leq \|\varphi(t)\| \quad t \geq t_0.$$

Συνέπειας ότι $t \geq t_0$ είναι

$$\|q(t_0)\| e^{-k(t-t_0)} \leq \|q(t)\| \leq \|q(t_0)\| e^{k(t-t_0)} \quad t \geq t_0$$



Ολοκληρώνεται το σύστημα από t_0 μέχρι t ($t \leq t_0$)
προκεκρινή η διάτελη ανοδότητα. \square

Θεώρημα (Mavromikarou): Εστω $\alpha, \beta, t_0 \in \mathbb{R}$. Σε κάθε διαδικασία $I \subseteq \mathbb{R}$ με $t_0 \in I$ υπάρχει το νόμο παραπάνω των Π.Α.Τ

$$L(y) = 0, \quad y(t_0) = \alpha, \quad y'(t_0) = \beta.$$

Απόδειξη: Εστω φ, ψ δύο λύσεις των Π.Α.Τ. Αν δεσμεύεται $x = \varphi - \psi$, τότε

$$L(x) = L(\varphi - \psi) = L(\varphi) - L(\psi) = 0$$

$$x(t_0) = \varphi(t_0) - \psi(t_0) = \alpha - \alpha = 0, \quad x'(t_0) = \varphi'(t_0) - \psi'(t_0) = 0$$

Συνέπειας $\|x(t_0)\| = 0$ και από την προηγούμενη Θεώρημα:

$$\|x(t)\| = 0 \quad \forall t \in I \Rightarrow x(t) = 0 \quad \forall t \in I \Rightarrow \varphi(t) = \psi(t) \quad \forall t \in I. \quad \square$$

Θεώρημα: Εστω y_1, y_2 δύο λύσεις της $L(y) = 0$ που διέβασαν από προηγούμενα διάλεξη μεταξύ των περιπτώσεων $r_1 \neq r_2$ και $r_1 = r_2$. Αν $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$, τότε η συλλεκτική $\varphi = c_1 y_1 + c_2 y_2$ είναι μία λύση της $L(y)$ στη διάστημα $(-\infty, \infty)$. Αντιστροφά, αν φ είναι λύση της $L(y) = 0$ στη $(-\infty, \infty)$, τότε είναι γενικώς μοναδική συλλεκτική c_1, c_2 έτσι ώστε $\varphi = c_1 y_1 + c_2 y_2$.

Απόδειξη: Το πρώτο σκοτος προκύπτει από την σύντομη:

$$L(\varphi) = c_1 L(y_1) + c_2 L(y_2)$$

Για την αντιστροφό, έστω μία λύση φ για $t_0 \in I$ που ικανοποιεί τις αρχικές συθήκες $\varphi(t_0) = \alpha$, $\varphi'(t_0) = \beta$. Στην απόδειξη την θεωρούμετος ύπαρχης κατασκευάσαμε λύση ψ της $L(y) = 0$ που ικανοποιεί τις αρχικές $\psi(t_0) = \alpha$ και $\psi'(t_0) = \beta$, την οποία :

$$\psi = c_1 y_1 + c_2 y_2$$

οπου c_1 και c_2 εργάζονται μονομήτα. Οι λύσεις φ και ψ ικανοποιούν την $L(y) = 0$ και τις αρχικές συθήκες, άρα λύγω των φορούμενων συμπιπτων και άρα $\varphi = c_1 y_1 + c_2 y_2$.

Τετρική Λύση: Οι τέσσερις πιο απαραίτητες για την λύση της γενικής εξίσωσης

$$L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = 0 \quad (a_1, a_2 \in \mathbb{R})$$

Η χαρακτηριστική εξίσωση :

$$P(r) = r^2 + a_1 r + a_2 = 0$$

$\mu \in \text{pişs}:$

$$r_{1,2} = \frac{-a_1 \pm \sqrt{a_1^2 - 4a_2}}{2}$$

(a) Av $a_1^2 - 4a_2 > 0$, ol pişs $r_1, r_2 \in \mathbb{R}$ ve $r_1 \neq r_2$. Hər iki λ-nun türəni:

$$\psi(t) = c_1 e^{r_1 t} + c_2 e^{r_2 t}$$

(b) Av $a_1^2 - 4a_2 < 0$ ol pişs iki müasidik nüvəyəris. Fərqli $r_{1,2} = \sigma \pm i\omega$, $\sigma, \omega \in \mathbb{R}$. Tütən nüvəyəris λ-nun türəni

