

о/ на $(\mathcal{S}_\beta, \mathcal{G})$

$$d\nu(\omega(\cdot)) = \frac{1}{Z} e^{-E(\omega(\cdot))} d\nu_0(\omega(\cdot)), \quad /8/$$

де Z_Λ, Z — нормуючі множники. Зображення /8/ носить формальний характер. Існування міри /8/ [1] еквівалентне існуванню гібсівського стану системи, що відповідає гамільтоніану

$$H = \frac{1}{2} \sum_{\kappa \in \mathbb{Z}^d} p_\kappa^2 + E(\omega(\cdot)) + \sum_{\kappa \in \mathbb{Z}^d} V(q_\kappa). \quad /9/$$

Доведення збіжності мір виду /7/ до міри виду /8/ при термодинамічному граничному переході $\Lambda \rightarrow \mathbb{Z}^d$ — досить складне завдання. Воно здійснюється з використанням різноманітних технічних прийомів, вибір яких залежить від конкретного класу розглядуваних моделей.

І. Г л о б а С.А., К о н д р а т ь е в Д.Г. Построение гибсовских состояний квантовых решеточных систем // Применение методов функционального анализа в задачах математической физики. К., 1987. С.4-16. 2. Р и д М., С я й м о н Б. Методы современной математической физики. М., 1978. Т.2.

Стаття надійшла до редколегії 04.06.90

УДК 530.145

В.С.Барбуляк, Д.Г.Кондратьев

КРИТЕРИЙ ІСНУВАННЯ ГІБСІВСЬКИХ СТАНІВ КВАНТОВИХ ГРАТКОВИХ СИСТЕМ

У праці [1] побудовано ймовірнісні міри

$$d\nu_\Lambda(\omega_\Lambda(\cdot) | \bar{\omega}_{\Lambda^c}(\cdot)) = \frac{1}{Z_\Lambda} e^{-E_\Lambda(\omega_\Lambda(\cdot) | \bar{\omega}_{\Lambda^c}(\cdot))} d\nu_{0,\Lambda}(\omega(\cdot)) \quad /1/$$

на вимірному просторі $(\mathcal{S}_\beta(\Lambda), \mathcal{G}(\Lambda))$ при фіксованій граничній умові $\bar{\omega} \in \mathcal{S}_\beta$ та

$$d\nu(\omega(\cdot)) = \frac{1}{Z} e^{-E(\omega(\cdot))} d\nu_0(\omega(\cdot)) \quad /2/$$

на вимірному просторі $(\mathcal{S}_\beta, \mathcal{G})$. Існування міри /2/ еквівалентне

© Барбуляк В.С., Кондратьев Д.Г., 1991.

існування гібсівського стану системи, що відповідає гамільто-
ніану

$$H = \frac{1}{2} \sum_{k \in \mathbb{Z}^d} p_k^2 + E(\omega(\cdot)) + \sum_{k \in \mathbb{Z}^d} V(q_k). \quad /3/$$

Наступна теорема, що узагальнює на квантовий випадок ві-
дому в класичному випадку теорему Добрушина [2], є критерієм
існування гібсівських станів у нескінченному об'ємі.

Теорема. Нехай для гамільтоніана /3/ знайдуться:

а/ компактна функція h ;

б/ числа $c_{jl}, j, l \in \mathbb{Z}^d$ і стала $c, 0 < c < 1$, для яких

$$\forall j \sum_l |c_{jl}| \leq c;$$

в/ число $K > 0$

такі, що

$\forall \Lambda, \Lambda \subset \mathbb{Z}^d, |\Lambda| < \infty$ і граничної умови $\bar{\omega} \in \mathcal{SR}_\beta$, для
якої

$$\max_{j \in \Lambda} \sum_{l \in \Lambda^c} |c_{jl}| h(\bar{\omega}_l) < \infty,$$

міра $d\nu_\Lambda(\omega_\Lambda(\cdot) | \bar{\omega}_{\Lambda^c}(\cdot))$ існує і

$$\int h(\omega_j) d\nu_\Lambda(\omega_\Lambda(\cdot) | \bar{\omega}_{\Lambda^c}(\cdot)) \leq K + \sum_{l \neq j} c_{jl} h(\omega_l). \quad /4/$$

Тоді сім'я мір $\{\nu_\Lambda(\omega_\Lambda | \bar{\omega}_{\Lambda^c}), \Lambda \subset \mathbb{Z}^d, |\Lambda| < \infty\}$ слабо компакт-
на.

