

ОСНОВНЫЕ ФОРМУЛЫ И ПОНЯТИЯ ТЕОРИИ КОЛЕБАНИЙ

Спасибо тебе, Господи, что ты создал все
нужное нетрудным, а все трудное – ненужным.

Григорий Саввич Сковорода, 1772

I. Динамические системы. Фазовая плоскость

$$\dot{x} = f(x, y),$$

$$\dot{y} = g(x, y).$$

Неподвижная (особая) точка

$$f(x_0, y_0) = 0,$$

$$g(x_0, y_0) = 0.$$

Матрица Якоби

$$J = \begin{pmatrix} f_x(x_0, y_0) & f_y(x_0, y_0) \\ g_x(x_0, y_0) & g_y(x_0, y_0) \end{pmatrix}.$$

Инкремент отклонения от неподвижной точки

$$\lambda_{1,2} = \frac{\text{tr}J}{2} \pm \sqrt{\frac{(\text{tr}J)^2}{4} - \det J}.$$

Классификация особых точек:

$\text{Re}\lambda = 0$, центр, бифуркация рождения цикла ,

$\text{Re}\lambda < 0$, устойчивый фокус ,

$\text{Re}\lambda > 0$, неустойчивый фокус ,

$\lambda_1 < 0, \lambda_2 < 0$, устойчивый узел ,

$\lambda_1 > 0, \lambda_2 > 0$, неустойчивый узел ,

$\lambda_1 > 0, \lambda_2 < 0$, седло .

Изменение фазового объема $\Delta V = \Delta x \Delta y$. Локальная диссипация. Теорема
Лиувилля

$$\lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{d(\Delta V) / dt}{\Delta V} = \text{tr}J .$$

II. Нелинейный осциллятор

$$m\ddot{x} + \gamma\dot{x} + \frac{\partial U(x)}{\partial x} = 0.$$

Первый интеграл, период колебаний ($\gamma = 0$):

$$\frac{m\dot{x}^2}{2} + U(x) = E, \quad T = \sqrt{2m} \int_{x_1}^{x_2} \frac{dx}{\sqrt{E - U(x)}}.$$

Вариация периода δT при возмущении потенциала $\delta U(x)$:

$$\delta T = -\sqrt{2m} \frac{\partial}{\partial E} \int_{x_1(E)}^{x_2(E)} \frac{\delta U(x) dx}{\sqrt{E - U(x)}} = -\frac{\partial}{\partial E} T \langle \delta U \rangle.$$

Высшие поправки к δT по $\delta U(x)$:

$$\delta T = \sqrt{2m} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n!} \frac{\partial^n}{\partial E^n} \int_{x_1(E)}^{x_2(E)} \frac{\delta U^n(x) dx}{\sqrt{E - U(x)}}.$$

III. Математический маятник. Неизохронность

$$\ddot{x} + \omega_0^2 \sin x = 0.$$

Период колебаний при $x(0) = x_0$, $\dot{x}(0) = 0$:

$$T = \frac{2\pi}{\omega_0} \left(1 + \frac{x_0^2}{16} \right) \quad \text{при } x_0 \ll 1,$$

$$T = \frac{4}{\omega_0} \ln \frac{8}{\pi - x_0} \quad \text{при } \pi - x_0 \ll 1.$$

Движение по сепаратрисе

$$x(t) = -\pi + 4 \operatorname{arctg} e^{-\omega_0(t-t_0)},$$

$$\dot{x}(t) = \frac{2}{\operatorname{ch}^2 \omega_0(t-t_0)}.$$

IV. Линейный осциллятор. Резонанс

$$\ddot{x} + 2\gamma\dot{x} + \omega_0^2 x = f(t).$$

Свободные затухающие колебания $x(0) = x_0$, $\dot{x}(0) = v_0$, $f(t) = 0$:

$$x(t) = \sqrt{x_0^2 + \left(\frac{v_0 + \gamma x_0}{\omega_1}\right)^2} e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \varphi), \quad \operatorname{tg} \varphi = -\frac{v_0 + \gamma x_0}{\omega_1 x_0}.$$

Добротность, частота

$$Q = \frac{\omega_1}{2\gamma}, \quad Q \approx \frac{\omega_0}{2\gamma} \left(1 - \frac{\gamma^2}{2\omega_0^2}\right), \quad \omega_1 = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2}.$$