$$\psi(t) = k_1 e^{(\sigma+i\omega)t} + k_2 e^{(\sigma-i\omega)t}$$

$$= e^{\sigma t} \left[k_1 \cos \omega t + i(k_1 \sin \omega t + k_2 \cos \omega t - i k_2 \sin \omega t) \right]$$

$$= e^{\sigma t} \left[(k_1 + k_2) \cos \omega t + i(k_1 - k_2) \sin \omega t \right].$$

$$= e^{\sigma t} [c_1 \cos \omega t + c_2 \sin \omega t]$$

Burada $c_1 = k_1 + k_2$, $c_2 = i(k_1 - k_2)$, vədai pəctəsənə qədərdir.

(c) Av $a_1^2 - 4a_2 = 0$, tütən $r_1 = r_2 = r \in \mathbb{R}$ kai nüvəyəris λ-nun türəni

$$\psi(t) = c_1 e^{rt} + c_2 t e^{rt} \quad c_1, c_2 \in \mathbb{R}.$$

Nüvəyəris: Nüvəyəris nüvəyəris λ-nun türəni

$$y'' - 3y' + 2y = 0$$

Hə xərəkətçiliyinən: $r^2 - 3r + 2 = (r-1)(r-2) = 0$
 $\Rightarrow r_1 = 1, r_2 = 2 \Rightarrow \psi(t) = c_1 e^{t} + c_2 e^{2t}$.

Παράδειγμα: Να βρεθεί η γενική λύση του εξιώνως:

$$y'' + y' + y = 0$$

Η χαρακτηριστική εξίωση είναι: $r^2 + r + 1 = \left(r + \frac{1}{2}\right)^2 + \left(\frac{\sqrt{3}}{2}\right)^2$
 $r \in \mathbb{C}i\mathbb{S}$:

$$r_{1,2} = -\frac{1}{2} \pm i \frac{\sqrt{3}}{2}$$

Συνέπεια: $\psi(t) = e^{-t/2} \left[c_1 \cos \frac{\sqrt{3}t}{2} + c_2 \sin \frac{\sqrt{3}t}{2} \right]$,
 $c_1, c_2 \in \mathbb{R}$.

Παράδειγμα: Να βρεθεί η γενική λύση του εξιώνως:

$$y'' - 6y' + 9y = 0$$

Η χαρακτηριστική εξίωση είναι: $r^2 - 6r + 9 = 0 \Rightarrow$
 $\Rightarrow (r-3)^2 = 0 \Rightarrow r_{1,2} = 3$ (δύο λύσης). Συνέπεια:

$$\psi(t) = c_1 e^{3t} + c_2 t e^{3t} \quad c_1, c_2 \in \mathbb{R}$$

Παράδειγμα: Να λυθεί το Π.Α.Τ

$$y'' - 6y' + 25y = 0 \quad y(0) = 3, y'(0) = 1$$

Η χαρακτηριστική εξίωση είναι: $r^2 - 6r + 25 = 0 \Rightarrow$
 $\Rightarrow (r-3)^2 + 4^2 = 0 \Rightarrow r_{1,2} = 3 \pm i4$ (ένοψης):

$$\psi \psi(t) = c_1 e^{3t} \cos 4t + c_2 e^{3t} \sin 4t = e^{3t} (c_1 \cos 4t + c_2 \sin 4t)$$

$$\Rightarrow \psi'(t) = 3c_1 e^{3t} \cos 4t + 3c_2 e^{3t} \sin 4t (c_1 \cos 4t + c_2 \sin 4t) + e^{3t} (-4c_1 \sin 4t + 4c_2 \cos 4t)$$

$$\Rightarrow \psi'(t) = e^{3t} (3c_1 + 4c_2) \cos 4t + e^{3t} (3c_2 - 4c_1) \sin 4t.$$

Επομένως:

$$\psi(0) = c_1 = 3$$

$$\psi'(0) = 3c_1 + 4c_2 = 1 \Rightarrow 9 + 4c_2 = 1 \Rightarrow c_2 = -2$$

Επομένως: $\psi(t) = e^{3t} (3 \cos 4t - 2 \sin 4t)$

Γραφική ανεξάρτηση

Ορισμός: Οι συναρτήσεις $y_1, y_2, \dots, y_n, y_i : I \rightarrow \mathbb{R}$ ($I \subseteq \mathbb{R}$) αναφέρονται γραφικά ανεξάρτητες εάν τα I (ως πρώτη σωματική) αν υπάρχουν $c_1, c_2, \dots, c_n \in \mathbb{C}$, δύοι διαφορετικοί, τέτοιοι ώστε

$$c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) + \dots + c_n y_n(t) = 0 \quad \forall t \in I.$$

