

Закон Кулона:	$\vec{F} = \frac{q_1 \cdot q_2}{r^2} \cdot \frac{\vec{r}}{r}$	Электрическая ёмкость сферического конденсатора:	$C = \frac{q}{\Delta\varphi} = \frac{\varepsilon R_1 R_2}{R_2 - R_1}$
Напряжённость электрического поля:	$\vec{E} = \frac{q}{r^2} \cdot \frac{\vec{r}}{r}$	Электрическая ёмкость цилиндрического конденсатора:	$C = \frac{\varepsilon l}{2 \ln(b/a)} = \frac{\varepsilon a l}{2d} = \frac{\varepsilon S}{4\pi d}$
Поле диполя:	$\vec{E} = \frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})\vec{r} - \vec{p} \cdot r^2}{r^5}$	Электрическая ёмкость конденсатора:	$C = \frac{q}{\Delta\varphi}$
Теорема Гаусса (Интегральная форма):	$\oint_S \vec{E} d\vec{S} = 4\pi q$	Электрическая ёмкость проводника:	$C = \frac{q}{\varphi}$
Теорема Гаусса (Дифф. форма):	$\text{div } \vec{E} = 4\pi\rho$	Электрическая ёмкость плоского конденсатора:	$C = \frac{q}{\Delta\varphi} = \frac{\varepsilon S}{4\pi d}$
Разность потенциалов:	$\int_{(1)}^{(2)} \vec{E}(\vec{r}) d\vec{r} = \varphi_1 - \varphi_2$	Энергия электрического поля:	$\delta U = \int \frac{\vec{E} \delta \vec{D}}{8\pi} dV$
Теорема о циркуляции в вакууме (Статика) (Интегральная форма):	$\oint_L \vec{E} d\vec{r} = 0$	Энергия жёсткого диполя в электрическом поле:	$U(\theta_0) = 0,$ $\theta_0 = \frac{\pi}{2},$ $U = -\vec{p} \vec{E}$
Теорема о циркуляции в вакууме (Статика) (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{E} = 0$	Сила, действующая на диполь в неоднородном электрическом поле:	$\vec{F} = (\vec{p} \cdot \vec{\nabla})$
Связь потенциала с напряженностью:	$\vec{E} = -\text{grad } \varphi$	Энергия упругого диполя в электрическом поле:	$kl = qE,$ $p = \frac{q^2 E}{\kappa} = \beta E,$ $U = \frac{\kappa l^2}{2} = \frac{qEl}{2} = \frac{pE}{2},$ $U = \frac{1}{2} \vec{p} \cdot \vec{E}$
Потенциал поля точечного диполя:	$\varphi = -(\vec{l} \cdot \vec{\nabla}) \frac{q}{r} = \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3}$	Плотность тока:	$\vec{j} = \rho \vec{u}$
Уравнение Пуассона:	$\Delta\varphi = -4\pi\rho$	Ток:	$J = \int_S \vec{j} d\vec{S}$
Уравнение Лапласа (Уравнение Пуассона в случае $\rho = 0$):	$\Delta\varphi = 0$	Линейная плотность тока (для поверхностных токов):	$i = \frac{dJ}{dl}$
Граничные условия (Нормаль):	$(\vec{E}_1 - \vec{E}_2) \vec{n} = 4\pi\sigma$	Закон сохранения заряда (Дифф. форма):	$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div } \vec{j} = 0$
Граничные условия (Параллельная):	$(\vec{E}_1 - \vec{E}_2) \vec{\tau} = 0$	Закон Ома (Интегральная форма):	$J = \frac{U}{R}$
Проводники:	$\vec{E}_{in} = 0, \varphi_{in} = C$	Закон Ома (Дифф. форма):	$\vec{j} = \lambda \vec{E}$
Вектор поляризации:	$\vec{P} = \frac{\vec{p}}{V}$	Первое правило Кирхгофа (Узел):	$\sum_k J_k = 0$
Величина поляризованных зарядов в диэлектрике:	$q_{pol} = -\int_V \text{div } \vec{P} dV$	Второе правило Кирхгофа (Замкнутый контур):	$\sum_i \mathcal{E}_i = \sum_k J_k R_k$