Спектр затухающих колебаний при $Q \gg 1$. Лоренцевская линия

$$|X(\omega)|^2 \propto \frac{1}{\pi} \frac{\gamma}{(\omega - \omega_0)^2 + \gamma^2}.$$

Нормальные колебания. Произвольная внешняя сила

$$a = x + \frac{\gamma + i\omega_1}{\omega_0^2} \dot{x}, \quad a^* = x + \frac{\gamma - i\omega_1}{\omega_0^2} \dot{x},$$

$$\frac{da}{dt} = -(\gamma + i\omega) a + \frac{\gamma + i\omega_1}{\omega_0^2} f(t).$$

Неподвижный осциллятор $x(0) = \dot{x}(0) = 0$. Функция Грина

$$x(t) = \frac{1}{\omega_1} \int_0^t e^{-\gamma(t-t')} \sin \omega_1(t-t') f(t') dt'.$$

Отклик на гармоническую силу. Резонанс

$$f(t) = f \cos \omega t, \quad x(t) = a \cos(\omega t + \varphi) = a(\omega) \sin \omega t + b(\omega) \cos \omega t,$$

$$a = \frac{f}{\sqrt{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}}, \quad \operatorname{tg} \varphi = \frac{2\gamma\omega}{\omega^2 - \omega_0^2}.$$

Амплитуды поглощения и дисперсии

$$a(\omega) = \frac{2\gamma\omega f}{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}, \quad b(\omega) = \frac{(\omega_0^2 - \omega^2) f}{(\omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}.$$

Пик резонанса. Отклик при высокой добротности $Q \gg 1$:

$$\omega_2 = \sqrt{\omega_0^2 - 2\gamma^2}, \quad |a(\omega)|^2 \propto \frac{1}{\pi} \frac{\gamma}{(\omega - \omega_0)^2 + \gamma^2}.$$

V. Осциллятор Дуффинга. Сдвиг частоты. Ангармонизм

Уравнение Дуффинга

$$\ddot{x} + \gamma \dot{x} + \omega_0^2 x + \beta x^3 = 0.$$

Зависимость частоты от амплитуды ($\gamma = 0$):

$$\omega = \omega_0 + \frac{3}{8} \frac{\beta a^2}{\omega_0} + \dots$$

Асимптотическое решение ($\gamma = 0$):

$$x(t) = a \sin \omega t - \frac{\beta a^3}{32} \sin 3\omega t + \dots$$

VI. Нелинейный резонанс осциллятора Дуффинга

Осциллятор Дуффинга под действием гармонической силы

$$\ddot{x} + \gamma \dot{x} + \omega_0^2 x + \beta x^3 = f \cos \omega t.$$

Уравнение резонансной кривой $a = a(\omega)$:

$$\left(\frac{\gamma a}{2}\right)^2 + a^2 \left(\omega - \omega_0 - \frac{3\beta a^2}{8\omega_0}\right)^2 = \frac{f^2}{4\omega_0^2}.$$

Частотный сдвиг пика резонанса

$$\omega_2 - \omega_0 = \frac{3\beta f^2}{8\gamma^2 \omega_0^3}.$$

VII. Осциллятор Матье. Параметрический резонанс

$$\ddot{x} + 2\gamma \dot{x} + \omega_0^2 (1 + \varepsilon \cos \omega t)x = 0.$$

Правильное нулевое приближение вблизи первого резонанса ($\omega \approx 2\omega_0$):

$$x(t) = a(t) \cos \frac{\omega t}{2} + b(t) \sin \frac{\omega t}{2}.$$

Область неустойчивости вблизи первого резонанса

$$\delta^2 + \gamma^2 = \left(\frac{\varepsilon \omega_0}{4}\right)^2.$$

Пороговое значение амплитуды модуляции

$$\varepsilon_{min} = \frac{4\gamma}{\omega_0} = \frac{2}{Q}.$$

VIII. Адиабатический инвариант осциллятора

Уравнение Хилла

$$\ddot{x} + \omega_0^2(t)x = 0.$$

Медленное изменение частоты $\dot{\omega}_0 / \omega_0^2 \ll 1$:

$$\oint p dx = E(t) / \omega(t) = \text{const} .$$

IX. Осциллятор Капицы. Движение в быстро осциллирующем поле

$$m\ddot{x} + \frac{\partial U}{\partial x} = f(x) \cos \omega t ,$$

$$U_{\text{эфф}}(x) = U(x) + \frac{f^2(x)}{4m\omega^2} .$$

Устойчивость инвертированного маятника

$$\frac{a}{l} \frac{\omega}{\omega_0} > \sqrt{2} .$$

X. Осциллятор Ван-дер-Поля. Автоколебания

Уравнения Ван-дер-Поля и Рэлея

$$\ddot{x} + (x^2 - \lambda)\dot{x} + x = 0 ,$$

$$\ddot{x} + (\dot{x}^2 - \lambda)\dot{x} + x = 0 .$$

Эквивалентны с точностью до замены $x / \sqrt{3} \rightarrow \dot{x}$.