Οι αναρτήσεις y_1, y_2, \dots, y_n είναι γραφικά ανεξάρτητες ότου $I \subseteq \mathbb{R}$ αν

$$c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) + \dots + c_n y_n(t) = 0 \quad \forall t \in I \Rightarrow c_1 = c_2 = \dots = c_n = 0$$

Παραδείγμα: Οριζόντιες σειρές συναρτήσεων

$$\left. \begin{aligned} y_1(t) &= t, \quad t \in [-1, 1] \\ y_2(t) &= |t|, \quad t \in [-1, 1] \end{aligned} \right\}$$

Οι y_1, y_2 είναι γραφικά εξαρτημένες σε διάστημα $[0, 1]$ και σε διάστημα $[-1, 0]$ αλλά γραφικά ανεξάρτητες σε διάστημα $[-1, 1]$.

Από τα παρόντα προκύπτει ότι αν $\{y_i(t)\}_{i=1}^n$ γεμπτικά ανεξάρτητες στη διάστημα I , τότε αν $\{y_i(t)\}_{i=1}^n$ δεν έχουν αναγκαστικά γεμπτικά ανεξάρτητες σε ένα υποσύνολο του I .

Αντίστροφα αν $\{y_i(t)\}_{i=1}^n$ γεμπτικά ανεξάρτητες στο I , τότε είναι επίσης γεμπτικά ανεξάρτητες σε κάθε διάστημα $I^* \supseteq I$.

Παράδειγμα: Οι συναρτήσεις $y_1 = e^{r_1 t}$, $y_2 = e^{r_2 t}$ ($r_1 \neq r_2$) είναι γεμπτικά ανεξάρτητες σε κάθε διάστημα $I \subseteq \mathbb{R}$: Γεωρέ:

$$c_1 e^{r_1 t} + c_2 e^{r_2 t} = 0 \quad \forall t \in I$$

$$\Rightarrow c_1 + c_2 e^{(r_2 - r_1)t} = 0 \quad \forall t \in I$$

$$\Rightarrow (c_1 + c_2 e^{(r_2 - r_1)t})' = c_2(r_2 - r_1) e^{(r_2 - r_1)t} = 0 \quad \forall t \in I.$$

$$\Rightarrow c_2 = 0 \Rightarrow c_1 = 0$$

Παράδειγμα: Οι συναρτήσεις $y_1 = e^{r_1 t}$, $y_2 = t e^{r_1 t}$ είναι επίσης γεμπτικά ανεξάρτητες σε κάθε διάστημα $I \subseteq \mathbb{R}$:

$$c_1 e^{r_1 t} + c_2 t e^{r_1 t} = 0 \quad \forall t \in I \Rightarrow c_1 + c_2 t = 0 \quad \forall t \in I$$

$$\Rightarrow c_1 = c_2 = 0.$$

Ορισμός: Η οριζόντια Wronski δύο διαφορούχων συναρτήσεων $y_1(t)$, $y_2(t)$ που ορίζεται στη διάστημα $I \subseteq \mathbb{R}$, ορίζεται ως τον ουλόρτη:

$$W(y_1, y_2)(t) := \begin{vmatrix} y_1(t) & y_2(t) \\ y'_1(t) & y'_2(t) \end{vmatrix} = y_1(t)y'_2(t) - y_2(t)y'_1(t)$$

Θεώρημα: Δύο λύσεις y_1, y_2 της $L(y) = 0$ είναι γεμπτικά ανεξάρτητες

Στή διάστημα I αν και μόνο αν $W(y_1, y_2)(t) \neq 0 \quad \forall t \in I$.

Απόδειξη:

Έστω αν $W(y_1, y_2)(t) \neq 0 \quad \forall t \in I$ και εστώ c_1, c_2 συαρτητές ώστε $c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) = 0 \quad \forall t \in I$. Παρισταντας είναι ότι :
 $c_1 y'_1(t) + c_2 y'_2(t) = 0 \quad \forall t \in I$. Για κάποιο $t_0 \in I$ έχουμε

$$\begin{bmatrix} y_1(t_0) & y_2(t_0) \\ y'_1(t_0) & y'_2(t_0) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_1 \\ c_2 \end{bmatrix} = 0 \quad (*)$$

και εγδοος $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$, η μοναδική λύση είναι $c_1 = c_2 = 0$.