Плотность поляризованных зарядов в диэлектрике:	$\rho_{pol} = -\text{div } \vec{P}$	Закон Джоуля—Ленца (Дифф. форма):	$w = n \vec{F} \vec{u} = \vec{j} \cdot \vec{E} = \lambda \vec{E}^2$
Поверхностная плотность поляризованных зарядов на поверхности диэлектрика:	$P_n = \frac{\vec{P} \cdot \vec{S}}{S} = \frac{1}{S} \left(\frac{\sigma S \vec{l}}{\vec{S} \cdot \vec{l}} \right) \vec{S} = \sigma$	Закон Джоуля—Ленца (Инт. форма):	$W = \mathcal{E}^2 / R = J \mathcal{E}$
Вектор электрической индукции:	$\vec{D} = \vec{E} + 4\pi \vec{P}$	Сила Лоренца:	$\vec{F}_{\Pi} = \frac{q}{c} [\vec{v} \times \vec{B}]$
Поляризуемость (α):	$\vec{P} = \alpha \vec{E}$	Сила Ампера:	$d\vec{F} = \frac{1}{c} [\vec{j} \times \vec{B}] dV,$ $d\vec{F} = \frac{J}{c} [d\vec{l} \times \vec{B}]$
Диэлектрическая проницаемость:	$\vec{D} = (1 + 4\pi\alpha) \vec{E} = \varepsilon \vec{E}$	Закон Био-Савара-Лапласа:	$d\vec{B} = \frac{1}{c} \frac{[\vec{j} \times \vec{r}]}{r^3} dV, d\vec{B} = \frac{J}{c} \frac{[d\vec{l} \times \vec{r}]}{r^3}, d\vec{B} = \frac{J}{c} d\vec{s}$
Теорема Гаусса (Дифф. форма):	$\text{div } \vec{E} = 4\pi(\rho + \rho_{pol})$ $\text{div } \vec{D} = 4\pi\rho$	Магнитный момент рамки:	$\vec{m} = \frac{J}{c} \vec{s}$
Теорема Гаусса (Интегральная форма):	$\oint_S \vec{E} d\vec{S} = 4\pi(q + q_{pol}),$ $q_{pol} = -\oint_S \vec{P} d\vec{S},$ $\oint_S \vec{D} d\vec{S} = 4\pi q$	Момент сил, действующих на рамку с током:	$\vec{M} = [\vec{m} \times \vec{B}]$
Граничные условия на границе раздела двух диэлектриков:	$(\vec{D}_1 - \vec{D}_2) \vec{n} = 4\pi\sigma,$ $(\vec{E}_1 - \vec{E}_2) \vec{\tau} = 0$	Теорема о циркуляции магнитного поля в вакууме (Инт. форма):	$\oint_{L(S)} \vec{B} d\vec{l} = \frac{4\pi}{c} J$

Электричество и магнетизм.

Взаимная энергия произвольного числа зарядов:	$U = \frac{1}{2} \sum_i q_i \left(\sum_{k, k \neq i} \frac{q_k}{r_{ik}} \right) = \frac{1}{2} \sum_i q_i \varphi_i$	Теорема о циркуляции магнитного поля в вакууме (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{B} = \frac{4\pi}{c} \vec{j}$
Взаимная энергия зарядов:	$U_{12} = \frac{q_1 \cdot q_2}{r_{12}}$	Магнитное поле соленоида:	$B = \frac{4\pi}{c} nJ = \frac{4\pi}{c} i$
Взаимная энергия произвольно распределенных зарядов:	$U = \frac{1}{2} \int_V \rho(\vec{r}) \varphi(\vec{r}) dV + \frac{1}{2} \int_S \sigma(\vec{r}) \varphi(\vec{r}) dS$	Теорема Гаусса для магнитного поля (Инт. форма):	$\oint_S \vec{B} d\vec{S} = 0$
Теорема Гаусса для магнитного поля (Дифф. форма):	$\text{div } \vec{B} = 0$	Установление тока в цепи, содержащей индуктивность:	$J(t) = \frac{\varepsilon}{R} (1 - \exp(-\frac{R}{L}t))$
Вектор намагниченности:	$\vec{I} = \frac{d\vec{m}}{dV}$	Магнитная энергия тока:	$U = \int_0^J \delta A = \frac{LJ^2}{2c^2} = \frac{J\Phi}{2c} = \frac{\Phi^2}{2L}$