Нехай, крім того, $\forall j \in \mathbb{Z}^d \forall a$ - неперервної обмеженої
функції на $\mathcal{U}$ [1] знайдуться:

а/ послідовність множин $M_n \subset \mathbb{Z}^d, |M_n| < \infty, \bigcup_n M_n = \mathbb{Z}^d \setminus \{j\}$;

б/ числа $d_{jl}^{(n)} \geq 0, j \neq l$, для яких

$$\sum_{l \in \mathbb{Z}^d} d_{jl}^{(n)} \leq D^{(n)}, D^{(n)} \rightarrow 0 \text{ при } n \rightarrow \infty;$$

в/ послідовність неперервних обмежених функцій $f_n(\omega_{M_n})$

такі, що для будь-якої граничної умови $\bar{\omega} \in \mathcal{SR}_\beta$, для якої

$$\sum_{l \neq j} |c_{jl}| h(\bar{\omega}_l) < \infty,$$

справедлива оцінка

$$\left| \int a(\omega_j) d\nu_j(\omega_j(\cdot) | \bar{\omega}_{\mathbb{Z}^d \setminus \{j\}}(\cdot)) - f_n(\omega_{M_n}) \right| \leq D^{(n)} + \sum_{l \neq j} d_{jl}^{(n)} h(\omega_l). \quad /5/$$

Тоді існує хоча б одна міра $d\bar{\nu}(\omega(\cdot))$, яка відповідає гамільтоніану /3/ в тому розумінні, що її умовні розподіли задаються /1/.

Доведення. Візьмемо зростаючу послідовність множин $\Lambda_n, \Lambda_n \subset \mathbb{Z}^n, |\Lambda_n| < \infty$ і граничних умов $\bar{\omega}_{\Lambda_n^c}$ таких, що $\forall \epsilon \in \Lambda_n^c h(\bar{\omega}_{\Lambda_n^c}) \leq A$ для деякої сталої A . Послідовність ймовірнісних мір ν_n на $\mathcal{Q}_A$ побудуємо наступним чином:

$$\nu_n(\bar{\omega}_{\Lambda_n^c}) = 1, d\nu_n = d\nu_n(\omega(\cdot)) | \bar{\omega}_{\Lambda_n^c}(\cdot)$$

[див.: 1, вираз /7/].

Лема 1. $\forall j$

$$\sup_n \int h(\omega_j) d\nu_n \leq \frac{K + cA}{1 - c} = K_0.$$

Доведення. Оскільки $\forall n \mathcal{Q}_A(\Lambda_n)$ - сепарабельний метричний простір, то міра ν_n є щільною, тобто $\forall \epsilon \exists K_\epsilon^n \subset \mathcal{Q}_A(\Lambda_n) \nu_n(K_\epsilon^n) > 1 - \epsilon$. Тоді

$$\int h(\omega_j) d\nu_n = \int_{K_\epsilon^n} h(\omega_j) d\nu_n + \int_{\mathcal{Q}_A(\Lambda_n) \setminus K_\epsilon^n} h(\omega_j) d\nu_n.$$

Із абсолютної неперервності інтеграла випливає, що $\forall \eta \exists K_\epsilon^n$

$$\int_{\mathcal{Q}_A(\Lambda_n) \setminus K_\epsilon^n} h(\omega_j) d\nu_n < \eta.$$

З теореми Лузіна випливає існування неперервної функції $h^\epsilon(\omega_j)$ на $K_\epsilon^n(j) = K_\epsilon^n \cap \{\omega_j | h(\omega_j) \leq h^\epsilon(\omega_j)\}$ такої, що міра множини $\{\omega_j | h(\omega_j) \neq h^\epsilon(\omega_j)\}$ є меншою від довільного додатного числа. На $K_\epsilon^n(j)$ функція $h^\epsilon(\omega_j)$ досягає своєї верхньої межі, тому $\forall \epsilon \forall n$

$$\int_{K_\epsilon^n} h(\omega_j) d\nu_n \leq \int_{K_\epsilon^n} h^\epsilon(\omega_j) d\nu_n$$

скінченний. Зафіксуємо числа $\forall \epsilon \exists j$ і n . Тоді

$$\max_{j \in \Lambda_n} \int h(\omega_j) d\nu_n = A_\epsilon^n < \infty.$$

Вибравши j при якому досягається максимум, прийнявши в /4/ $\Lambda = \{j\}$ і інтегруючи це співвідношення за мірою ν_n , отримаємо

$$A_\epsilon^n \leq K + A_\epsilon^n c + cA.$$

Отже,

$$\sup_n \sup_{\epsilon} A_\epsilon^n \leq \frac{K + cA}{1 - c}.$$

Звідки і випливає твердження леми.

З леми 1 і співвідношення /6/ праці [1] випливає, що ν_n — слабо компактна послідовність. Не зменшуючи загальності, можна вважати, що до деякої граничної міри $\bar{\nu}$ збігається сама послідовність ν_n .

