

10.11.2010 Лекция № 10

Линейные уравнения с постоянными вещественными коэффициентами

Определение

Вещественный квазинормальный - квазинормальный, у которого все значения (в действительных точках) действительны.
($\psi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$)

Утверждение

1) Если $\xi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$ - квазинормальный, то $\operatorname{Re} \xi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ - вещественный квазинормальный

$$(\operatorname{Re} \xi = \frac{1}{2}(\xi + \bar{\xi}))$$

$$\begin{aligned} f: \mathbb{R} &\rightarrow \mathbb{C} \\ f(x) &= \tilde{f}(x) \\ e^{\xi} &= e^{\bar{\xi}}, \quad \xi(t) = p(t)e^{\lambda t}, \quad t \in \mathbb{R} \\ \bar{\xi}(t) &= \overline{p(t)}e^{\bar{\lambda} t} \end{aligned}$$

показатель у $\bar{\xi}$ $\bar{\lambda}$ (если показатель у ξ λ), поэтому из элементарности ξ не следует элементарности $\operatorname{Re} \xi$.

упр.

2) Если $\xi = p(t)e^{\gamma t}$, $\gamma = d + i\beta$, $d, \beta \in \mathbb{R}$, $d = \deg p$,

$$p = P - iQ, \quad P, Q \in \mathbb{R}[t], \text{ то}$$

$$\operatorname{Re} \xi = e^{\gamma t} (P(t) \cos \beta t + Q(t) \sin \beta t) \text{ и } \max \{\deg P, \deg Q\} = d$$

$$\text{Доказывается через } e^{\gamma t} = e^{\gamma t} (\cos \beta t + i \sin \beta t)$$

$$x^{(n)} + a_{n-1}x^{(n-1)} + \dots + a_1x' + a_0x = b(t), \quad a_i \in \mathbb{R}.$$

Если $b \equiv 0$, то это однородное линейное уравнение порядка n с вещественными постоянными коэффициентами.

Если $b \not\equiv 0$, b - квазинормальный, то это неоднородное линейное уравнение порядка n с вещественными постоянными коэффициентами и квазинормальным в правой части.

Характеристический многочлен линейного уравнения -

$$\chi(\lambda) = \lambda^n + a_{n-1}\lambda^{n-1} + \dots + a_1\lambda + a_0$$

$$x = \psi(t) - \text{решение} \Leftrightarrow D\psi = b, \quad D = \chi\left(\frac{d}{dt}\right)$$

Утверждение

$$1) D\xi = b, \quad \xi: \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C} \Rightarrow D\bar{\xi} = \bar{b} \quad (D\bar{\xi} = \overline{D\xi} = \bar{b})$$

здесь важно, что $a_i \in \mathbb{R}$

$$2) D\xi = b \Rightarrow D\operatorname{Re} \xi = \operatorname{Re} b \quad (D\operatorname{Re} \xi = \operatorname{Re} D\xi, \text{ т.к. } a_i \in \mathbb{R})$$

$$\text{и } \bar{a}_i = a_i$$

Теорема 1

Вещественные непродолжаемые решения линейного однородного уравнения порядка n с вещественными коэффициентами определены на \mathbb{R} и образуют векторное пространство размерности n над \mathbb{R} с базисом из вещественных ивационных функций вида:

- 1) $t^k e^{\lambda t}$, если $\lambda \in \mathbb{R}$ - корень характеристического многочлена кратности $> k$
- 2) $t^k e^{\alpha t} \cos \beta t$, если $\lambda = \alpha + i\beta$ - корень χ кратности $> k$
- 3) $t^k e^{\alpha t} \sin \beta t$, если $\lambda = \alpha + i\beta$ - корень χ кратности $> k$

Доказательство.