Радиус предельного цикла при квазигармонических ($\lambda \ll 1$) автоколебаниях

$$a = 2\sqrt{\lambda}, \quad a = 2\sqrt{\lambda/3} .$$

Период релаксационных ($\lambda \gg 1$) колебаний одинаков

$$T = \lambda(3 - 2 \ln 2) .$$

XI. Синхронизация. Язык Арнольда

Уравнение Адлера, $\Delta = (\omega^2 - 1) / \lambda \omega$:

$$\dot{\varphi} = -\Delta + \varepsilon \sin \varphi .$$

Язык Арнольда, область синхронизации

$$-\varepsilon < \Delta < \varepsilon .$$

ОСНОВНЫЕ ФОРМУЛЫ И ПОНЯТИЯ ТЕОРИИ ВОЛН

I. Волновое уравнение

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} = 0.$$

Решение д'Аламбера при $u(x, 0) = \phi(x)$, $u_t(x, 0) = \psi(x)$:

$$u(x, t) = \frac{1}{2}(\phi(x-ct) + \phi(x+ct)) + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} \psi(y) dy.$$

II. Цепочка связанных осцилляторов

Закон дисперсии

$$\omega(k)^2 = \frac{4\kappa}{m} \sin^2(ka) + \omega_0^2.$$

Уравнение Клейна–Гордона

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} + \omega_0^2 u = 0.$$

Уравнение Буссинеска

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} + u_{xxxx} + (u^2)_{xx} = 0.$$

III. Вариационный принцип

1D-действие

$$S = \int dt \int dx \mathcal{L}(u, u_t, u_x, \dots).$$

Уравнение Эйлера–Лагранжа

$$\frac{\partial \mathcal{L}}{\partial u} - \frac{\partial}{\partial t} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial u_t} - \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial u_x} + \frac{\partial^2}{\partial x^2} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial u_{xx}} + \frac{\partial^2}{\partial x \partial t} \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial u_{xt}} \dots = 0.$$

Нелинейное уравнение Шредингера

$$iu_t + u_{xx} + 2|u|^2 u = 0.$$

IV. Резонаторы

Вариационный принцип Рэлея

$$(\omega / c)^2 = \min \frac{\int (\nabla u)^2 ds}{\int u^2 ds}.$$

Частоты круглой мембраны

$$\omega_{nm} = c \mu_{nm} / a, \quad J_n(\mu_{nm}) = 0.$$

V. Волноводы

Закон дисперсии

$$\omega = \sqrt{\omega_c^2 - k_x^2}.$$

Критическая частота. Масса фотона

$$\omega_c = \pi c / a, \quad m_\phi \approx \hbar / ca.$$

VI. Акустика и звук

Интенсивность звука

$$I = \frac{1}{2} \rho_0 a^2 \omega^2 c = \frac{p'^2}{2 \rho_0 c}.$$

Закон Вебера–Фехнера

$$\Delta I / I \approx 10\%.$$

Громкость звука

$$\Gamma = 10 \lg(I / I_0) \text{ дБ}, \quad I_0 = 10^{-12} \text{ Вт/м}^2.$$

Вариация давления в звуковой волне

$$p' = \rho_0 c \omega a.$$

Адиабатический звук

$$c^2 = (\partial P / \partial \rho)_s.$$

Условие адиабатичности

$$\lambda c > \chi.$$

Акустический импеданс $z = \rho c$. Коэффициенты отражения и прохождения

$$R = \left(\frac{z_1 - z_2}{z_1 + z_2} \right)^2, \quad T = \frac{4z_1 z_2}{(z_1 + z_2)^2}.$$