Связь вектора намагниченности с молекулярными токами (Инт. форма):	$J_m = c \oint_L \vec{I} d\vec{l}$	Плотность энергии магнитного поля:	$u_m = \frac{\mu \vec{H}^2}{8\pi} = \frac{\vec{B} \cdot \vec{H}}{8\pi} = \frac{\vec{B}^2}{8\pi\mu}$
Связь вектора намагниченности с молекулярными токами (Дифф. форма):	$\vec{j}_m = c \text{rot } \vec{I}$	Взаимная энергия токов (собственный - own, взимный - mutual):	$dU = dU_o + dU_m, \quad dU_o = \frac{1}{c^2} \sum_{i=1}^n L_{ii} J_i dJ_i, \quad dU_m = \frac{1}{c^2} \sum_{i,k=1; i \neq j}^n L_{ik} J_i dJ_k$
Вектор магнитной напряженности:	$\vec{H} = \vec{B} - 4\pi \vec{I}$	Взаимная энергия токов:	$U = U_o + U_m = \frac{1}{2c^2} \sum_{i,k} L_{ik} J_i J_k$
Теорема о циркуляции магнитного поля в веществе (Инт. форма):	$\oint_L \vec{H} d\vec{l} = \frac{4\pi}{c} J$	Теорема взаимности:	$L_{ik} = L_{ki}$
Теорема о циркуляции магнитного поля в веществе (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{H} = \frac{4\pi}{c}$	Взаимная индуктивность двух катушек на общем магнитопроводе:	$L_{12} = L_{21} = \sqrt{L_1 L_2}$
Граничные условия для вектора магнитной индукции:	$(\vec{B}_1 - \vec{B}_2) \vec{n} = 0$	Ток смещения:	$\text{rot } \vec{H} = \frac{4\pi}{c} (\vec{j} + \vec{j}_m) \\ \text{div } \vec{j}_m = -\text{div } \vec{j} = \frac{\partial \rho}{\partial t} \\ \vec{j}_m = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$
Граничные условия для вектора магнитной напряженности:	$(\vec{H}_1 - \vec{H}_2) \vec{\tau} = \frac{4\pi}{c} i_N$	1 уравнение Максвелла (Интегральная форма):	$\oint_{S(V)} \vec{D} d\vec{S} = 4\pi Q, Q = \int_V \rho dV$
Граничные условия для вектора магнитной напр. (В векторной форме):	$[\vec{n} \times (\vec{H}_1 - \vec{H}_2)] = \frac{4\pi}{c} \vec{i}$	2 уравнение Максвелла (Интегральная форма):	$\oint_{L(S)} \vec{E} d\vec{l} = -\frac{1}{c} \int_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} d\vec{S}$
Магнитная восприимчивость (κ):	$\vec{I} = \kappa \vec{H}$	3 уравнение Максвелла (Интегральная форма):	$\oint_{S(V)} \vec{B} d\vec{S} = 0$
Магнитная проницаемость (μ):	$\vec{B} = \mu \vec{H}, \quad \mu = 1 + 4\pi \kappa$	4 уравнение Максвелла (Интегральная форма):	$\oint_{L(S)} \vec{H} d\vec{l} = \frac{4\pi}{c} (J + J_{cu}) = \frac{4\pi}{c} J + \frac{1}{c} \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} d\vec{S}$
Магнитная напряженность внутри намагниченного шара:	$\vec{H} = -\frac{4\pi}{3} \vec{I}$	1 уравнение Максвелла (Дифф. форма):	$\text{div } \vec{D} = 4\pi \rho$
Магнитная напряженность вне намагниченного шара:	$\vec{H} = \vec{B} = \frac{3(\vec{m} \cdot \vec{r})\vec{r} - \vec{m}r^2}{r^5}, \quad \vec{m} = \frac{4\pi}{3} R^3 \vec{I} - \text{магнитный момент шара.}$	2 уравнение Максвелла (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$
Первое правило Кирхгофа для магнитных цепей:	$\sum_i \Phi_i = 0$	3 уравнение Максвелла (Дифф. форма):	$\text{div } \vec{B} = 0$
