

О принципе ослабления корреляций в квантовой теории поля

В. П. Гачок

Недавно в своих лекциях по статистической физике Н. Н. Боголюбов [1] сформулировал принцип ослабления корреляций между частицами для систем в состоянии статистического равновесия.

Представляет интерес сформулировать аналогичный принцип ослабления корреляций для квантовой теории поля.

Рассмотрим нейтральное скалярное поле, которое описывается эрмитовым оператором $A(x)$. По предположению оператор $A(x)$ удовлетворяет условию причинности, трансляционной и Лоренц инвариантности. Предполагается также, что существует единственное нормализованное вакуумное состояние $|0\rangle$ и не существует состояний с отрицательной энергией.

Рассмотрим множество M , состоящее из $n+1$ векторов \vec{x}_i , где $x_i = (x_i, x_i^0) = (x_i^1, x_i^2, x_i^3, x_i^0)$, а скалярное произведение определяется следующим образом: $x_i^2 = (x_i^1)^2 + (x_i^2)^2 + (x_i^3)^2 - (x_i^0)^2$. Разобьем множество M на два подмножества M_1 и M_2 :

$$M = M_1 \cup M_2, \quad M_1 = \{ \vec{x}_\alpha; \alpha = 1, 2, \dots, i \}, \quad M_2 = \{ \vec{x}_\beta; \beta = i+1, \dots, n+1 \}.$$

Пусть множества M_1 и M_2 таковы, что каждое из них в отдельности можно заключить в некоторую сферу конечного радиуса.

Заставим теперь эти сферы раздвигаться по отношению друг к другу. При этом считаем, что конфигурация точек множеств M_1 и M_2 изменяется лишь внутри соответствующих сфер, а временные компоненты векторов x_i являются произвольно фиксированными.

В этом случае имеет место аналог принципа ослабления корреляций Н. Н. Боголюбова [1].

Вакуумное среднее

$$\langle 0 | A(x_1) \dots A(x_i) A(x_{i+1}) \dots A(x_{n+1}) | 0 \rangle \quad (1)$$

распадается на произведение вакуумных средних

$$\langle 0 | A(x_1) \dots A(x_i) | 0 \rangle \langle 0 | A(x_{i+1}) \dots A(x_{n+1}) | 0 \rangle, \quad (2)$$

если множество M_1 бесконечно удаляется от множества M_2 в вышеопределенном смысле.

Этот принцип может быть обобщен и на случай произвольного разбиения множества M .

Представляет интерес распространить принцип ослабления корреляций на функции Грина [2], [3].

Функция $\langle 0|T(x_1, \dots, x_{n+1})|0\rangle$, определенная равенством

$$\langle 0|T(x_1, \dots, x_{n+1})|0\rangle = \sum \Theta(x_1 - x_2) \dots \Theta(x_n - x_{n+1}) \langle 0|A(x_1) \dots A(x_{n+1})|0\rangle, \quad (3)$$

где сумма берется по всем возможным перестановкам индексов $1, 2, \dots, n+1$, распадается на произведение функций

$$\langle 0|T(x_1, \dots, x_i)|0\rangle \langle 0|T(x_{i+1}, \dots, x_{n+1})|0\rangle, \quad (4)$$

если множество M_1 бесконечно удаляется от множества M_2 в вышеопределенном смысле.

Сформулированные утверждения могут быть доказаны при помощи использования результатов Челлена, Вайтмана и Вильгельмсона [4], [5], [6]. Челленом и Вильгельмсоном [6] даны интегральные представления для вакуумных средних произведения полевых операторов без учета условия локальной коммутативности.

Наши выводы основываются на использовании поведения этих интегральных представлений для пространственно-подобных векторов. Идея использования результатов Челлена — Вильгельмсона исходит от Дель' Антонио и Гульманелли [7] при исследовании пространственного асимптотического условия Хаага [8].

Полное доказательство принципа ослабления корреляций дано в другой работе [9].

ЛИТЕРАТУРА

1. Н. Н. Боголюбов, препринт ОИЯИ, 1960.
2. E. F r e e s e, Nuovo Cimento, II, 51 (1955).
3. D. S. F a l k, Phys. Rev., 115, 1069 (1959).
4. A. W i g h t m a n, Phys. Rev., 101, 860 (1956).
5. G. K ä l l e n and A. W i g h t m a n, Dan. Mat. Phys. Medd., I, n. 6 (1958).
6. G. K ä l l e n and N. W i l h e l m s s o n, Dan. Mat. Phys. Medd., I, n. 9 (1959).
7. G. F. D e l l' A n t o n i o and P. G u l m a n e l l i, Nuovo Cimento, 12, 45 (1959).
8. R. H a a g, Phys. Rev., 112, 669 (1958).
9. В. П. Г а ч о к, ЖЭТФ, т. 40, 879. (1961).

Поступила 4. X 1960 г.
Киев