Αρα οι λύσεις y_1 και y_2 είναι γεωμετρικά ανεξάρτητες στο I .

Αντιστρέφεται, υποθέτουμε ότι $y_1(t)$ και $y_2(t)$ είναι λύσεις γεωμετρικά ανεξάρτητες στο I . Θα δείξουμε ότι $W(y_1, y_2)(t) \neq 0 \quad \forall t \in I$:
Έστω (στα αντίφασμα) ότι υπάρχει $t_0 \in I$: $W(y_1, y_2)(t_0) = 0$. Τοτε της αντίτυπης $(*)$ έχει μή μηδενική λύση, $(c_1^*, c_2^*) \neq (0, 0)$. Για πάντα τέτοια λύση δείχνεται την συνάρτηση $y = c_1^* y_1 + c_2^* y_2$. Έπρεπε να $L(y) = 0$, γεγονότις $y(t_0) = c_1^* y_1(t_0) + c_2^* y_2(t_0) = 0$ και $y'(t_0) = c_1^* y'_1(t_0) + c_2^* y'_2(t_0) = 0$. Από τη θεωρητική της μονομοντιάνης (στα τέλη Π.Α.Τ : $L(y) = 0$, $y(t_0) = 0$, $y'(t_0) = 0$) έχουμε ότι $y(t) = 0 \quad \forall t \in I \Rightarrow c_1^* y_1(t) + c_2^* y_2(t) = 0 \quad \forall t \in I$, μη $(c_1^*, c_2^*) \neq (0, 0)$.

Η τελευταία σχέση αντιφέστηκε στην αρχή ότι οι y_1 και y_2 είναι γεωμετρικά ανεξάρτητες στο I . Συνεπώς δεν υπάρχει $t_0 \in I$: $W(y_1, y_2)(t_0) = 0$ δηλ. $W(y_1, y_2)(t) \neq 0 \quad \forall t \in I$. \square

Το επόμενο θεώρημα δίειναι αν χρήσει αποφεύγεται για την γεωμετρική ανεξάρτηση δύο λύσεων της $L(y) = 0$ αρκεί ο υπολογισμός της οριζόντιας Wronski. Στέλνεται μόνο $t_0 \in I$ (αντι για κάθε σημείο της I).

Θεώρημα: Εστω y_1, y_2 δύο λύσεις της $L(y) = 0$ σε διάστημα I και $t_0 \in I$. Τότε, είναι γεωμετρικά ανεξάρτητες στο I αν και μόνο αν $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$.

Απόδειξη: Αν y_1, y_2 λύσεις της $L(y) = 0$ γεωμετρικά ανεξάρτητες στο I , τότε $W(y_1, y_2)(t) \neq 0 \quad \forall t \in I$. Ιδιαίτερα για $t = t_0$ $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$. Αντιστροφά, εστω ότι $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$. Θέωρουμε την γεωμετρική συνδιαστική $c_1 y_1(t) + c_2 y_2(t) = 0, \quad t \in I$. Τότε θα διαλέξουμε συγκεκρινά:

$$\left. \begin{array}{l} c_1 y_1(t_0) + c_2 y_2(t_0) = 0 \\ c_1 y'_1(t_0) + c_2 y'_2(t_0) = 0 \end{array} \right\} \Rightarrow \begin{bmatrix} y_1(t_0) & y_2(t_0) \\ y'_1(t_0) & y'_2(t_0) \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_1 \\ c_2 \end{bmatrix} = 0$$

Εφόσον $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$ η μοναδική λύση είναι $c_1 = c_2 = 0$ και επομένως οι y_1 και y_2 είναι γεωμετρικά ανεξάρτητες. \square

Θεώρημα: Εστω y_1, y_2 δύο γεωμετρικά ανεξάρτητες λύσεις της $L(y) = 0$ στό διάστημα I . Τότε κάθε λύση ψ της $L(y) = 0$ γράφεται κατά μοναδική τρόπο ως: $\psi = c_1^* y_1 + c_2^* y_2$ οπότε c_1^*, c_2^* καταλληλες συνθήσεις.

