Выберем базис гауссовых волновых пакетов, центрированных в фазовом пространстве в точках (a,0), (-a,0), (0,a), (0,-a), где a — вариьируемый параметр. Данные функции имеют вид:

$$\psi_1(x|a) = e^{-0.5\omega(x-a)^2}$$

$$\psi_2(x|a) = e^{-0.5\omega(x+a)^2}$$

$$\psi_3(x|a) = e^{-0.5\omega x^2 + iax}$$

$$\psi_4(x|a) = e^{-0.5\omega x^2 - iax}$$

Изучим, как выглядят вариации функций ψ_i . Для этого запишем выражения для $\psi_i(x|a+\delta a)$:

$$\psi_1(x|a+\delta a) = e^{-0.5\omega(x-a-\delta a)^2} = e^{-0.5\omega(x-a)^2 + \omega(x-a)\delta a} =$$

$$= e^{-0.5\omega(x-a)^2} e^{\omega(x-a)\delta a} = \psi_1(1+\omega(x-a)\delta a) = \psi_1 + \omega(x-a)\psi_1\delta a$$

Получили, что первая вариация функции ψ_1 равна $\omega(x-a)\psi_1$. Аналогично, получим и значения первых вариаций остальных функций:

$$\delta\psi_2 = -\omega(x+a)\psi_2\delta a$$
$$\delta\psi_3 = ix\psi_3\delta a$$
$$\delta\psi_4 = -ix\psi_4\delta a$$

В общем виде:

$$\psi_i = e^{f_i}, \ \delta\psi_i = \frac{df_i}{da}\psi_i\delta a$$

Запишем стационарное уравнение Шредингера:

$$\hat{H}\tilde{\psi}_m = E_m\tilde{\psi}_m$$

Пусть собственные функции $\tilde{\psi}_m$ могут быть разложены по выбранному базису следующим образом:

$$\tilde{\psi}_m = \sum_{i=1}^4 \psi_i D_{im}$$

Подставим разложение в стационарную задачу, умножим слева на ψ_j^* и проинтегрируем. Получим:

$$\sum_{i=1}^{4} D_{im} \langle \psi_j | \hat{H} | \psi_i \rangle = \sum_{i=1}^{4} E_m D_{im} \langle \psi_j | \psi_i \rangle$$

Изучим поведение решения при замене параметра a на $a+\delta a$ в базисных функциях:

$$\begin{split} \sum_{i=1}^{4} D_{im} \langle \psi_{j} + \delta \psi_{j} | \hat{H} | \psi_{i} + \delta \psi_{i} \rangle &= \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \langle \psi_{j} + \delta \psi_{j} | \psi_{i} + \delta \psi_{i} \rangle \\ &\sum_{i=1}^{4} D_{im} \left(\langle \psi_{j} | \hat{H} | \psi_{i} \rangle + \langle \delta \psi_{j} | \hat{H} | \psi_{i} \rangle + \langle \psi_{j} | \hat{H} | \delta \psi_{i} \rangle \right) = \\ &= \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \left(\langle \psi_{j} | \psi_{i} \rangle + \langle \delta \psi_{j} | \psi_{i} \rangle + \langle \psi_{j} | \delta \psi_{i} \rangle \right) \\ &\sum_{i=1}^{4} D_{im} \left(\langle \psi_{i} | \hat{H} | \delta \psi_{j} \rangle^{*} + \langle \psi_{j} | \hat{H} | \delta \psi_{i} \rangle \right) = \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \left(\langle \psi_{i} | \delta \psi_{j} \rangle^{*} + \langle \psi_{j} | \frac{df_{i}}{da} | \psi_{i} \rangle \right) \\ &\sum_{i=1}^{4} D_{im} \left(\langle \psi_{i} | \hat{H} \frac{df_{j}}{da} | \psi_{j} \rangle^{*} + \langle \psi_{j} | \hat{H} \frac{df_{i}}{da} | \psi_{i} \rangle \right) = \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \left(\langle \psi_{i} | \frac{df_{j}}{da} | \psi_{j} \rangle^{*} + \langle \psi_{j} | \frac{df_{i}}{da} | \psi_{i} \rangle \right) \\ &\sum_{i=1}^{4} D_{im} \left(\mathbb{A}_{ij}^{*} + \mathbb{A}_{ji} \right) = \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \left(\mathbb{B}_{ij}^{*} + \mathbb{B}_{ji} \right) \\ &\sum_{i=1}^{4} D_{im} \left(\mathbb{A}^{\dagger} + \mathbb{A} \right)_{ji} = \sum_{i=1}^{4} E_{m} D_{im} \left(\mathbb{B}^{\dagger} + \mathbb{B} \right)_{ji} \\ &\left(\left(\mathbb{A}^{\dagger} + \mathbb{A} \right) \mathbb{D} \right)_{jm} = E_{m} \left(\left(\mathbb{B}^{\dagger} + \mathbb{B} \right) \mathbb{D} \right)_{jm} \\ &\left(\mathbb{A}^{\dagger} + \mathbb{A} \right) \mathbb{D} = \mathbb{E} \left(\mathbb{B}^{\dagger} + \mathbb{B} \right) \mathbb{D} \end{split}$$

где \mathbb{E} — диагональная матрица.