VII. Эффект Доплера

Эффект Доплера в акустике и теории эфира

$$\frac{\omega_{\text{нр}}}{\omega_{\text{ист}}} = \frac{1 + \mathbf{k}\mathbf{v}_{\text{нр}} / ck}{1 - \mathbf{k}\mathbf{v}_{\text{ист}} / ck}, \quad \omega = ck.$$

Гравитационное красное смещение

$$\Delta\nu / \nu = \Delta\phi / c^2.$$

Релятивистский эффект Доплера и абберация света

$$\omega = \frac{\omega' + vk \cos \theta'}{\sqrt{1 - v^2 / c^2}}, \quad k \cos \theta = \frac{k' \cos \theta' + v\omega' / c}{\sqrt{1 - v^2 / c^2}}.$$

VIII. Конус Маха

Конус Маха, излучение Вавилова–Черенкова

$$\sin \theta = v / c.$$

Критерий сверхтекучести

$$v < \min_k \frac{\omega(k)}{k}.$$

IX. Волновой пакет

$$u(x, t) = \int v(k) e^{-i\omega(k)t + ikx} \frac{dk}{2\pi}.$$

Фазовая и групповая скорости. Время жизни волнового пакета

$$v_{\text{ф}} = \frac{\omega}{k}, \quad v_{\text{гр}} = \frac{d\omega}{dk}; \quad \tau \approx \left(\Delta k^2 \frac{d^2\omega}{dk^2} \right)^{-1}.$$

X. Температурные волны

$$T(x, t) = T_0 \cos(\omega t - \sqrt{2\omega / \chi} x).$$

Тепловой скин-эффект

$$\delta = \sqrt{2\chi / \omega}.$$

XI. Тепловая ударная волна

$$c(u)u_t = (k(u)u_x)_x + f(u).$$

Режимы с обострением, нелинейное горение

$$\int_0^{u_0} \frac{k(u)du}{\sqrt{-U(u)}} < \infty, \quad \int_{u_0}^{\infty} \frac{c(u)du}{f(u)} < \infty, \quad U(u) = \int_0^u f(u)du.$$

ХII. Бесстолкновительная среда

Уравнение Хопфа

$$u_t + uu_{xx} = 0.$$

Общее решение задачи Коши $u(x, 0) = u_0(x)$:

$$u(x, t) = u_0(x - u(x, t)t).$$

Время образования ударных волн

$$\tau = (\max_x |\partial u_0 / \partial x|)^{-1}.$$

ХIII. Гидродинамика

Уравнения 1D гидродинамики в эйлеровых переменных

$$\frac{\partial v}{\partial t} + v \frac{\partial v}{\partial x} = -\frac{1}{\rho} \frac{\partial p}{\partial x},$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial}{\partial x}(\rho v) = 0,$$

$$p = p_0 \left(\frac{\rho}{\rho_0} \right)^\gamma.$$

Уравнения 1D-гидродинамики в лагранжевых переменных

$$\rho_0 \frac{\partial^2 \xi}{\partial t^2} = -\frac{\partial p}{\partial x},$$

$$\rho_0 = \rho \left(1 + \frac{\partial \xi}{\partial x} \right),$$

$$p = p_0 \left(\frac{\rho}{\rho_0} \right)^\gamma.$$

ХIV. Солитоны

Уравнение Кортевега–де Фриза, солитон

$$u_t + uu_{xx} + \beta u_{xxx} = 0,$$

$$u(x, t) = 3v \operatorname{sech}^2 \sqrt{\frac{v}{4\beta}} (x - vt).$$

Уравнение синус-Гордона, кинк и антикинк

$$u_{tt} - c^2 u_{xx} + \omega_0^2 \sin u = 0,$$

$$u(x, t) = 4 \operatorname{arctg} \exp \left(\pm \frac{\omega_0}{\sqrt{c^2 - v^2}} (x - vt) \right).$$

XV. Уравнение «реакция–диффузия»

$$u_t = u_{xx} + f(u, \beta).$$

Градиентный вид

$$u_t = -\delta F / \delta u, \quad F[u] = \int [u_x^2 / 2 - U(u)] dx, \quad U(u) = \int_{u_1}^u f(u, \beta) du.$$

Вариационный принцип

$$dF / dt < 0.$$

Уравнение Колмогорова–Петровского–Пискунова

$$f(u, \beta) = u(1 - u).$$

Уравнение Зельдовича–Франк-Каменецкого

$$f(u, \beta) = u(u - \beta)(u - 1).$$

Скорость кинка, теорема равных площадей

$$v(\beta) = \frac{1 - 2\beta}{\sqrt{2}}, \quad \int_{u_1}^{u_3} f(u, \beta) du = 0.$$