Απόδειξη: Εστω $t_0 \in I$. Επιτίθεται y_1, y_2 γεωμετρικά ανεξάρτητες λύσεις στο I , $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$. Εστω $\psi(t)$ λύση της $L(y) = 0$ με $\psi(t_0) = \alpha$, $\psi'(t_0) = \beta$. Θέωρουμε την εξής σχέση:

$$\left. \begin{array}{l} c_1 y_1(t_0) + c_2 y_2(t_0) = \alpha \\ c_1 y'_1(t_0) + c_2 y'_2(t_0) = \beta \end{array} \right\}$$

Επειδή $W(y_1, y_2)(t_0) \neq 0$ η σύστημα αυτή είναι μοναδική λύση, εστω (c_1^*, c_2^*) . Τότε η συράφτηκαν $\varphi = c_1^* y_1 + c_2^* y_2$ ικανοποίησε την σχέση $\varphi(t_0) = \psi(t_0) = \alpha$, $\varphi'(t_0) = \psi'(t_0) = \beta$, $L(\varphi) = L(\psi) = 0$. Από τη

Θεώρημα των μονοτόνων λύσεων ότι $\psi(t) = \varphi(t)$ $\forall t \in I$ και συνέπειας $\psi(t) = c_1^* y_1 + c_2^* y_2$. \square

Παραγγελία: Το προηγούμενο θεώρημα λέει ότι ορις γενικής άλγεβρας οι δύο γραμμικά ανεξάρτητα λύσεις y_1, y_2 της $L(y) = 0$ είναι βασικές των διαυσχετικών αλγεβρικών λύσεων.

Θεώρημα: Αν y_1, y_2 είναι δύο λύσεις της $L(y) = 0$ σε διαδοχικά $I \subseteq \mathbb{R}$ και $t_0 \in I$, τότε

$$W(y_1, y_2)(t) = e^{-a_1(t-t_0)} W(y_1, y_2)(t_0)$$

Απόδοση: Αρκεί να δείξουμε ότι $-y_2$ τη δεύτερη λύση είναι διαυσχετική.

$$y_1'' + a_1 y_1' + a_2 y_1 = 0 \quad \text{και} \quad y_2'' + a_1 y_2' + a_2 y_2 = 0$$

Πολλαπλασιάζοντας την πρώτη εξίσωση με $-y_2$ τη δεύτερη λύση y_1 και προσθίζοντας προσεττές:

$$(y_1 y_2'' - y_1'' y_2) + a_1 (y_1 y_2' - y_1' y_2) = 0$$

Είναι: $W(y_1, y_2) = y_1 y_2' - y_1' y_2$, $W'(y_1, y_2) = y_1 y_2'' - y_1'' y_2$.
Συνέπεια.

$$W' + a_1 W = 0 \Rightarrow W(t) = C e^{-a_1 t}$$

$$\Rightarrow W(t_0) = C e^{-a_1 t_0} \Rightarrow C = e^{a_1 t_0} W(t_0) \Rightarrow$$

$$\Rightarrow W(t) = e^{-a_1(t-t_0)} W(t_0) \quad \square$$

Συμπληρώνεται ότι $W(t_0) = 0 \Rightarrow W(t) = 0 \quad \forall t \in I$ και ότι $W(t_0) > 0 \Rightarrow W(t) > 0 \quad \forall t \in I$, $W(t_0) < 0 \Rightarrow W(t) < 0 \quad \forall t \in I$.

H μή αρχενός εξισώσας τάξης 2

Θεωρούμε την εξισώση: $L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = b(t)$, στην $b \in C(I)$, $I \subseteq \mathbb{R}$. Έστω $\psi_p(t)$ μία (ειδική) λύση. Αν $\psi(t)$ είναι άλλη τυχαία λύση, τότε

$$L(\psi - \psi_p) = L(\psi) - L(\psi_p) = b(t) - b(t) = 0, \quad t \in I$$

Σηλ. η $\psi - \psi_p$ είναι λύση της αντιστοίχου αρχικής οριζόντιας λύσης της $L(y) = 0$, τ.έ. της αναλόγου μοναδικής συλλεκτικής c_1, c_2 ώστε:

$$\psi - \psi_p = c_1 y_1 + c_2 y_2$$

$$\Rightarrow \psi = \psi_p + c_1 y_1 + c_2 y_2 \quad (*)$$

Αντιστρέψα, για κάθε συνάρτηση αντιστοίχης μορφής:

$$L(\psi) = L(\psi_p) + c_1 L(y_1) + c_2 L(y_2) = b(t)$$

Επομένως η γενική λύση της $L(y) = b$ είναι της μορφής (*) οπου ψ_p είναι μία ειδική λύση της (*). Καθ y_1, y_2 δύο γενικής ανεξάρτητης λύσης της $L(y) = 0$.