Второе правило Кирхгофа для магнитных цепей:	$\sum_i \Phi_i R_{mi} = \sum_k F_k$	4 уравнение Максвелла (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{H} = \frac{4\pi}{c} (\vec{j} + \vec{j}_{cu}) = \frac{4\pi}{c} \vec{j} + \frac{1}{c} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$
ЭДС индукции:	$\mathcal{E}_{\text{ind}} = -\frac{1}{c} \frac{d\Phi}{dt}$	Граничные условия:	$D_{2n} - D_{1n} = 4\pi \sigma, \\ E_{2t} = E_{1t}, \\ B_{2n} = B_{1n}, \\ H_{2\tau} - H_{1\tau} = \frac{4\pi}{c} i_N$
ЭДС индукции (Дифф. форма):	$\text{rot } \vec{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$	Уравнение бегущей волны:	$u(x, t) = a \cos[k(x - vt)]$
Переход в СО, которая движется относительно старой со скоростью \vec{v} :	$\vec{E}' = \vec{E} + \frac{1}{c} [\vec{v} \times \vec{B}], \\ \vec{B}' = \vec{B} - \frac{1}{c} [\vec{v} \times \vec{E}]$	Угловая частота:	$kv = \omega$

Индуктивность (самоиндукция):	$\Phi = \frac{1}{c} L J$	Уравнение бегущей волны:	$u(x, t) = a \cos(kx - \omega t)$
Взаимная индукция (Φ_{12} - поток поля, создаваемого первым проводником, проходящее через второй):	$\Phi_{12} = \frac{1}{c} L_{12} J_2$	Длина волны:	$\lambda = \frac{2\pi}{k}$
Индуктивность идеального соленоида:	$L = \frac{4\pi\mu N^2 S}{l}$	Уравнение стоячей волны (простой случай):	$u(x, t) = a \cos(kx - \omega t) + a \cos(kx + \omega t) = 2a \cos kx \cos \omega t$
Индуктивность тороидальной катушки ($a \ll R$ для второй ф-лы):	$L = 2\mu N^2 b \ln\left(1 + \frac{a}{R}\right), L = \frac{2\mu N^2 S}{R}$	Ёмкость коаксиального кабеля (a - внутренний радиус, d - внешний):	$C_1 = \frac{\tau}{\Delta\varphi} = \frac{\varepsilon}{2 \ln(d/a)}$
Е-волна в волноводе	$\vec{H} \perp z$	Индуктивность коаксиального кабеля (a - внутренний радиус, d - внешний):	$L_1 = 2\mu \ln(d/a)$
Н-волна в волноводе:	$\vec{E} \perp z$	Скорость волны в 2-проводной линии, кабеле:	$v = \frac{c}{\sqrt{L_1 C_1}} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon \mu}}$
Уравнение Гельмольца:	$\frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} = \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial z^2}, v = c/\sqrt{\varepsilon \mu}$	Вектор Пойнтинга (вектор плотности потока энергии):	$\vec{S} = \frac{c}{4\pi} [\vec{E} \times \vec{H}]$
Уравнение Гельмольца ($\vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_1(\vec{r})e^{-i\omega t}$):	$\frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial z^2} + \frac{\omega^2}{c^2} \vec{E} = 0$	Теорема Пойнтинга (Интегральная форма):	$\frac{dW}{dt} = - \oint_{\Pi(V)} \vec{S} d\vec{\Pi} - Q, Q = \int_V \mathbf{j} \mathbf{E} dV$
Н-волна:	$E_y = E_y(x, z, t) = E_0 \sin\left(\frac{\pi n}{a} x\right) \cdot \exp(ik_z z - i\omega t)$	Теорема Пойнтинга (Дифф. форма):	$\frac{\partial w}{\partial t} = -\vec{j} \vec{E} - \text{div } \vec{S}$