Лема 2. Нехай f — невід'ємна, півнеперервна знизу функція на метричному просторі X і послідовність ймовірнісних мір μ_n на X слабо збігається до деякої міри μ . Крім того, $\forall n$

$$\int f d\mu_n \leq c.$$

Тоді
$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int f d\mu_n = \int f d\mu.$$

Доведення. Для довільної міри λ , такої, що

$$\int f d\lambda \leq c,$$

справедлива оцінка

$$\sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \left(\frac{i}{K} + l \right) \chi \left\{ x \mid \frac{i}{K} + l < f(x) \leq \frac{i}{K} + l + 1 \right\} \leq \int f d\lambda \leq \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \left(\frac{i}{K} + l \right) \chi \left\{ x \mid \frac{i}{K} + l < f(x) \leq \frac{i}{K} + l + 1 \right\}, \quad x \in X.$$

Позначимо $G_i^l = \{x \mid f(x) > \frac{i}{K} + l\}$. Тоді, зробивши очевидні перетворення і скориставшись скінченністю інтеграла функції f за мірою λ , отримаємо, що

$$\frac{1}{K} \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \chi(G_i^l) \leq \int f d\lambda \leq \frac{1}{K} + \frac{1}{K} \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \chi(G_i^l).$$

Вписавши ланцюжок нерівностей

$$\begin{aligned} \lim_{n \rightarrow \infty} \int f d\mu_n &\geq \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{K} \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \mu_n(G_i^l) \geq \frac{1}{K} \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \lim_{n \rightarrow \infty} \mu_n(G_i^l) \geq \\ &\geq \frac{1}{K} \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{l=1}^K \mu(G_i^l) \geq -\frac{1}{K} + \int f d\mu \end{aligned}$$

і перейшовши до границі при $K \rightarrow \infty$, отримаємо твердження леми.

З лем 1 і 2 випливає, що

$$\int h(\omega_j) d\bar{\nu} \leq K_0.$$

Граничний розподіл $\bar{\nu}$ відповідає гамільтонівну /3/, якщо для довільних вимірних $a(\omega_\lambda)$, $b(\omega_\lambda)$

$$\int a(\omega_\lambda) b(\omega_\lambda) d\bar{\nu} = \int b(\omega_\lambda) d\bar{\nu} \int a(\omega_\lambda) d\nu_\lambda(\omega_\lambda(\cdot)) | \bar{\omega}_{\Sigma d_{\lambda\{K\}}(\cdot)}. \quad /6/$$

Оскільки міра однозначно відновлюється при заданні її значень на неперервних обмежених функціях, то /6/ досить довести для $a(\omega_k)$, $b(\omega_k)$, неперервних і обмежених.

Для досить великих n , таких, що $A \subset A_n$, справедлива рівність

$$\int a(\omega_k) b(\omega_k) d\nu_n = \int b(\omega_k) d\nu_n \int a(\omega_k) d\nu_k(\omega_k(\cdot)) (\bar{\omega}_{A_n \setminus \{k\}} \cup \bar{\omega}_{A_n^c}(\cdot)). /7/$$

За означенням слабкої збіжності ліва частина /7/ при $n \rightarrow \infty$ прямує до лівої частини /6/. З /5/ випливають оцінки зверху і знизу для внутрішнього інтеграла у правій частині /7/. Підставивши ці оцінки в /7/ і використавши лему 1, отримаємо /6/. Теорема доведена.

1. Барбуляк В.С., Кондратьєв Ю.Г. Задання гібсівських станів-квантових ґраткових систем в термінах функціональних інтегралів // Вісн. Львів. ун-ту. Сер. мех.-мат. 1991. Вип. 36. 2. Добрушин Р.Л. Задання системи случайних величин при помощи условных распределений // Теория вероятностей и ее применения. 1970. Т.15. Вип. 3. С.469-497.

Стаття надійшла до редколегії 04.06.90

УДК 539.3

Р.Д.Кульчицький-Жигайло

ПОСТАНОВКА ЗАДАЧ ТЕРМОПРУЖНОСТІ ДЛЯ ТІЛ З ПОЧАТКОВИМИ НАПРУЖЕННЯМИ

У реальних матеріалах, як правило, існують напруження і деформації ще до моменту прикладання до них зовнішніх зусиль, внаслідок чого дослідженню напружено-деформованого стану тіл з початковими напруженнями приділяється багато уваги [1, 2]. В публікації [1] дана постановка задач лінеаризованої теорії пружності для тіл з початковими напруженнями у випадку пружних потенціалів довільної форми. У нашій статті на основі алгоритму, запропонованому в [1], отримані лінеаризовані співвідношення термопружності для тіл з початковими напруженнями.

© Кульчицький-Жигайло Р.Д., 1991