Γενική μέθοδος απολογισμού ειδικής λύσης της μή-αρχενούς (μέθοδος Lagrange).

H γενική λύση της $L(y) = 0$ είναι της μορφής: $y = c_1 y_1 + c_2 y_2$ στην c_1, c_2 συλλεκτική. H μέθοδος "μεταβολής παραμήτρων" προσπαθεί να βρει λύση της $L(y) = b(t)$ της μορφής $y(t) = c_1(t)y_1(t) + c_2(t)y_2(t)$, δηλ. αντικαθιστώντας συλλεκτική c_1, c_2 με συναρτήσεις της

Ηεραβήμετος λ. Πρέπει να λογάρισται:

$$(c_1 y_1 + c_2 y_2)'' + a_1 (c_1 y_1 + c_2 y_2)' + a_2 (c_1 y_1 + c_2 y_2) = b(t)$$

\Rightarrow Γίνεται: $(c_1 y_1 + c_2 y_2)' = c'_1 y_1 + c_1 y'_1 + c'_2 y_2 + c_2 y'_2$
καθι: $c'_1 y_1 + c_1 y'_1 + c'_2 y_2 + c_2 y'_2$

$$\begin{aligned} (c_1 y_1 + c_2 y_2)'' &= c_1'' y_1 + \underline{c'_1 y'_1} + \underline{c'_2 y'_2} + c_1 y_1'' + c_2 y_2'' + \underline{c'_1 y'_1} + \underline{c_2 y'_2} \\ &= c_1'' y_1 + 2c'_1 y'_1 + c_1 y_1'' + c_2'' y_2 + 2c'_2 y'_2 + c_2 y_2'' \end{aligned}$$

Επομένως:

$$\begin{aligned} &c_1'' y_1 + \underline{2c'_1 y'_1} + \underline{c_1 y_1''} + c_2'' y_2 + \underline{2c'_2 y'_2} + \underline{c_2 y_2''} + \\ &+ a_1 (c'_1 y_1 + \underline{c_1 y'_1} + \underline{c'_2 y_2} + \underline{c_2 y'_2}) + a_2 (c_1 y_1 + \underline{c_2 y_2}) = b(t). \\ \Rightarrow &c_1 \overset{\circ}{b(t)} + c_2 \overset{\circ}{b(t)} + 2(c'_1 y'_1 + c'_2 y'_2) + (c_1'' y_1 + c_2'' y_2) \\ &+ a_1 \underbrace{(c'_1 y_1 + c'_2 y_2)}_{\circ} = b(t). \quad \text{④} \end{aligned}$$

Εφαρμόζουμε ότι $y_1 c'_1 + y_2 c'_2 = 0$. Έπειτα για τον πρώτο όρο:

$$y_1 c'_1 + y_2 c'_2 = 0.$$

Η (4) τροποποιείται ως:

$$c'_1 y'_1 + c'_2 y'_2 = b(t)$$

Ο τρίτος όρος είναι σύστημα:

$$\left. \begin{array}{l} y_1 c'_1 + y_2 c'_2 = 0 \\ y'_1 c'_1 + y'_2 c'_2 = b(t) \end{array} \right\}.$$

Isoδιαφύ:

$$\begin{bmatrix} y_1 & y_2 \\ y'_1 & y'_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} c_1 \\ c_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 0 \\ b(t) \end{bmatrix}.$$

$$\Rightarrow \begin{bmatrix} c_1 \\ c_2 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} y_1 & y_2 \\ y'_1 & y'_2 \end{bmatrix}^{-1} \begin{bmatrix} 0 \\ b(t) \end{bmatrix}$$

$$= \frac{1}{W(y_1, y_2)} \begin{bmatrix} y'_2 & -y'_1 \\ -y'_2 & y'_1 \end{bmatrix}^T \begin{bmatrix} 0 \\ b(t) \end{bmatrix}$$

$$= \frac{1}{W(y_1, y_2)} \begin{bmatrix} y'_2 & -y'_1 \\ -y'_1 & y'_2 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} 0 \\ b(t) \end{bmatrix}.$$

