

Функции Грина
 $S = \int d^4x (\partial_\mu \phi)^2 - m^2 \phi^2$
 $\phi(x) \in \mathbb{R}$
 Квантовали: $[\hat{\phi}(x), \hat{\pi}(y)] = i\delta(x-y)$
 $\hat{H} = \frac{1}{2} \int d^3x (\hat{\pi}^2 + (\nabla \hat{\phi})^2 + m^2 \phi^2)$
 $\hat{\phi}(x) = \frac{1}{\sqrt{V}} \sum_{\vec{p}} \frac{1}{\sqrt{2E_{\vec{p}}}} (\hat{a}_{\vec{p}} e^{-ipx} + \hat{a}_{\vec{p}}^\dagger e^{ipx})$
 $\hat{H} = \sum_{\vec{p}} E_{\vec{p}} (\hat{a}_{\vec{p}}^\dagger \hat{a}_{\vec{p}} + \frac{1}{2})$
 $E_{\vec{p}} = \sqrt{p^2 + m^2}$
 $p_\mu x_\mu = E_{\vec{p}} t - \vec{p} \cdot \vec{x}$

Напр.: $\phi^4 \Rightarrow S = S_{cl} - \frac{\lambda}{4!} \int d^4x \phi^4$
 КЛОН: обьект в КТП: коррелятор

$\langle 0 | \hat{\phi}(x_1) \hat{\phi}(x_2) \dots \hat{\phi}(x_n) | 0 \rangle$
 корр. ϕ -числ, ϕ -числ Грина, пропагатор, ...

① $\langle 0 | \hat{\phi}(x) | 0 \rangle = 0$, очевидно
 $\langle 0 | \hat{\phi}(x_1) \hat{\phi}(x_2) \hat{\phi}(x_3) | 0 \rangle = 0$

② $\langle 0 | \hat{\phi}(x) \hat{\phi}(y) | 0 \rangle = D(x-y)$
 $\hat{\phi}^{(-)} | 0 \rangle = 0$
 $\hat{\phi}(x) = \hat{\phi}^{(+)}(x) + \hat{\phi}^{(-)}(x)$
 $\hat{\phi}^{(+)} = \hat{a}^\dagger$, $\hat{\phi}^{(-)} = \hat{a}$
 $\langle 0 | \hat{\phi}^{(+)} = 0$

$\langle 0 | (\hat{\phi}^{(+)}(x) + \hat{\phi}^{(-)}(x)) (\hat{\phi}^{(+)}(y) + \hat{\phi}^{(-)}(y)) | 0 \rangle$
 $= \langle 0 | [\hat{\phi}^{(-)}(x), \hat{\phi}^{(+)}(y)] | 0 \rangle + \langle 0 | \hat{\phi}^{(+)}(y) \hat{\phi}^{(-)}(x) | 0 \rangle$
 $= \{ \hat{\phi}^{(-)}(x), \hat{\phi}^{(+)}(y) \}$

③ $\langle 0 | \hat{\phi}_1 \hat{\phi}_2 \hat{\phi}_3 \hat{\phi}_4 | 0 \rangle = \langle 0 | (\hat{a}_1^\dagger + \hat{a}_1^-) (\hat{a}_2^\dagger + \hat{a}_2^-) (\hat{a}_3^\dagger + \hat{a}_3^-) (\hat{a}_4^\dagger + \hat{a}_4^-) | 0 \rangle$
 $= [] [] + [] [] + [] [] + \dots$
 $\sum_{\vec{p}} \rightarrow V \int \frac{d^D \vec{p}}{(2\pi)^D}$

$D(x-y) \equiv [\hat{\phi}^{(-)}(x), \hat{\phi}^{(+)}(y)] = \frac{1}{V} \sum_{\vec{p}_1, \vec{p}_2} \frac{1}{\sqrt{2E_{\vec{p}_1}}} \frac{1}{\sqrt{2E_{\vec{p}_2}}} [\hat{a}_{\vec{p}_1}, \hat{a}_{\vec{p}_2}^\dagger] e^{-ip_1 x + ip_2 y}$
 $= \frac{1}{V} \sum_{\vec{p}} \frac{1}{2E_{\vec{p}}} e^{-ip(x-y)} = \int \frac{d^D \vec{p}}{(2\pi)^D} e^{-ip(x-y)}$
 $\delta_{\vec{p}_1, \vec{p}_2}$
 $\delta_{\vec{p}_1, \vec{p}_2} = \delta_{\vec{p}_1 - \vec{p}_2}$
 $(E_{\vec{p}}) = \hat{S}^{-1} \begin{pmatrix} E_{\vec{p}} \\ \vec{p} \end{pmatrix}$

