

УДК 517.97

© 2004

С. Н. Бак, А. А. Панков

## О периодических колебаниях бесконечной цепочки линейно связанных нелинейных осцилляторов

(Представлено академиком НАН Украины Е.Я. Хрусловым)

*We consider infinite chains of linearly coupled nonlinear oscillators under some assumption of spatial periodicity. In the case where the linear part is positive definite, we prove the existence of solution T-periodic in time for all sufficiently large values of T.*

1. Рассматривается бесконечная цепочка нелинейных осцилляторов, каждый из которых в отсутствие взаимодействия описывается уравнением

$$\ddot{q}_n = -U'_n(q_n), \quad n \in \mathbb{Z},$$

где  $q_n$  – обобщенная координата, отвечающая  $n$ -му осциллятору. Предполагается, что каждый осциллятор линейно взаимодействует с двумя своими ближайшими соседями. Тогда уравнения движения рассматриваемой системы имеют вид

$$\ddot{q}_n = -U'_n(q_n) + a_{n-1}(q_{n-1} - q_n) - a_n(q_n - q_{n+1}), \quad n \in \mathbb{Z}. \quad (1)$$

Таким образом, (1) – бесконечная система обыкновенных дифференциальных уравнений. Рассматриваются такие решения системы (1), что

$$\lim_{n \rightarrow \infty} q_n(t) = 0. \quad (2)$$

Иначе говоря, осцилляторы находятся в состоянии покоя на бесконечности.

Интерес к системам вида (1) объясняется многочисленными физическими приложениями (см., например, [1]). Однако в литературе отсутствуют строгие результаты о цепочках осцилляторов. Исключение составляет работа [2], где рассмотрены бегущие волны в таких системах. В то же время периодические движения для близкого класса систем-цепочек Ферми–Паста–Улама достаточно хорошо исследованы (см., например, [3, 4]).

В настоящей работе для изучения периодических решений задачи (1), (2) применяются вариационные методы в варианте, развитом в [5-6].

**2. Основные предположения.** Потенциал  $U_n$  запишем в виде

$$U_n(r) = -\frac{c_n}{2} r^2 + V_n(r).$$

Предполагается, что рассматриваемая цепочка пространственно периодична, т.е. существует такое натуральное  $n_0$ , что  $a_{n+n_0} = a_n$ ,  $c_{n+n_0} = c_n$  и  $V_{n+n_0}(r) = V_n(r)$ . Положим

$$b_n = c_n - a_n - a_{n-1}.$$

Тогда уравнение (1) примет вид

$$\ddot{q}_n = a_n q_{n+1} + a_{n-1} q_{n-1} + b_n q_n - V'_n(q_n), \quad n \in \mathbb{Z}. \quad (3)$$

Это уравнение можно рассматривать как дифференциально-операторное уравнение вида

$$\ddot{q} = Aq - B(q)$$

в гильбертовом пространстве  $l^2$  двусторонних последовательностей  $q = \{q_n\}_{n=-\infty}^{\infty}$  с ограниченным линейным оператором

$$(Aq)_n = a_n q_{n+1} + a_{n-1} q_{n-1} + b_n q_n$$

и нелинейным оператором

$$B(q)_n = V'_n(q_n).$$

Ограниченность оператора  $A$  в  $l^2$  очевидна.

Скалярное произведение и норма в  $l^2$  обозначаются  $(\cdot, \cdot)$  и  $\|\cdot\|$  соответственно.

Всюду далее предполагается, что

(i)  $A$  – положительно определенный в  $l^2$ , т.е. существует такое  $\alpha_0 > 0$ , что

$$(Aq, q) \geq \alpha_0 \|q\|^2;$$

(ii) для любого  $n \in \mathbb{Z}$  функция  $V'_n(r)$  непрерывно дифференцируема,  $V_n(0) = 0$  и  $V'_n(r) = o(r)$  при  $r \rightarrow 0$ ;

(iii) существует такое  $\mu > 2$ , что

$$0 < \mu V_n(r) \leq V'_n(r)r, \quad r \neq 0.$$

**3. Вариационная постановка задачи и основной результат.** Пусть  $T > 0$ . Обозначим  $X_T$  – подпространство  $T$ -периодических функций из  $H^1_{loc}(\mathbb{R}; l^2)$ . Это гильбертово пространство со скалярным произведением

$$(q, s)_T = \int_{-T/2}^{T/2} [(\dot{q}(t), \dot{s}(t)) + (q(t), s(t))] dt.$$

Норма в  $X_T$  обозначается  $\|\cdot\|_T$ .