$$\Rightarrow c'_1(t) = - \left. \frac{y_2(t) b(t)}{W(y_1, y_2)(t)} \right\}$$

$$c'_2(t) = \left. \frac{y_1(t) b(t)}{W(y_1, y_2)(t)} \right\}$$

Παρατηρήσε ότι $W(y_1, y_2)(t) \neq 0$ αφού y_1, y_2 δεν έχουν κοινές λύσεις. Ο λογικός λόγος είναι ότι

$$c_1(t) = - \left. \int_{t_0}^t \frac{y_2(s) b(s)}{W(y_1, y_2)(s)} ds \right\}$$

$$c_2(t) = \left. \int_{t_0}^t \frac{y_1(s) b(s)}{W(y_1, y_2)(s)} ds \right\}$$

όπου $t_0 \in I$. Επομένως η εισική λύση είναι μοναδική:

$$\begin{aligned}\psi_p(t) &= c_1(t)y_1(t) + c_2(t)y_2(t) = \\ &= \int_{t_0}^t \frac{[y_1(s)y_2(t) - y_1(t)y_2(s)] b(s)}{W(y_1, y_2)(s)} ds\end{aligned}$$

Παράδειγμα: Θέτωμε την $L(y) = y'' + a_1 y' + a_2 y = b(t)$
οπου $P(r) = r^2 + a_1 r + a_2 = (r-r_1)(r-r_2)$. Εφεύρωσι $r_1 \neq r_2$.
Διο σημαίνει ότι οι γενικές λύσεις της $L(y)=0$ είναι
 $y_1 = e^{r_1 t}$ και $y_2 = e^{r_2 t}$ και

$$\begin{aligned}W(y_1, y_2)(s) &= \begin{vmatrix} e^{r_1 s} & e^{r_2 s} \\ r_1 e^{r_1 s} & r_2 e^{r_2 s} \end{vmatrix} = \\ &= (r_2 - r_1) e^{(r_1 + r_2)s}\end{aligned}$$

Επομένως: $y_1(s)y_2(t) - y_1(t)y_2(s) = e^{r_1 s} e^{r_2 t} - e^{r_1 t} e^{r_2 s}$

Επομένως:

$$\psi_p(s) = \int_{t_0}^t \frac{e^{r_1 s} e^{r_2 t} - e^{r_1 t} e^{r_2 s}}{(r_2 - r_1) e^{(r_1 + r_2)s}} b(s) ds$$

$$= \frac{1}{r_2 - r_1} \int_{t_0}^t (e^{r_2(t-s)} - e^{r_1(t-s)}) b(s) ds$$

και η γενική λύση της $L(y) = b(t)$ είναι

$$\psi(t) = c_1 e^{r_1 t} + c_2 e^{r_2 t} + \frac{1}{r_1 - r_2} \int_{t_0}^t (e^{r_1(t-s)} - e^{r_2(t-s)}) b(s) ds$$

οπου $t_0 \in I$ και c_1, c_2 συνάρτησης.

Πλαράς Στρίψη: Να λυθεί η εξιώνων

$$y'' - y' - 2y = e^{-t}$$

Η χαρακτηριστική εξιώνων: $P(r) = r^2 - r - 2 = (r+1)(r-2)$
 $\Rightarrow y_1 = e^{-t}, y_2 = e^{2t}$ γραμμική ανέξιγετη λύση της οποίας, (είδική λύση (μη οφερούσας την πρόσφατη)):

$$\psi_p = c_1(t) e^{-t} + c_2(t) e^{2t}$$

To συστήμα για c'_1, c'_2 είναι:

$$\left. \begin{array}{l} e^{-t} c'_1 + e^{2t} c'_2 = 0 \\ -e^{-t} c'_1 + 2e^{2t} c'_2 = e^{-t} \end{array} \right\} \Rightarrow$$

$$\left. \begin{array}{l} 3e^{2t} c'_2 = e^{-t} \\ c'_1 = -e^{3t} c'_2 \end{array} \right\} \Rightarrow$$

$$c'_2 = \frac{1}{3} e^{-3t}, c'_1 = -\frac{1}{3}$$

$$\text{Επομένως: } c_1(t) = \int_0^t -\frac{1}{3} ds = -\frac{t}{3}$$

$$\begin{aligned} c_2(t) &= \frac{1}{3} \int_0^t e^{-3s} ds = \frac{1}{3} \left[\frac{e^{-3s}}{-3} \right]_0^t = \\ &= \frac{1}{9} (1 - e^{-3t}) \end{aligned}$$

$$\Rightarrow \psi_p = -\frac{1}{3} t e^{-t} + \frac{1}{9} (1 - e^{-3t}) e^{2t}$$

$$\Rightarrow \psi_p = -\frac{1}{3} t e^{-t} + \frac{1}{9} e^{2t} - \frac{1}{9} e^{-t}$$

