

НЕКОТОРЫЕ ОБОЗНАЧЕНИЯ

Четырехмерные обозначения

Четырехмерные тензорные индексы обозначаются греческими буквами λ, μ, ν, \dots , пробегающими значения 0, 1, 2, 3.

Принята 4-метрика с сигнатурой (+ — — —). Метрический тензор $g_{\mu\nu}$ ($g_{00} = 1, g_{11} = g_{22} = g_{33} = -1$).

Перечисление компонент 4-вектора дается в виде $a^\mu = (a^0, \mathbf{a})$.

Для упрощения записи формул индекс компонент 4-векторов часто опускается¹⁾. При этом скалярные произведения 4-векторов записываются просто как (ab) или $ab: ab \equiv a_\mu b^\mu = a_0 b_0 - \mathbf{a} \cdot \mathbf{b}$.

4-радиус-вектор $x^\mu = (t, \mathbf{r})$. Элемент 4-объема d^4x .

Оператор дифференцирования по 4-координатам: $\partial_\mu = \partial/\partial x^\mu$.

Антисимметричный единичный 4-тензор $e^{\lambda\mu\nu\rho}$, причем $e^{0123} = -e_{0123} = +1$.

Четырехмерная δ -функция: $\delta^{(4)}(a) = \delta(a_0)\delta(\mathbf{a})$.

Трехмерные обозначения

Трехмерные тензорные индексы обозначаются латинскими буквами i, k, l, \dots , пробегающими значения x, y, z .

Трехмерные векторы обозначаются буквами жирного прямого шрифта.

Трехмерный элемент объема d^3x .

Операторы

Операторы обозначаются буквами со шляпкой $\hat{}$ ²⁾.

Коммутаторы или антикоммутаторы двух операторов:

$$\{\hat{f}, \hat{g}\}_\pm = \hat{f}\hat{g} \pm \hat{g}\hat{f}.$$

Транспонированный оператор $\tilde{\hat{f}}$.

Эрмитово-сопряженный оператор \hat{f}^\dagger .

Матричные элементы

Матричный элемент оператора F для перехода из начального состояния i в конечное f : F_{fi} или $\langle f|F|i\rangle$.

¹⁾ Такой способ записи широко используется в современной литературе. Это требует, конечно, от читателя особого внимания.

²⁾ Для упрощения записи формул шляпка опускается над спиновыми матрицами. Шляпка не пишется также над обозначениями операторов в матричных элементах.

Обозначение $|i\rangle$ используется как абстрактный символ состояния независимо от конкретного представления, в котором может быть выражена его волновая функция. Обозначение $\langle f|$ — символ конечного («комплексно-сопряженного») состояния¹⁾.

Соответственно через $\langle s|r\rangle$ обозначаются коэффициенты разложения системы состояний с квантовыми числами r в суперпозицию состояний с квантовыми числами s : $|r\rangle = \sum_s |s\rangle \langle s|r\rangle$.

Приведенные матричные элементы сферических тензоров: $\langle f||F||i\rangle$.

Уравнение Дирака

Матрицы Дирака: γ^μ , причем $(\gamma^0)^2 = 1$, $(\gamma^1)^2 = (\gamma^2)^2 = (\gamma^3)^2 = -1$. Матрицы $\alpha = \gamma^0\gamma$, $\beta = \gamma^0$. Выражения в спинорном и стандартном представлениях: (21, 3), (21, 16), (21, 20).

$\gamma^5 = -i\gamma^0\gamma^1\gamma^2\gamma^3$, $(\gamma^5)^2 = 1$ (см. (22,18)).

$\sigma^{\mu\nu} = 1/2 (\gamma^\mu\gamma^\nu - \gamma^\nu\gamma^\mu)$ (см. (28,2)).

Дираковское сопряжение: $\bar{\psi} = \psi^*\gamma^0$.

Матрицы Паули; $\sigma = (\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z)$; определение на с. 98,

4-спинорные индексы: α, β, \dots и $\bar{\alpha}, \bar{\beta}, \dots$, пробегающие значения 1, 2 и $\bar{1}, \bar{2}$.

Биспинорные индексы: i, k, l, \dots , пробегающие значения 1, 2, 3, 4.

Разложение Фурье

Трехмерное разложение:

$$f(\mathbf{r}) = \int f(\mathbf{k}) e^{i\mathbf{k}\mathbf{r}} \frac{d^3k}{(2\pi)^3}, \quad f(\mathbf{k}) = \int f(\mathbf{r}) e^{-i\mathbf{k}\mathbf{r}} d^3x,$$

и аналогично для четырехмерного случая.

Единицы

Везде, где не оговорено особо, используются релятивистские единицы, в которых $\hbar = 1$, $c = 1$. В этих единицах квадрат элементарного заряда $e^2 = 1/137$.

Атомные единицы: $e = 1$, $\hbar = 1$, $m = 1$. В этих единицах $c = 137$. Атомные единицы длины, времени и энергии: \hbar^2/me^2 , \hbar^3/me^4 и me^4/\hbar^2 (величину $Ry = me^4/2\hbar^2$ называют ридбергом).

Обычные единицы — абсолютная (гауссова) система единиц.

¹⁾ Обозначения Дирака.

Постоянные

Скорость света $c = 2,998 \cdot 10^{10}$ см/с

Элементарный заряд ¹⁾ $|e| = 4,803 \cdot 10^{-10}$ ед. СГСЭ

Масса электрона $m = 9,11 \cdot 10^{-28}$ г

Постоянная Планка $\hbar = 1,055 \cdot 10^{-27}$ эрг·с

Постоянная тонкой структуры $\alpha = e^2/\hbar c$; $1/\alpha = 137,04$

Боровский радиус $\hbar^2/me^2 = 5,292 \cdot 10^{-9}$ см

Классический радиус электрона $r_e = e^2/mc^2 = 2,818 \cdot 10^{-13}$ см

Комптоновская длина волны электрона $\hbar/mc = 3,862 \cdot 10^{-11}$ см

Энергия покоя электрона $mc^2 = 0,511 \cdot 10^6$ эВ

Атомная единица энергии $me^4/\hbar^2 = 4,360 \cdot 10^{-11}$ эрг = 27,21 эВ

Магнетон Бора $|e|\hbar/2mc = 9,274 \cdot 10^{-21}$ эрг·Гс⁻¹

Масса протона $m_p = 1,673 \cdot 10^{-24}$ г

Комптоновская длина волны протона $\hbar/m_p c = 2,103 \cdot 10^{-14}$ см

Ядерный магнетон $|e|\hbar/2m_p c = 5,051 \cdot 10^{-24}$ эрг·Гс⁻¹

Отношение масс мюона и электрона $m_\mu/m = 2,068 \cdot 10^2$

Ссылки

Ссылки на другие тома этого курса снабжены римскими цифрами: I — «Механика», 1988; II — «Теория поля», 1988; III — «Квантовая механика», 1989; VIII — «Электродинамика сплошных сред», 1982; X — «Физическая кинетика», 1979.

¹⁾ В этой книге (везде, кроме гл. XIV) обозначение e для заряда частицы включает в себя его знак, так что для электрона $e = -|e|$.