Рассмотрим краевую задачу:

$$y''(x) = f(x, y), \quad y(x_1) = y_1, \quad y(x_2) = y_2$$
 (1)

Методом Нумерова называется следующий метод аппроксимации задачи 1:

$$y_{n+1} - 2y_n + y_{n-1} = h^2 \left[f_n + \frac{1}{12} (f_{n+1} - 2f_n + f_{n-1}) \right], \tag{2}$$

где h - шаг сетки, $f_k = f(x_k, y_k)$. Такая аппроксимация приближает исходную задачу во внутренних точках сеточной области с четвертым порядком.

Гамильтониан кубита:

$$\hat{H} = 4E_C \hat{n}^2 - E_J \cos \hat{\varphi} + \frac{1}{2} E_L (\hat{\varphi} - \varphi_{ext})^2, \quad \hat{n} = -i \frac{d}{d\varphi}$$
(3)

Стационарное уравнение Шрёдингера с граничными условиями:

$$-4E_c \frac{d^2 \psi}{d\varphi^2} - E_J \cos \varphi \cdot \psi + \frac{1}{2} E_L (\varphi - \varphi_{ext})^2 \psi = E\psi, \quad \psi(\pm \infty) = 0$$
 (4)

Введём обозначение:

$$G(\varphi, E) = \frac{E + E_J \cos \hat{\varphi} - \frac{1}{2} E_L (\varphi - \varphi_{ext})^2}{4E_C}$$
 (5)

Тогда стационарное уравнение Шрёдингера примет вид:

$$\psi''(\varphi) = -G(\varphi, E) \cdot \psi(\varphi), \quad \psi(\pm \infty) = 0 \tag{6}$$

Применим к этому уравнению аппроксимацию 2:

$$\psi_{n+1} - 2\psi_n + \psi_{n-1} = h^2 \left[G_n \psi_n + \frac{1}{12} (G_{n+1} \psi_{n+1} - 2G_n \psi_n + G_{n-1} \psi_{n-1}) \right]$$
 (7)

Выразим ψ_{n+1} :

$$\psi_{n+1} = \frac{2(1 - \frac{5h^2}{12}G_n)\psi_n - (1 + \frac{h^2}{12}G_{n-1})\psi_{n-1}}{1 + \frac{h^2}{12}G_{n+1}}$$
(8)

При расчёте подбираем энергию E и зависящие от неё коэффициенты G_k таким образом, чтобы выполнялись граничные условия $\psi(\pm \infty) = 0$.

Численно найдём уровни энергии кубита (рис. 1).

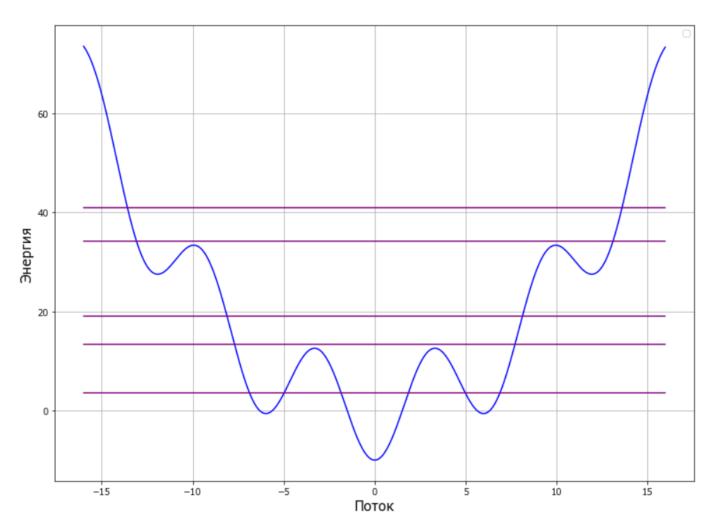


Рис. 1: Уровни энергии кубита при $E_L=0.5,\,E_J=10,\,E_C=20$

Построим численно спектр кубита $E(\varphi_{ext})$ (рис. 2, 3).