Επομένως οι γενικές λύσης της φήμης απόφοιτης είναι:

$$\begin{aligned}\psi &= c_1 e^{-t} + c_2 e^{2t} - \frac{1}{3} t e^{-t} + \frac{1}{9} e^{2t} - \frac{1}{9} e^{-t} \\ &= \alpha_1 e^{-t} + \alpha_2 e^{2t} - \frac{1}{3} t e^{-t} \quad (\alpha_1, \alpha_2 \in \mathbb{R}).\end{aligned}$$

Ορόσημοι εξισώσεων τάξης n

Εξισώσεων της μορφής:

$$L(y) = y^{(n)} + a_1 y^{(n-1)} + a_2 y^{(n-2)} + \dots + a_n y(t) = 0$$

Επικαλυπτόμενη βασική λύση της προβλήματος: $y = e^{rt}$ (εκτυπώθηκε)

$$L(e^{rt}) = P(r) e^{rt}, \quad P(r) = r^n + a_1 r^{n-1} + \dots + a_n$$

(χαρακτηριστικό πολυώνυμο). Αν r_1 είναι είδη της $P(r)$, τότε $e^{r_1 t}$ είναι λύση της $L(y) = 0$. Γενικότερα αν r_1 είναι είδη πολλαπλότητας m_1 , τότε

$$P(r_1) = 0, \quad P'(r_1) = 0, \dots, \quad P^{(m_1-1)}(r_1) = 0$$

Παραγωγικότητας κ. φορών:

$$\frac{\partial^k}{\partial r^k} (L(e^{rt})) = \frac{\partial^k}{\partial r^k} (P(r) e^{rt})$$

Το αριθμητικό μέθοδος (λόγω γεωμετρικότητας) δείχνει

$$L\left(\frac{\partial^k}{\partial r^k} e^{rt}\right) = L(t^k e^{rt}).$$

Το σχετικό μέθοδος με χρήση διανομής θεωρείται:

$$\left[P^{(k)}(r) + k P^{(k-1)}(r)t + \frac{k(k-1)}{2!} P^{(k-2)}(r)t^2 + \dots + p(r)t^k \right] e^{rt}$$

Αρ $r=r_1, k=0, 1, \dots, m_1-1$, τότε $L(t^k e^{rt}) = 0$,
σην οι συναρτήσεις $\{e^{rt}, te^{rt}, \dots, t^{m_1-1}e^{rt}\}$ είναι λύσεις
της $L(y)=0$.

Θεώρημα: Εάν $L(y)=0$ με χαρακτηριστικό πολυνόμιο

$$P(r) = (r-r_1)^{m_1} (r-r_2)^{m_2} \cdots (r-r_s)^{m_s}$$

$r_i \neq r_j$ και $i \neq j$. Τότε οι λύσεις :

$$\left. \begin{aligned} & e^{r_1 t}, t e^{r_1 t}, \dots, t^{m_1-1} e^{r_1 t} \\ & e^{r_2 t}, t e^{r_2 t}, \dots, t^{m_2-1} e^{r_2 t} \\ & e^{r_s t}, t e^{r_s t}, \dots, t^{m_s-1} e^{r_s t} \end{aligned} \right\}$$

Είναι χαρακτηριστικές αντιστοιχίες λύσεων της $L(y)=0$ σε κάθε
σύστημα $I \subseteq \mathbb{R}$.

Παράδειγμα: Εάν $n=8$. Εξισώνω: $y'' - 3y' + 2y = 0$. Τό
χαρακτηριστικό πολυνόμιο είναι

$$P(r) = r^3 - 3r + 2 = (r-1)(r^2 + r - 2)$$

$$= (r-1)(r-1)(r+2) = (r-1)^2(r+2)$$

Οι συναρτήσεις $y_1 = e^t$, $y_2 = t e^t$, $y_3 = e^{-2t}$ είναι γενικές
αντιστοιχίες λύσεων εξισώνων. Η γενική λύση είναι:

$$y(t) = c_1 e^t + c_2 t e^t + c_3 e^{-2t}$$