1) Трансформация: $D(x, y) = D(x-y)$

2) Перенос: если генератор $\hat{S}$ таков $D(\hat{S}x) = D(x) \neq 0$ где $x^2 \geq 0$
 непр-е - удовлетв. $x^2 \geq 0$
 пре-е - удовлетв. $x^2 \geq 0$

$[\hat{\phi}(x), \hat{\phi}(y)]$ $\leftarrow$ график имеет нулевую кривизну

$D_R(x-y) \stackrel{\text{def}}{=} \theta(x^0 - y^0) \langle 0 | [\hat{\phi}(x), \hat{\phi}(y)] | 0 \rangle$

$\leftarrow$ применим ФТ

$\langle 0 | [\hat{\phi}(x), \hat{\phi}(y)] | 0 \rangle = D(x-y) - D(y-x) = \int \frac{d^D \vec{p}}{(2\pi)^D} (e^{-ip(x-y)} - e^{ip(x-y)})$
 $= \int \frac{d^D \vec{p}}{(2\pi)^D} (e^{+ip\vec{r}} - e^{-ip\vec{r}})$
 $\vec{r} = \vec{x} - \vec{y}$
 $\vec{p} \rightarrow -\vec{p}$
 $= 0$
 $\text{Для } t > 0: \int \frac{d^D \vec{p}}{(2\pi)^D} (e^{-iE_{\vec{p}}t} - e^{iE_{\vec{p}}t}) \neq 0$
 $x = \begin{pmatrix} t \\ \vec{x} \end{pmatrix}$

$D_R(\omega, \vec{p}) = \int_0^\infty dt e^{i\omega t} \int d^D \vec{r} e^{-i\vec{p} \cdot \vec{r}} \times \int \frac{d^D \vec{p}'}{(2\pi)^D} (e^{-ip'x} - e^{ip'x})$
 $\int d^D \vec{r} e^{-i\vec{p} \cdot \vec{r} \pm ip' \cdot \vec{r}} = e^{-iE_{\vec{p}}t + ip' \cdot \vec{r}}$

$= (2\pi)^D \delta(\vec{p} \pm \vec{p}')$
 $= \int_0^\infty dt e^{i\omega t} \frac{1}{2E_{\vec{p}}} (e^{-iE_{\vec{p}}t} - e^{iE_{\vec{p}}t}) = \int_0^\infty dt e^{i\omega t} = \lim_{\epsilon \rightarrow 0} \int_0^\infty dt e^{i\omega t - \epsilon t}$
 $= \frac{1}{\omega - E_{\vec{p}} + i0} - \frac{1}{\omega + E_{\vec{p}} + i0} = \frac{i}{(\omega + i0)^2 - E_{\vec{p}}^2}$
 $= \frac{i}{(\omega + i0)^2 - \vec{p}^2 - m^2} = \frac{i}{p^2 - m^2}$
 $\leftarrow$ 4-вектор $(\omega, \vec{p})$

$\Rightarrow (p^2 - m^2) D_R(p) = i$
 $(-\partial^2 - m^2) D_R(x) = i\delta(x) \leftarrow$ ф.г. класс. ϕ -числ ϕ -числ

Фейнманов ф.г.

Когда $\sim$ в пространстве Т.В.

$\hat{S}(t) = \hat{T} \exp(-i \int_0^t dt \hat{H}(t)) = \sum_{n=1}^\infty \frac{(-i)^n}{n!} \int_0^t dt_1 \dots \int_0^{t_{n-1}} dt_n \hat{T} \{ \hat{H}(t_1) \dots \hat{H}(t_n) \}$