Рассмотрим функционал

$$\Phi(q) = \int_{-T/2}^{T/2} \left[ \frac{1}{2} \|\dot{q}(t)\|^2 + \frac{1}{2} (Aq, q) - \sum_{n \in \mathbb{Z}} V_n(q_n(t)) \right] dt \quad (4)$$

на пространстве  $X_T$ . В сделанных предположениях нетрудно проверить, что функционал  $\Phi$  корректно определен на  $X_T$  и принадлежит классу  $C^1$ , а его критические являются (обобщенными)  $T$ -периодическими решениями задачи (1), (2) или, что то же самое, уравнения (3). Отметим, что  $q \equiv 0$  – тривиальное решение задачи (1), (2). Кроме того, возможны стационарные (не зависящие от  $t$ ) решения, которые  $T$ -периодичны для любого  $T$ . Поэтому интерес представляют непостоянные периодические решения.

**Теорема 1.** Пусть выполнено условие пространственной периодичности и условия (i)–(iii). Существует такое  $T_0 > 0$ , что для любого  $T \geq T_0$  задача (1), (2) имеет непостоянное  $T$ -периодическое решение в пространстве  $X_T$ .

**4. Вспомогательная задача.** Можно проверить, что функционал  $\Phi$  удовлетворяет всем условиям теоремы о горном перевале [10, 11], за исключением условия Пале–Смейла. Следовательно, непосредственное построение критических точек затруднительно. Поэтому, используется идея периодических аппроксимаций, развитая в [5-8].

Для любого натурального  $N$  будем искать  $T$ -периодические решения уравнения (1), удовлетворяющие условию периодичности

$$q_{n+N_0}(t) = q_n(t). \quad (5)$$

Эта задача допускает вариационную формулировку. Обозначим  $l_N^2$  – пространство  $Nn_0$ -периодических последовательностей  $q = \{q_n\}_{n=-\infty}^{\infty}$ . Это конечномерное евклидово пространство размерности  $Nn_0$ . Обозначим  $X_{T,N}$  – подпространство в  $H^1(\mathbb{R}; l_N^2)$ , состоящее из  $T$ -периодических функций. На этом пространстве корректно определен функционал

$$\Phi_N(q) = \int_{-T/2}^{T/2} \left[ \frac{1}{2} \|\dot{q}(t)\|_{l_N^2}^2 + \frac{1}{2} (Aq, q)_{l_N^2} - \sum_{n=0}^{Nn_0} (V_n(q_n(t))) \right] dt,$$

который принадлежит классу  $C^1$ . Более того,  $\Phi_N$  удовлетворяет условию Пале–Смейла и всем остальным условиям теоремы о горном перевале [10-11]. Его критические точки – суть решения задачи (1), (5). Отсюда следует

**Теорема 2.** Пусть выполнено условие пространственной периодичности и условия (i)–(iii). Тогда для любых  $T > 0$  и натурального  $N$  задача (1), (5) имеет ненулевое  $T$ -периодическое решение  $q = q^{(T,N)} \in X_{T,N}$ . При этом существует такая константа  $C > 0$  не зависящая от  $T$  и  $N$ , что

$$\|q^{(T,N)}\|_{T,N} \leq C. \quad (6)$$

**5. Предельный переход.** Построение решений задачи (1), (3) основано на предельном переходе при  $N \rightarrow \infty$ . Тогда  $q^{(N,T)} = q_{n+kN}^{(N,T)}$  также является решением уравнения (1) и удовлетворяет оценке (6). Используя результаты о дискретной концентрированной компактности, можно показать, что найдутся такие последовательности  $N_i \rightarrow \infty$ ,  $K_i \in \mathbb{Z}$ , вещественное число  $\eta > 0$ , и целое  $n_0$ , что

$$\int_{-T/2}^{T/2} |q_{n_0}^{(N_i, T, k_i)}(t)|^2 dt = \int_{-T/2}^{T/2} |q_{k_i N_i + n_0}^{(N_i, T, k_i)}(t)|^2 dt \geq \eta. \quad (7)$$