Уравнение волны (\vec{E}), бегущей в волноводе вдоль оси z, $\vec{E}_0 \parallel OY, \vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}_0(x, y) \exp(ik_z z - i\omega t)$	$E_y = E_y(x, z, t) = E_0 \sin\left(\frac{\pi n}{a} x\right) \cdot \exp(ik_z z - i\omega t)$	Закон отражения:	$\theta = \theta'$
Критическая (мин.) частота ($\vec{E}_0 \parallel OY$):	$\omega_{cr} = \pi c/a$	Закон преломления:	$n_1 \sin \theta = n_2 \sin \theta''$
Уравнение волны (\vec{E}), бегущей в волноводе вдоль оси z:	$E_x = A_x \cos(k_x x) \sin(k_y y)$ $E_y = A_y \sin(k_x x) \cos(k_y y)$	Показатель преломления:	$n = \frac{c}{v}$
Магнитное поле ТЕ-волны ($E_y = E_0 \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \exp(ik_z z - i\omega t), E_x = E_z = 0$):	$H_x = -\frac{ck_z}{\omega} E_0 \sin\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cdot \exp(ik_z z - i\omega t), H_y = 0,$ $H_z = -i \frac{\pi c}{a\omega} E_0 \cos\left(\frac{\pi x}{a}\right) \cdot \exp(ik_z z - i\omega t)$	Амплитудные коэффициенты отражения (r) и прохождения (d) волны:	$r = \frac{E'_0}{E_0}, d = \frac{E''_0}{E_0}$
Отражение электромагнитной волны от плоской поверхности идеального проводника (OZ перпендикулярна поверхности):	$E_x^{(1)} = E_x + E'_x = E_0 (e^{i(k_z z - \omega t)} - e^{i(-k_z z - \omega t)}) = 2iE_0 e^{-i\omega t} \sin k_z z$ $B_y^{(1)} = B_y + B'_y = B_0 (e^{i(k_z z - \omega t)} + e^{i(k'_z z - \omega t)}) = 2B_0 e^{-i\omega t} \cos k_z z$	s-поляризованная волна (вектор \vec{E} перпендикулярен плоскости падения):	$r_{\perp} = -\frac{\sin(\theta - \theta'')}{\sin(\theta + \theta'')}, d_{\perp} = \frac{2 \sin \theta'' \cos \theta}{\sin(\theta + \theta'')}$
Отражение электромагнитной волны от плоской поверхности идеального проводника (\vec{E}, \vec{B}, OZ перпендикулярна поверхности):	$E_{0x} = -E'_{0x}, B_{0y} = E_{0x}, B'_{0y} = -E'_{0x}, B'_{0y} = B_{0y}$	p-поляризованная волна (вектор \vec{E} перпендикулярен плоскости падения):	$r_{\parallel} = -\frac{\text{tg}(\theta - \theta'')}{\text{tg}(\theta + \theta'')}, d_{\parallel} = \frac{4 \sin \theta'' \cos \theta}{\sin 2\theta + \sin 2\theta''}$
Соотношение между амплитудами полей в бегущей волне:	$\sqrt{\varepsilon} E = \pm \sqrt{\mu} H$	Коэффициент отражения:	$R = \frac{(I_{\text{reflected}})_z}{(I_{\text{coming}})_z}$
Плотность импульса электромагнитной волны:	$\vec{g} = \frac{1}{c^2} \vec{S} = \frac{1}{4\pi c} [\vec{E} \times \vec{H}]$	Коэффициент прохождения:	$D = \frac{(I_{\text{through}})_z}{(I_{\text{coming}})_z}$
Вектор магнитной напряженности, создаваемый движущимся зарядом:	$\vec{H} = \frac{1}{c} [\vec{v} \times \vec{E}]$	Коэффициент отражения (ещё формула):	$R = \frac{n_1 E_0'^2 \cos \theta'}{n_1 E_0^2 \cos \theta} = r^2$