- 1) всего n базисных векторов
- 2) они линейно независимы
- 3) любое вещественное непродолжаемое решение через них выражается

Тогда о линейном пространстве следует из теоремы в комплексном случае

- 1, 2) наш базис - новый базис из пространства для \mathbb{C} -случая
- т.к. $\lambda \in \mathbb{R}$, то все корни χ "парные" - $\lambda \pm i\beta$

Пусть $\lambda \pm i\beta$ - корни кратности $> k$.

Тогда им соответствуют базисные векторы

$$\xi = t^k e^{\lambda t} (\cos \beta t + i \sin \beta t), \quad \bar{\xi} = t^k e^{\lambda t} (\cos \beta t - i \sin \beta t)$$

$$\frac{\xi + \bar{\xi}}{2} = t^k e^{\lambda t} \cos \beta t, \quad \frac{\xi - \bar{\xi}}{2i} = t^k e^{\lambda t} \sin \beta t$$

Задана векторов для нового базиса

- 2) линейно независимы над $\mathbb{C} \Rightarrow$ и над \mathbb{R}
 - 3) Если ψ - решение, то $\psi = C_1 \varphi_1 + C_2 \varphi_2 + \dots + C_n \varphi_n$, где $\varphi_1, \dots, \varphi_n$ - базис 1, 2, 3, ($\exists C_i \in \mathbb{C}$ такие)
- Тогда $\text{Re } \psi = \text{Re } C_1 \varphi_1 + \dots + \text{Re } C_n \varphi_n$,
т.е. ψ выражается через $\varphi_1, \dots, \varphi_n$ с вещественными коэффициентами
(т.к. φ_i линейно независимы, $C_i = \text{Re } C_i$)

Неоднородные уравнения:

$D\Phi = D\Phi_0 + \Phi R$ (теорема 1 лекции 9) (над \mathbb{C} или \mathbb{R})

Если $S \in \mathbb{R}$ - пространство вещественных решений $D\psi = 0$, то

$$S_{\mathbb{R}}^{n+1} = S_0^{\mathbb{R}} + \psi_1^* + \dots + \psi_N^*, \text{ где } D\psi_k^* = v_k, k=1, \dots, N$$

(теорема 2 лекции 9)

Теорема 3

- а) Если $v = e^{\lambda t} P(t)$, $\lambda \in \mathbb{R}$, $P \in \mathbb{R}[t]$, $\deg P = d$, то $\exists! \psi^* = t^s e^{\lambda t} R$, $R \in \mathbb{R}[t]$, $\deg R = d$, s - кратность корня λ характеристического многочлена такой, что $D\psi^* = v$.
- б) Если $v = e^{\lambda t} (P(t) \cos \beta t + Q(t) \sin \beta t)$, $\lambda, \beta \in \mathbb{R}$, $\beta \neq 0$, $P, Q \in \mathbb{R}[t]$, $d = \max \{ \deg P, \deg Q \}$, то $\exists! \psi^* = t^s e^{\lambda t} (R(t) \cos \beta t + S(t) \sin \beta t)$, где $R, S \in \mathbb{R}[t]$, $d = \max \{ \deg R, \deg S \}$, s - кратность корня $\lambda + i\beta$ характеристического многочлена такой, что $D\psi^* = v$.

Доказательство

- а) Пусть ψ^* - единственное комплексное решение такого вида. Тогда $\operatorname{Re} \psi^*$ - тоже решение такого же вида $\Rightarrow \operatorname{Re} \psi^* = \psi^*$ (т.к. ψ^* единственно).
- б) $P = P - iQ$, $\deg P = d$. Возьмем $\tilde{v}(t) = e^{\lambda t} P(t)$, $\lambda = \alpha + i\beta$. Тогда $\operatorname{Re} \tilde{v} = v$. $\exists \eta = t^s e^{\lambda t} z(t)$, где $\deg z = d$, $D\eta = \tilde{v}$ (из теоремы 3 для а). Если $\psi = \operatorname{Re} \eta$, то $D\psi = v$, $\psi = t^s e^{\lambda t} (R(t) \cos \beta t + S(t) \sin \beta t)$, где $R - iS = z$, $R, S \in \mathbb{R}[t]$, $d = \max \{ \deg R, \deg S \}$.
- "метод комплексных амплитуд".
- ! Если $\deg P, \deg Q \leq d$, то $\deg R, \deg S \leq d$ (следует из б), тогда $D\psi = v$ - $2(d+1)$ линейных уравнений, где коэффициенты P , коэффициенты Q - $2(d+1)$ правых частей, коэффициенты R и коэффициенты S - $2(d+1)$ неизвестных.