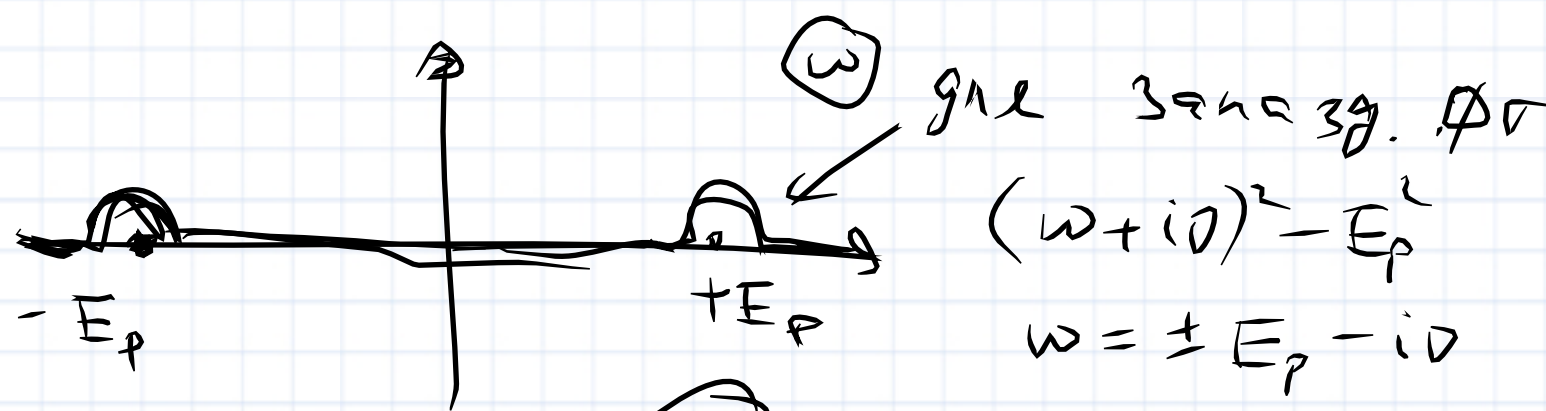
$D_F(x, y) = \langle 0 | \hat{T} \{ \hat{\phi}(x) \hat{\phi}(y) \} | 0 \rangle = \begin{cases} D(x-y), & \text{если } x^0 - y^0 > 0 \\ D(y-x), & \text{иначе} \end{cases}$
 $= \theta(x^0 - y^0) D(x-y) + \theta(y^0 - x^0) D(y-x)$

$\hat{T} \{ \hat{A}(t_1) \hat{B}(t_2) \} = \begin{cases} \hat{A}(t_1) \hat{B}(t_2), & t_1 > t_2 \\ \pm \hat{B}(t_2) \hat{A}(t_1), & t_1 < t_2 \end{cases}$
 $\leftarrow$ статистика

$\Rightarrow D_F(\omega, \vec{p}) = \frac{1}{2E_{\vec{p}}} \left(\int_0^\infty dt e^{i\omega t} e^{-iE_{\vec{p}}t} + \int_{-\infty}^0 dt e^{i\omega t} e^{iE_{\vec{p}}t} \right)$
 $= \frac{1}{2E_{\vec{p}}} \left(\frac{i}{\omega - E_{\vec{p}} + i0} - \frac{i}{\omega + E_{\vec{p}} - i0} \right) = \frac{i}{\omega^2 - (E_{\vec{p}} - i0)^2} \equiv \frac{i}{p^2 - m^2}$
 $\leftarrow \omega = \pm(E_{\vec{p}} - i0)$

1) $(p^2 - m^2) D_F(p) = i$
 $(-\partial^2 - m^2) D_F(x-y) = i\delta(x-y) \leftarrow$ та же ФТ ур. КГ.

2) $D(t) = \int e^{-i\omega t} D(\omega) d\omega$
 $\leftarrow$ ед. измерения $\omega \in \mathbb{R}$



$\leftarrow$ для ф.г. ФТ $(D_F - D_R)$ - рин. доп. ур.мис

Старые ур.мис.

$\langle \hat{\phi}_1 \hat{\phi}_2 \hat{\phi}_3 \hat{\phi}_4 | 0 \rangle = \langle \phi_1 \phi_2 \rangle \langle \phi_3 \phi_4 \rangle \pm \langle \phi_1 \phi_3 \rangle \langle \phi_2 \phi_4 \rangle + \langle \phi_1 \phi_4 \rangle \langle \phi_2 \phi_3 \rangle$
 $\leftarrow$ теорема Вика

1. Если переставим $\Rightarrow$ знак перестановки

2. Она не работает для T-средних

$\langle 0 | \hat{T} \{ \phi_1 \phi_2 \phi_3 \phi_4 \} | 0 \rangle = D_F(1-2) D_F(3-4) + \dots$