Переходя к подпоследовательности, можно считать, что  $q_n^{(N_i, T, k_i)} \rightarrow q_n^{(T)}$  слабо в  $H^1(-T/2, T/2)$  для любого  $n \in \mathbb{Z}$ . Нетрудно проверить, что  $q^{(T)} = \{q_n^{(T)}\}$  – решение уравнения (1), лежащее в  $X_T$ . Из (6) следует  $q_{n_0}^{(T)} \neq 0$  и тогда  $q^{(T)} \neq 0$ . При этом

$$\|q^{(T)}\| \leq C. \quad (8)$$

Любое стационарное решение (1), (3) является критической точкой функционала

$$\frac{1}{2} (Aq, q) - \sum_{n=-\infty}^{\infty} V_n(q_n) \quad (9)$$

на  $l^2$ . Как и в [5, 9], можно показать, что существует такое  $\varepsilon > 0$ , что для любой нетривиальной критической точки  $q$  функционала (9),  $\|q\| > \varepsilon$ . Рассматривая  $q$  как постоянную функцию  $t$ , имеем  $\|q\|_{X_T}^2 = T\|q\|^2 > T\varepsilon^2$ . Тогда  $X_T$  – норма любого стационарного решения  $> C$  и, следовательно,  $q^{(T)}$  – непостоянное решение при  $T \geq T_0$ .

1. *Braun O.M., Kivshar Y.S.* Nonlinear dynamics of the Frenkel – Kontorova model //Physics Repts. – 1998. – **306**. – P. 1 – 108.
2. *Iooss G., Kirchgässner K.* Traveling waves in a chain of coupled nonlinear oscillators //Commun. Math. Phys. – 2000. – **211**. – P. 439 – 464.
3. *Arioli G., Gazzola F.* Existence and approximation of periodic motions of an infinite lattice of particles //Z. Angew. Math. Phys. – 1995. – **46**. – P. 898 – 912.
4. *Arioli G., Gazzola F.* Periodic motion of an infinite lattice of particles with nearest neighbor interaction // Nonlin. Anal. – 1996. – **26**, №6. – P.1103 –1114.
5. *Pankov A., Pflüger K.* On a semilinear Schrödinger equation with periodic potential // Nonlin. Anal. – 1998. – **33**, №6. – P. 593 – 609.
6. *Pankov A., Pflüger K.* Periodic and solitary traveling waves for the generalized Kadomtsev–Petviashvili equation // Math. Meth. Appl. Sci. – 1999. – **22**. – P. 733 – 752.
7. *Pankov A., Pflüger K.* On ground traveling waves for the generalized Kadomtsev–Petviashvili equations // Math. Phys., Anal., Geom. – 2000. – **3**. – P. 33 – 47.
8. *Pankov A., Pflüger K.* Traveling waves in lattice dynamical systems // Math. Meth. Appl. Sci. – 2000. – **23**. – P.1223 – 1235.
9. *Pankov A., Zakharchenko N.* On some discrete variational problems //Acta Appl. Math. – 2001. – **65**. – P. 295 – 303.
10. *Rabinowitz P.* Minimax methods in critical point theory with applications to differential equations. – Providence, R. I.: American Math. Soc. – 1986. – 100 pp.
11. *Willem M.* Minimax theorems. – Boston, Birkhäuser. – 1996. – 162 pp.

Винницький державний педагогічний університет  
ім. М. Коцюбинського

Поступило в редакцію 25.09.2003