

Гамильтониан системы

Рассмотрим систему фермионов в двух равнонаселенных спиновых состояниях \uparrow, \downarrow . Считаем возможным только парное взаимодействие в центрально-симметричном потенциале с частицами с разными спинами

$$V_{\text{ц}}(\hat{r}) = V_{\text{ц}}(\hat{r})|\uparrow\rangle\langle\downarrow| + \text{с.с.}$$

Помещаем частицы в онордный резонатор объема Ω с периодическими граничными условиями. В силу однородности систему локальный и глобальный химические потенциалы совпадают $\nu_{\text{лок}} = \mu$ **уточнить**. Оператор $\hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger$ рождает частицу в состоянии с волновой функцией $\frac{1}{\sqrt{\Omega}}e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{r}}$. Гамильтониан системы в наиболее общем случае имеет вид (ЛЛ9, §6):

$$\hat{H} = \sum_{\mathbf{k}} \frac{\hbar^2 \mathbf{k}^2}{2m} \left(\hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow} + \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow} \right) + \frac{1}{\Omega} \sum_{\mathbf{k}, \mathbf{k}', \mathbf{K}} g(\mathbf{k} - \mathbf{k}') \hat{c}_{\mathbf{k}+\mathbf{K}/2, \uparrow}^\dagger \hat{c}_{-\mathbf{k}+\mathbf{K}/2, \downarrow}^\dagger \hat{c}_{-\mathbf{k}'+\mathbf{K}/2, \downarrow} \hat{c}_{\mathbf{k}'+\mathbf{K}/2, \uparrow},$$

где $g(\mathbf{q})$ – Фурье образ потенциала взаимодействия

$$g(\mathbf{q}) = \int_{\Omega} e^{i\mathbf{q}\cdot\mathbf{r}} V_{\text{ц}}(r) d^3\mathbf{r}.$$

Модель уже содержит два упрощения. Во-первых, рассматриваются только парные взаимодействия. Во-вторых, в гамильтониане не учтено наличие

В качестве дальнейшего упрощения положим $\mathbf{K} = 0$, то есть взаимодействуют лишь частицы с равными противоположными импульсами. Это приближение обосновано при наличии сферы Ферми, то есть в пределе БКШ $-\kappa_{\text{Ф}} a \ll 1$. Состояния с импульсом $< \kappa_{\text{Ф}}$ в основном заняты, и поэтому частицы в них рассеиваться из-за запрета Паули. Добавив к запрету Паули законы сохранения энергии и импульса, видим, что наиболее вероятно рассеяние, при котором и в начальном и в конечном состоянии импульсы двух взаимодействующих частиц противоположны и лежат на поверхности Ферми.

Воспользуемся приближением $g(\mathbf{q}) = g_0$. Тогда упрощенный гамильтониан принимает вид

$$\hat{H} = \sum_{\mathbf{k}} \frac{\hbar^2 \mathbf{k}^2}{2m} \left(\hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow} + \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow} \right) + g_0 \sum_{\mathbf{k}, \mathbf{k}'} \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger \hat{c}_{-\mathbf{k}'\downarrow}^\dagger \hat{c}_{-\mathbf{k}'\downarrow} \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}.$$

Состояние

Предположим, что основное состояние имеет вид

$$|\text{БКШ}\rangle = \prod_{\mathbf{k}} \left(u_{\mathbf{k}} + v_{\mathbf{k}} \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger \hat{c}_{-\mathbf{k}\downarrow}^\dagger \right) |0\rangle,$$

где $|0\rangle$ – вакуум. В этом приближении частицы появляются только в виде пар. Коэффициенты $u_{\mathbf{k}}, v_{\mathbf{k}}$ выбраны вещественными и связаны нормировочным соотношением

$$u_{\mathbf{k}}^2 + v_{\mathbf{k}}^2 = 1.$$

Из множества состояния $|\text{БКШ}\rangle$ выберем состояние с наименьшей энергии вариационным методом. Минимизируем ожидаемое значение

$$\langle \text{БКШ} | \hat{H} - \mu \hat{N}_{\Sigma} | \text{БКШ} \rangle,$$

варьируя коэффициенты $u_{\mathbf{k}}, v_{\mathbf{k}}$ с учетом нормировки. Оператор полного числа частиц \hat{N}_{Σ}

$$\hat{N}_{\Sigma} = \sum_{\mathbf{k}} \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\uparrow} + \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow}^\dagger \hat{c}_{\mathbf{k}\downarrow}.$$