Средняя мощность, излучаемая диполем с дипольным моментом $\vec{p} = \vec{p}_0 \cos \omega t$ (законом Рэлея):	$\bar{Q} = \frac{p_0^2}{3c^3} \omega^4$	Коэффициент прохождения (ещё формула):	$D = \frac{n_2 E_0'' \cos \theta^n}{n_1 E_0^2 \cos \theta} = \frac{n_2 \cos \theta''}{n_1 \cos \theta} d^2$
Спектр волн в объёмном резонаторе (Минимальная частота - ω_{101} , если $a > b$ и ω_{011} , если $a < b$):	$\frac{\omega^2}{c^2} = \frac{\pi^2 n^2}{a^2} + \frac{\pi^2 m^2}{b^2} + \frac{\pi^2 p^2}{h^2}$	Угол Брюстера:	$\operatorname{tg} \theta_E = \frac{n_2}{n_1}$
Соотношение между амплитудами тока и напр. в 2-полосной линии ($L_1 = \frac{dL}{dx}, C_1 = \frac{dC}{dx}$):	$V_0 = \frac{1}{c} \sqrt{\frac{L_1}{C_1}} J_0$	Уравнение свободных колебаний:	$\frac{dJ}{dt} + JR + \frac{q}{C} = 0,$ $\ddot{q} + 2\gamma \dot{q} + \omega_0^2 q = 0$
Формула Томсона:	$T = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{LC}$		
Коэффициент затухания (γ):	$A(t) = q_0 e^{-\gamma t}$		
Время затухания:	$\tau = 1/\gamma$		
Логарифмический коэффициент затухания:	$\delta = \gamma T = \frac{2\pi\gamma}{\omega}$		
Добротность:	$Q = \omega/2\gamma = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$		
Добротность через энергию:	$Q = 2\pi \frac{W}{\Delta W}$		
Вынужденные колебания:	$L\ddot{q} + R\dot{q} + \frac{1}{C}q = \mathcal{E}(t),$ $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \cos \omega t$		
АЧХ при вынужденных колебаниях:	$V_0 = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\gamma^2 \omega^2}} \mathcal{E}_0$		
V_{st} - амплитуда при малых частотах:	$\frac{V_{\max}}{V_{st}} = \frac{\omega_0}{2\gamma} = Q$		
Ширина резонансной кривой на уровне ($V = \frac{V_0}{\sqrt{2}}$):	$\Delta\omega = \frac{\omega_0}{Q}$		
Импеданс конденсатора:	$Z_C = \frac{1}{i\omega C}$		
Импеданс катушки индуктивности:	$Z_L = i\omega L$		
Формула Эйлера:	$e^{ix} = \cos x + i \sin x$		
Сложение импедансов:	Аналогично R при постоянном токе.		
Закон Джоуля-Ленца:	$Q = \mathcal{E}J = \frac{1}{T} \int_t^{t+T} \mathcal{E}(t_1) J(t_1) dt,$ $\bar{Q} = \mathcal{E}_{\text{eff}} J_{\text{eff}} \cos \varphi_0$		
Спектр амплитудно модулированных колебаний ($x(t) = A(t) \cos \omega_0 t, A(t) = A_0(1 + m \cos \Omega t)$):	$S(t) = A_0 e^{i\omega_0 t} + \frac{mA_0}{2} e^{i(\omega_0 - \Omega)t} + \frac{mA_0}{2} e^{i(\omega_0 + \Omega)t}$		
Спектр фазово модулированных колебаний ($x(t) = A_0 \cos(\omega_0 t + \beta \sin \Omega t), \Omega \ll \omega$):	$S(t) = A_0 e^{i\omega_0 t} - \frac{\beta A_0}{2} e^{i(\omega_0 - \Omega)t} + \frac{\beta A_0}{2} e^{i(\omega_0 + \Omega)t}$		
Ряд Фурье ($\omega_k = \frac{2\pi k}{T} = k\omega, \omega = \frac{2\pi}{T}$):	$f(t) = \sum_{k=-\infty}^{+\infty} C_k e^{i\omega_k t}$		
Коэффициент в ряде Фурье:	$C_k = \frac{1}{T} \int_0^T f(t) \cdot e^{-i\omega_k t} dt,$ $\omega_k = \frac{2\pi k}{T}$		
Коэффициент в ряде Фурье (Ещё формула):	$C_k = \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} f(t) e^{-i\omega_k t} dt$		