

Статистическая механика и термодинамика частиц с непрерывной спиральностью

В последние годы растёт интерес к киральным эффектам, классу макроскопических явлений связанных со взаимодействием спиновых степеней свободы и макроскопического вращения. Актуальность исследования объясняется тем, что киральные явления играют важную роль в описании свойств быстровращающейся материи в экстремальных условиях, например, при ядерных столкновениях или в быстровращающихся компактных астрофизических объектах, таких как нейтронные звезды.

Модель

Классический идеальный газ безмассовых частиц с непрерывной спиральностью в (1+2)-мерном пространстве Минковского, который находится при постоянной конечной температуре и вращается с постоянной угловой скоростью.

Для модели частицы с непрерывной спиральностью в (1+2)-мерном пространстве Минковского было использовано предложенное ранее [1] действие

$$S = \int d\tau \left[\left(p, \frac{dx}{d\tau} \right) - \frac{\sigma}{(p, \xi)} \frac{d\varphi}{d\tau} - \varrho \frac{(p, \partial_\varphi \xi) d\varphi}{(p, \xi) d\tau} - \frac{\lambda}{2} (p, p) \right]$$

Фазовое пространство

Положение x спиновой частицы с непрерывной спиральностью σ не калибровочно-инвариантно, оно лежит на параболическом цилиндре с изотропной осью и фокальным радиусом σ . Новая калибровочно-инвариантная координата y [2]:

$$y = x - p(e, x) - \left[e, \frac{\sigma}{(p, \xi) - \varrho} \frac{(p, \partial_\varphi \xi) \xi - \partial_\varphi \xi (p, \xi)}{(p, \xi)} \right],$$

Состояние частицы задаётся пространственным импульсом $p = p\beta$ и координатой y . Энергия частицы: $\varepsilon = pc$, полный угловой момент:

$\mathcal{J} = [y, p] + \sigma e$. Элемент фазового объёма определяется задаётся в стандартной форме

$$d\Gamma = dy dp.$$



Одночастичная функция распределения

Распределение по импульсам в фиксированной точке пространства:

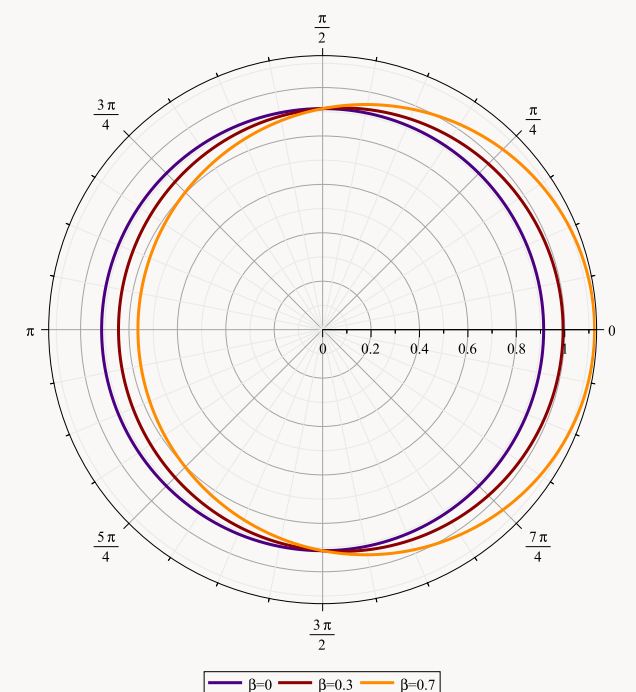
$$\rho_0(p, \alpha^\circ) = \frac{1}{Z_{0y}} \exp \left(-\frac{\tilde{p}^0 c}{\theta \hat{y}} - \frac{\omega \hat{y} \sigma (1 - \hat{\beta} \cos \alpha^\circ)}{2\theta \tilde{p}} \right),$$

где \tilde{p}_μ — импульс во вращающейся системе координат, \hat{y} и $\hat{\beta}$ — параметры перехода во вращающуюся систему координат, α° — угол между \tilde{p} и y . При интегрировании по модулю импульса Z_{0y} расходится, если $\omega\sigma < 0$ — частичное невращение.

Распределение по углам:

$$\rho(\alpha^\circ) \sim K_2 \left(2\sqrt{\frac{c\omega\sigma}{2\theta^2} (1 - \hat{\beta} \cos \alpha^\circ)} \right),$$

где K_2 — функция Бесселя второго рода. Наблюдается асимметрия в распределении: круги на графике смещаются от центра при увеличении $\hat{\beta} \sim \omega$.