← матрица определена оператором D

$$\begin{matrix} 2(d+1) \\ \left(\begin{array}{|c|} \hline D \\ \hline \end{array} \right) \end{matrix} \cdot \begin{pmatrix} R \\ S \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} P \\ Q \end{pmatrix}$$

$2(d+1)$

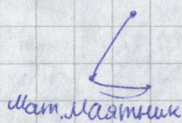
Если опреде для всякой правой части Фрекенне $\Rightarrow \Rightarrow \det D \neq 0 \Rightarrow$ оно единственно

Примеры

$\ddot{x} + w^2 x = a \sin at$, где $w, a \in \mathbb{R}$, $w \neq 0$

$\ddot{x} + w^2 x = 0$ - колебание осциллятора $\cos at$ - периодическая внешняя сила

примеры осцилляторов: 1) пружинный маятник
2) математический маятник



мат. маятник



физ. маятник

гармонические колебания с частотой w \equiv решение уравнения $\ddot{x} + w^2 x = 0$

$$\chi(\lambda) = \lambda^2 + \omega^2, \lambda_{1,2} = \pm i\omega$$

$$b = \cos at, \gamma = \alpha + i\beta, \alpha = 0, \beta = a$$

$$\cos at = \operatorname{Re}(e^{iat})$$

$$1) a \neq \omega \Rightarrow s = 0 \text{ (} a \text{ - не корень } \chi \text{)}$$

$$\psi^* = A \cos at + B \sin at \text{ (теорема 3)}$$

$$\text{ОРО} = C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t \text{ (теорема 1)}$$

Подстановка в:

$$-Aa^2 \cos at - Ba^2 \sin at + \omega^2 (A \cos at + B \sin at) = \cos at$$

(подстановка ψ в уравнение осциллятора)

$$A(\omega^2 - a^2) \cos at = \cos at \Rightarrow A = \frac{1}{\omega^2 - a^2}$$

$$B(\omega^2 - a^2) \sin at = 0 \Rightarrow B = 0$$

$$\psi^* = \frac{\cos at}{\omega^2 - a^2}$$

$$\text{ОРН} = \frac{\cos at}{\omega^2 - a^2} + C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t$$

$$2) a = \omega \Rightarrow s = 1$$

$$\psi^* = t(A \cos \omega t + B \sin \omega t)$$

$$\text{ОРО} = C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t$$

$$(\psi^*)'' = 2(-Aw \sin \omega t + Bw \cos \omega t) - t(-w^2 A \cos \omega t - w^2 B \sin \omega t)$$

$$(\psi^*)'' + \psi^* = -2Aw \sin \omega t + 2Bw \cos \omega t$$

$$-2Aw \sin \omega t = 0 \Rightarrow A = 0$$

$$2Bw \cos \omega t = \cos \omega t \Rightarrow B = \frac{1}{2w}$$

$$\text{ОРН} = \frac{t \sin \omega t}{2w} + C_1 \cos \omega t + C_2 \sin \omega t$$

(Определение)

Резонанс - совпадение показателя правой части с одним из корней характеристического уравнения.

$$\frac{\cos at}{\omega^2 - a^2} \rightarrow \left(1 + \frac{1}{\omega^2 - a^2}\right) \cos \omega t, a \neq \omega$$

$$\downarrow a \rightarrow \omega$$

$$\frac{t \sin \omega t}{2w} \quad \times)$$