

Mechanika Kwantowa dla doktorantów

zestaw 7 – 2.12.2009

1. *Wyznacznik instantonowy*. Celem tego zadania jest wyliczenie jawnym rachunkiem czynnika

$$K' = \frac{\det' \left(-\frac{d^2}{d\tau^2} + V''(\bar{x}(\tau)) \right)}{\det \left(-\frac{d^2}{d\tau^2} + 1 \right)},$$

gdzie potencjał $V(x)$ ma postać: $V(x) = \kappa(a^2 - x^2)^2$ z $\kappa = 1/(8a^2)$. Prim przy wyznaczniku oznacza, że z wyznacznika wyrzucamy zerową wartość własną, $\bar{x}(\tau)$ jest trajektorią klasyczną.

- Pokazaliśmy, że rozwiązanie na fluktuacje kwantowe ma postać

$$y_n(\tau) = \mathcal{N} \left(3 \tanh^2 \left(\frac{\tau}{2} \right) - 6\alpha \tanh \left(\frac{\tau}{2} \right) + (4\alpha^2 - 1) \right) e^{\alpha\tau}$$

gdzie $\alpha^2 = -E_n = -(\lambda_n - 1)$.

- Aby znaleźć przyczynę od spektrum ciągłego należy najpierw pokazać, że nie zachodzi odbicie przy przejściu nad potencjałem $1/\cosh^2(\tau/2)$. Własność tę wykorzystamy następnie do wyliczenia wszystkich wartości własnych. W tym celu proszę zbadać asymptotykę dla 2 typów rozwiązań $\alpha = ik$ i $\alpha = -ik$, w granicy $\tau \rightarrow \infty$ oraz dla $\tau \rightarrow -\infty$.
- Jeżeli nie zachodzi odbicie, to funkcja falowa $y_k(\tau)$ o asymptotyce $e^{ik\tau}$ dla $\tau \rightarrow \infty$ ma w granicy $\tau \rightarrow -\infty$ asymptotykę $e^{ik\tau + i\delta_k}$, gdzie δ_k jest przesunięciem fazowym. Pokazać, że:

$$e^{i\delta_k} = \frac{1 + ik}{1 - ik} \frac{1 + 2ik}{1 - 2ik}.$$

Identyczny argument stosuje się dla funkcji o asymptotyce $e^{-ik\tau}$.

- Podobnie jak w przypadku oscylatora pełne rozwiązanie na funkcję falową widma ciągłego w pudle $-T/2 < \tau < T/2$ ma postać

$$y_n(\tau) = Ay_{\alpha=ik}(\tau) + By_{\alpha=-ik}(\tau)$$

a warunek kwantyzacji wyliczamy z warunków brzegowych używając asymptotycznych postaci funkcji $y_{\alpha=\pm ik}(\tau)$ w punktach $\pm T/2$. Z warunku znikania funkcji falowej na brzegach przedziału dostajemy, że:

$$Tk - \delta_k = \pi n.$$

Oznaczmy rozwiązania tego równania przez \tilde{k}_n . Podobnie można pokazać, że dla oscylatora harmonicznego $k_n = \pi n/T$. Stąd część R od widma ciągłego ma postać :

$$R_{cont} = \frac{\prod \tilde{\lambda}_n}{\prod \lambda_n} = \prod_{n=1}^{\infty} \frac{1 + \tilde{k}_n^2}{1 + k_n^2} = \exp \left(\sum_n \ln \frac{1 + \tilde{k}_n^2}{1 + k_n^2} \right) \approx \exp \left(\sum_n \frac{2k_n(\tilde{k}_n - k_n)}{1 + k_n^2} \right).$$

- Wyrażenie to trzeba teraz „uciąglić”:

$$\dots = \exp \left(\frac{1}{\pi} \int_0^{\infty} dk \frac{2\delta_k k}{1+k^2} \right) = \frac{1}{9}.$$

Ostatnią równość otrzymuje się całkując przez części i wykorzystując podany wyżej wzór na fazę δ_k . Pełny wynik otrzymuje się po domnożeniu przez niezerową wartość własną widma dyskretnego.

- Literatura: S. Coleman, *Aspects of Symmetry*, Cambridge University Press (1988), Section 7, Appendix 1.

A.I. Vainshtein, V.I. Zakharov, V.A. Novikov and M.A. Shifman, *ABC of Instantons*, Sov. Phys. Usp. **24**, 195 (1982) [Usp. Fiz. Nauk **136**, 553 (1982)].

T. Schafer and E.V. Shuryak, *Instantons in QCD*, Rev. Mod. Phys. **70** (1998) 323 [arXiv:hep-ph/9610451].