Устойчивость кинка и домена. Уравнение в вариациях

$$\delta u(x, t) = \delta u(x) \exp(\lambda t) \text{ при } v = 0,$$

$$\left(\frac{d^2}{dx^2} + v(x) \right) \delta u = \lambda \delta u, \quad v(x) = \frac{\partial f}{\partial u} [u_{\text{к.д.}}(x)].$$

НЕОБХОДИМЫЕ МАТЕМАТИЧЕСКИЕ ФОРМУЛЫ

Важно не то, что строго,
а то, что верно.
А. Н. Колмогоров

Полный эллиптический интеграл первого рода

$$K(x) = \int_0^1 \frac{dt}{\sqrt{1-t^2}\sqrt{1-x^2t^2}} = \int_0^{\pi/2} \frac{d\varphi}{\sqrt{1-x^2\sin^2\varphi}},$$

$$K(x) \approx \frac{\pi}{2} \left(1 + \frac{x^2}{4} \right) \text{ при } x \rightarrow 0, \quad K(x) \approx \ln \frac{4}{\sqrt{1-x^2}} \text{ при } x \rightarrow 1.$$

Ряд и интеграл Фурье

$$x(t) = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} X_n e^{-i2\pi nt/T}, \quad X_n = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} x(t) e^{i2\pi nt/T} dt,$$

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} X(\omega) e^{-i\omega t} \frac{d\omega}{2\pi}, \quad X(\omega) = \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) e^{i\omega t} dt.$$

Интеграл Фурье в действительной форме

$$x(t) = \int_{-\infty}^{+\infty} a(\omega) \sin(\omega t) d\omega + \int_{-\infty}^{+\infty} b(\omega) \cos(\omega t) d\omega,$$

$$a(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_0^{+\infty} x(t) \sin(\omega t) dt, \quad b(\omega) = \frac{1}{\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} x(t) \cos(\omega t) dt.$$

Теоремы Планшереля и Парсеваля

$$\frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} |x(t)|^2 dt = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} |X_n|^2,$$

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |x(t)|^2 dt = \int_{-\infty}^{+\infty} |X(\omega)|^2 \frac{d\omega}{2\pi}.$$

Формула Сохоцкого

$$\frac{1}{z-i0} = \mathcal{P} \frac{1}{z} + i\pi\delta(z).$$

3D-преобразование Фурье

$$\varphi(\mathbf{r}, t) = \int e^{-i(\omega t - \mathbf{k}\mathbf{r})} \varphi(\mathbf{k}, \omega) \frac{d\mathbf{k}d\omega}{(2\pi)^4},$$

$$\varphi(\mathbf{k}, \omega) = \int e^{i(\omega t - \mathbf{k}\mathbf{r})} \varphi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} dt,$$

$$2\pi\delta(k) = \int_{-\infty}^{+\infty} e^{ikx} dx.$$

Уравнение Бесселя

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - n^2)y = 0.$$

Корни функции Бесселя $J_n(\mu_{n,m}) = 0$:

$$\begin{aligned} \mu_{0,1} &= 2,4, & \mu_{0,2} &= 5,5, & \mu_{1,1} &= 3,8, \\ \mu_{1,2} &= 7,0, & \mu_{2,1} &= 5,1, & \mu_{2,2} &= 8,4. \end{aligned}$$

Тригонометрия

$$\cos^3 x = \frac{1}{4}(3\cos x + \cos 3x),$$

$$\cos^4 x = \frac{1}{8}(\cos 4x + 4\cos 2x + 3),$$

$$\sin^3 x = \frac{1}{4}(3\sin x - \sin 3x),$$

$$\sin^4 x = \frac{1}{8}(\cos 4x - 4\cos 2x + 3),$$

$$\int_0^{2\pi} \sin^{2n} dx = \int_0^{2\pi} \cos^{2n} dx = \frac{(2n-1)!!}{2n!!} 2\pi,$$

$$\operatorname{Arsh} x = \ln(x + \sqrt{x^2 + 1}),$$

$$2\operatorname{arctg} e^{\pm x} = \pm \arcsin \operatorname{th} x.$$

2D-формула Грина

$$\int (u\nabla^2 v + \nabla u \nabla v) dS = \oint u \nabla v d\mathbf{n}.$$