

1. Вычисляя континуальный интеграл в конфигурационном пространстве, найти амплитуду перехода $K(x_b, t_b; x_a, t_a)$ для квантового гармонического осциллятора, $L = \frac{m}{2}(\dot{x}^2 - \omega^2 x^2)$.

Решение. Сначала находим функцию действия для гармонического осциллятора:

$$S(x_b, t_b; x_a, t_a) = \frac{m\omega}{2 \sin \omega T} ((x_a^2 + x_b^2) \cos \omega T - 2x_a x_b), \quad T = t_b - t_a.$$

В силу гауссовости

$$K(x_b, t_b; x_a, t_a) = \int_{\substack{x(t_a)=x_a \\ x(t_b)=x_b}} e^{iS[x]} Dx = e^{iS(x_b, t_b; x_a, t_a)} \cdot K(0, t_b; 0, t_a),$$

где

$$K(0, t_b; 0, t_a) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left(\frac{2\pi i \varepsilon}{m} \right)^{-\frac{N}{2}} \int \exp \frac{im\omega}{2 \sin \omega \varepsilon} \sum_{i=1}^N ((x_{i-1}^2 + x_i^2) \cos \omega \varepsilon - 2x_{i-1} x_i) dx_1 \dots dx_{N-1}.$$

В правой части стоит гауссов интеграл по $(N-1)$ -мерному пространству с матрицей

$$\frac{im\omega}{2 \sin \omega \varepsilon} \cdot A_{N-1},$$

где

$$A_{N-1} = \begin{pmatrix} 2 \cos \alpha & -1 & & \\ -1 & \dots & \dots & \\ & \dots & \dots & -1 \\ & & -1 & 2 \cos \alpha \end{pmatrix}, \quad \alpha := \omega \varepsilon.$$

Решая рекуррентное соотношение, находим

$$\det A_N = \frac{1}{2}(1 - i \operatorname{ctg} \alpha) e^{iN\alpha} + \frac{1}{2}(1 + i \operatorname{ctg} \alpha) e^{-iN\alpha} = \cos N\alpha + \frac{\cos \alpha}{\sin \alpha} \sin N\alpha.$$

Следовательно,

$$K(0, t_b; 0, t_a) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \sqrt{m} \left(2\pi i \varepsilon (\cos(\omega T - \omega \varepsilon) + \operatorname{ctg}(\omega \varepsilon) \sin(\omega T - \omega \varepsilon)) \right)^{-1/2} = \left(\frac{m\omega}{2\pi i \sin \omega T} \right)^{1/2}.$$

Окончательный ответ:

$$K(x_b, t_b; x_a, t_a) = \left(\frac{m\omega}{2\pi i \sin \omega T} \right)^{1/2} \exp \left(\frac{im\omega}{2 \sin \omega T} ((x_a^2 + x_b^2) \cos \omega T - 2x_a x_b) \right).$$

2. Найти нормальный, антинормальный и символ Вейля оператора $\hat{H} = \hat{q}^2 \hat{p}^2$, $[\hat{p}, \hat{q}] = -i\hbar$.

Решение. Очевидно, $H_{qp} = p^2 q^2$. Для нахождения антинормального символа символа переставим с помощью коммутационных соотношений все \hat{q} направо:

$$\hat{H} = \hat{p}^2 \hat{q}^2 + 4ih\hat{p}\hat{q} - 2h^2.$$

Следовательно, $H_{pq} = p^2 q^2 + 4ihpq - 2h^2$. Для нахождения символа Вейля вычислим

$$\widehat{p^2 q^2} = \frac{1}{6}(\hat{p}\hat{p}\hat{q}\hat{q} + \hat{p}\hat{q}\hat{p}\hat{q} + \hat{p}\hat{q}\hat{q}\hat{p} + \hat{q}\hat{p}\hat{p}\hat{q} + \hat{q}\hat{p}\hat{q}\hat{p} + \hat{q}\hat{q}\hat{p}\hat{p}) = \hat{q}^2 \hat{p}^2 - 2ih\hat{q}\hat{p} - \frac{h^2}{2},$$

$$\hat{p}\hat{q} = \frac{1}{2}(\hat{p}\hat{q} + \hat{q}\hat{p}) = \hat{q}\hat{p} - \frac{ih}{2}.$$

Следовательно, $H_w = p^2 q^2 + 2ihpq - \frac{h^2}{2}$.

3. Пусть $A = (a_{ij})$ — вещественная кососимметричная матрица размера $n \times n$. Вычислить гауссов интеграл

$$\int \exp\left(\frac{1}{2}a_{ij}\xi^i \wedge \xi^j\right) d\xi^1 \dots d\xi^n$$

от вещественных антикоммутирующих переменных ξ^1, \dots, ξ^n .

Решение. Предполагается ставить дробный балл за правильное вычисление в маломерных случаях $n = 2, 3, 4$ (об этом нужно сказать в начале контрольной). Решение для произвольного n возможно следующее.

Будем считать, что матрица A невырожденная. Единственным членом разложения Тейлора экспоненты, дающем ненулевой вклад в интеграл, будет $\frac{\omega^k}{k!}$, где $\omega = \frac{1}{2}a_{ij}\xi^i \wedge \xi^j$, $n = 2k$. Если n нечетное то каждый член разложения Тейлора дает нулевой вклад в интеграл. Заметим, что $\frac{\omega^k}{k!}$ — форма максимальной степени, и, следовательно, она пропорциональна $\xi^1 \wedge \dots \wedge \xi^n$ с некоторым коэффициентом пропорциональности, который мы будем обозначать $\text{Pf}(A)$:

$$\frac{\omega^k}{k!} = \text{Pf}(A)\xi^1 \wedge \dots \wedge \xi^n.$$

Докажем, что

$$\text{Pf}^2(A) = \det(A).$$

Для этого приведем 2-форму ω к каноническому виду:

$$\omega = v^1 \wedge v^2 + \dots + v^{n-1} \wedge v^n.$$

Тогда

$$v^1 \wedge \dots \wedge v^n = \text{Pf}(A)\xi^1 \wedge \dots \wedge \xi^n.$$

Рассмотрим базис (u^1, \dots, u^n) , ортогональный (v^1, \dots, v^n) . Для него

$$u^1 \wedge \dots \wedge u^n = \text{Pf}^{-1}(A)\xi^1 \wedge \dots \wedge \xi^n.$$

С другой стороны, поскольку $Au^1 = -v^2$, $Au^2 = v^1$ и т.д.,

$$v^1 \wedge \dots \wedge v^n = (\det A) u^1 \wedge \dots \wedge u^n.$$

Следовательно,

$$\int \exp\left(\frac{1}{2} a_{ij} \xi^i \wedge \xi^j\right) d\xi^1 \dots d\xi^n = \sqrt{\det A}.$$

Из нашего определения легко получить комбинаторную формулу для пфаффиана:

$$\text{Pf}(A) = \sum_{\alpha \in \Pi_n} A_\alpha,$$

где суммирование производится по всевозможным неупорядоченным разбиениям $\alpha = ((i_1, j_1), \dots, (i_k, j_k))$ множества $\{1, \dots, n\}$ на пары, а

$$A_\alpha = \text{sgn}(\alpha) a_{i_1 j_1} \dots a_{i_k j_k}.$$

Из этой формулы легко вывести другую комбинаторную формулу:

$$\text{Pf}(A) = \frac{1}{2^k k!} \sum_{\sigma \in S_n} \text{sgn}(\sigma) a_{\sigma(1)\sigma(2)} \dots a_{\sigma(n-1)\sigma(n)}.$$