Термодинамика

Уравнение состояния «угловой момент — угловая скорость» для ненулевых значений ω :

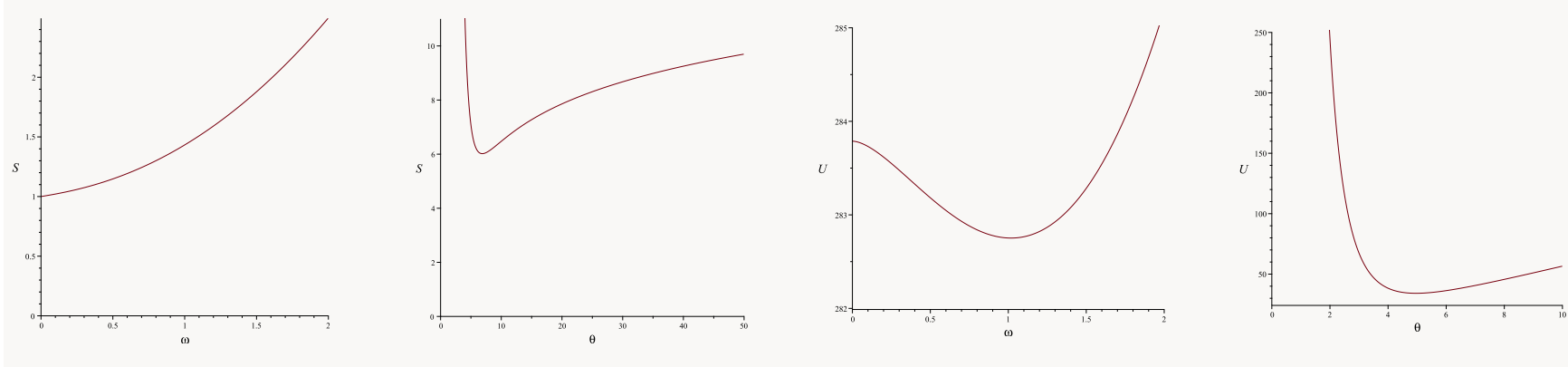
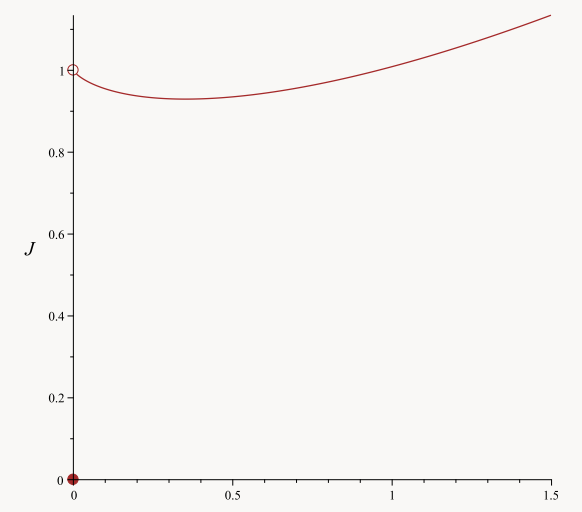
$$\mathcal{J} = \frac{c\sigma}{2\theta} \left[1 + \frac{\omega c\sigma}{2\theta^2} \left(2\gamma + \ln \frac{\omega c\sigma}{2\theta^2} + \left(\frac{2R\theta^2}{c^2\sigma} \right)^2 \right) \right]$$

При этом $\mathcal{J}(0) = 0$.

Аналогичные зависимости для энтропии и внутренней энергии:

$$S = 2 + \ln \frac{2\pi V \theta^2}{\hbar^2 c^2} + \frac{c\omega\sigma}{2\theta^2} + \left[\frac{3c^2\sigma^2}{4\theta^4} \left(\frac{1}{2} \ln \frac{c\omega\sigma}{2\theta^2} + \gamma + \frac{1}{12} \right) - \frac{R^2}{2c^2} \right] \omega^2,$$

$$U = \theta \left[2 + 2 \ln(2\pi) + \frac{c^2\omega^2\sigma^2}{4\theta^4} \left(\ln \frac{c\omega\sigma}{2\theta^2} + 2\gamma \right) - \frac{R^2\omega^2}{c^2} \right].$$



Литература

- Gorbunov I. V., Kuzenko S. M., Lyakhovich S. L. On the Minimal Model of Anyons // Int. J. Mod. Phys. A. — 1997. — Sept. — Vol. 12, no. 23. — P. 4199–4215.
- Kaparulin D. S., Lyakhovich S. L., Retuntsev I. A. Worksheet of a continuous helicity particle // Phys. Rev. D. — 2022. — Mar. — Vol. 105, issue 6. — P. 065004.