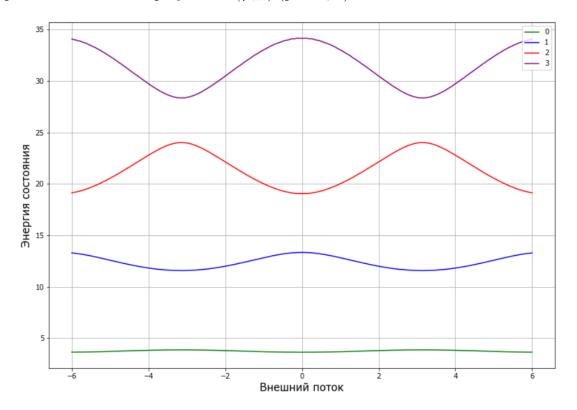


Рис. 2: Спектр кубита при $E_L = 0.5, \, E_J = 10, \, E_C = 20$

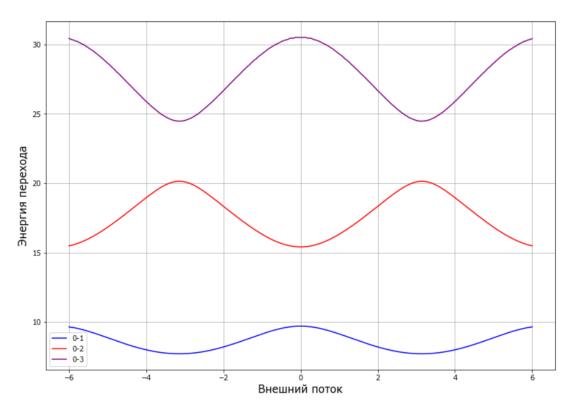


Рис. 3: Энергии переходов и основного состояния при $E_L=0.5,\,E_J=10,\,E_C=20$

Построим численно волновые функции основного и первого возбуждённого состояний кубита при значениях внешнего потока $\varphi_{ext}=0$ и $\varphi_{ext}=\pi$ (рис 4).

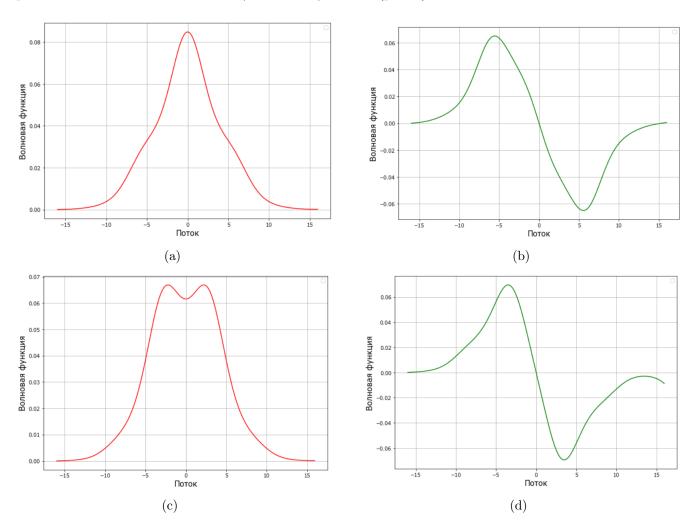


Рис. 4: (a) - волновая функция основного состояния при $\varphi_{ext}=0$; (b) - волновая функция первого возбуждённого состояния при $\varphi_{ext}=0$; (c) - волновая функция основного состояния при $\varphi_{ext}=\pi$; (d) - волновая функция первого возбуждённого состояния при $\varphi_{ext}=\pi$; $E_L=0.5$, $E_J=10,\,E_C=20$

Вычислим матричные элементы $\phi_{\alpha\beta}$ и $n_{\alpha\beta}$ в как функции внешнего потока φ_{ext} (рис. 5).

$$\varphi_{\alpha\beta} = \int_{-\infty}^{+\infty} \psi_{\alpha}(\varphi)\varphi\psi_{\beta}(\varphi)d\varphi \tag{9}$$

$$_{\alpha\beta} = \varphi_{\alpha\beta}\nu_{\alpha\beta}R_QC_J \propto \varphi_{\alpha\beta}\nu_{\alpha\beta} \tag{10}$$

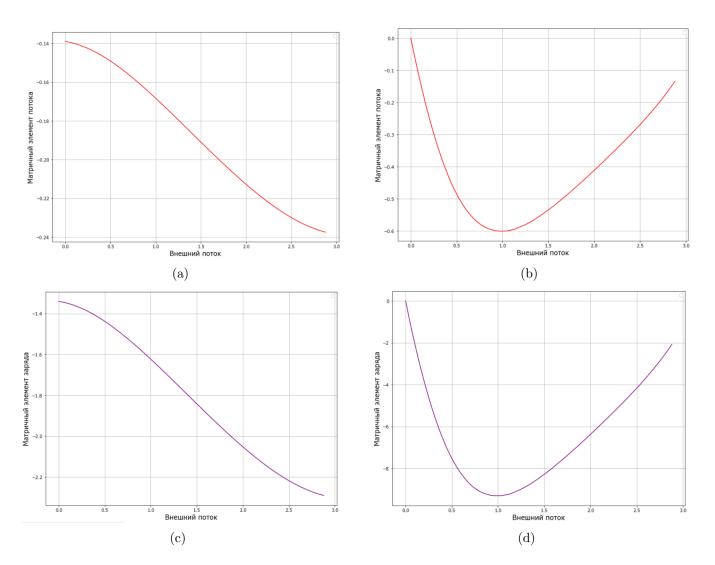


Рис. 5: (а) - матричный элемент φ_{10} перехода из первого возбуждённого в основное состояние; (b) - матричный элемент φ_{20} перехода из второго возбуждённого в основное состояние; (c) - матричный элемент n_{10} перехода из первого возбуждённого в основное состояние; (b) - матричный элемент n_{20} перехода из второго возбуждённого в основное состояние; $E_L=0.5,\ E_J=10,\ E_C=20$