

УДК 517.9

О. В. Борисенко, асп. (Ин-т математики АН Украины, Киев)

## Малые случайные возмущения в колебательных системах второго порядка

Изучено предельное поведение решения нелинейного дифференциального уравнения, описывающего колебательную систему с малыми случайными возмущениями типа многомерного «белого» и «дробового» шумов.

Вивчена гранична поведінка розв'язку нелінійного диференціального рівняння, що описує коливальну систему з малими випадковими збуреннями по типу багатовимірного «білого» і «дробового» шумів.

© О. В. БОРИСЕНКО, 1992

ISSN 0041-6053. Укр. мат. журн., 1992, т. 44, № 1

Изучению колебательных систем под воздействием случайных возмущений посвящен ряд работ. Обширная библиография по данной теме приведена в [1].

В данной работе изучается предельное поведение при  $\varepsilon \rightarrow 0$  колебательной системы, описываемой уравнением

$$x''(t) + b^2 x(t) = \varepsilon f_0(x(t), x'(t)) + \varepsilon^{1/2} f(x(t), x'(t)), \quad (1)$$

$$x(0) = x_0, \quad x'(0) = y_0,$$

где  $f(x(t), x'(t))$  — обобщенная случайная функция такая, что для любого  $t > 0$

$$\begin{aligned} \int_0^t f(x(s), x'(s)) ds &= \sum_{i=1}^d \int_0^t f_i(x(s), x'(s)) d\omega_i(s) + \\ &+ \int_0^t \int_{R^2} f_{d+1}(x(s), x'(s), z) \tilde{v}(ds, dz), \end{aligned}$$

$f_i(x, y)$ ,  $i = \overline{0, d}$ ,  $f_{d+1}(x, y, z)$  — неслучайные функции;  $\omega_i(t)$ ,  $i = \overline{1, d}$ , — независимые одномерные винкелевские процессы;  $\tilde{v}(t, A)$  — центрированная пуссонова мера, независимая от  $\omega_i(t)$ ,  $i = \overline{1, d}$ ,  $\tilde{v}(t, A) = v(t, A) - t\Pi(A)$ ,  $Mv(t, A) = t\Pi(A)$ ;  $x_0, y_0$  — неслучайные начальные данные,  $\Pi(\cdot)$  — мера на борелевских множествах в  $R^2$ .

Уравнение второго порядка (1) понимается как система стохастических уравнений без последействия

$$dx(t) = y(t) dt,$$

$$\begin{aligned} dy(t) &= [-b^2 x(t) + \varepsilon f_0(x(t), y(t))] dt + \varepsilon^{1/2} \sum_{i=1}^d f_i(x(t), y(t)) d\omega_i(t) + \\ &+ \varepsilon^{1/2} \int_{R^2} f_{d+1}(x(t), y(t), z) \tilde{v}(dt, dz), \quad x(0) = x_0, \quad y(0) = y_0. \end{aligned} \quad (2)$$

Положим  $x_\varepsilon(t) = x\left(\frac{t}{\varepsilon}\right)$ ,  $y_\varepsilon(t) = y\left(\frac{t}{\varepsilon}\right)$ ,  $\omega_i^\varepsilon(t) = \varepsilon^{1/2} \omega_i\left(\frac{t}{\varepsilon}\right)$ ,  $i = \overline{1, d}$ ,  $\tilde{v}_\varepsilon(t, A) = v\left(\frac{t}{\varepsilon}, A\right) - \frac{1}{\varepsilon} t\Pi(A)$ . Проведя замену  $t \rightarrow t/\varepsilon$  в (2), получим

$$dx_\varepsilon(t) = \frac{1}{\varepsilon} y_\varepsilon(t) dt,$$

$$\begin{aligned} dy_\varepsilon(t) &= \left[ -\frac{b^2}{\varepsilon} x_\varepsilon(t) + f_0(x_\varepsilon(t), y_\varepsilon(t)) \right] dt + \sum_{i=1}^d f_i(x_\varepsilon(t), y_\varepsilon(t)) d\omega_i^\varepsilon(t) + \\ &+ \varepsilon^{1/2} \int_{R^2} f_{d+1}(x_\varepsilon(t), y_\varepsilon(t), z) \tilde{v}_\varepsilon(dt, dz), \end{aligned} \quad (3)$$

$$x_\varepsilon(0) = x_0, \quad y_\varepsilon(0) = y_0.$$

В дальнейшем постоянные, независящие от  $\varepsilon$ , будем обозначать  $C$ .

Лемма. Пусть  $\Pi(R^2) < \infty$  и выполняются условия:

1)  $f_i$ ,  $i = \overline{0, d+1}$ , ограничены и удовлетворяют локальному условию Липшица по переменным  $(x, y)$ ;

2) существуют постоянные  $K > 0$  и  $r > 0$  такие, что для некоторого  $\gamma > 0$

$$\sum_{i=0}^d |f_i(x, y)|^2 + |f_{d+1}(x, y, z)|^2 \leq K(x^2 + y^2)^{1+\gamma}, \quad x^2 + y^2 \leq r^2, \quad \forall z \in R^2.$$

Тогда для достаточно малых  $\varepsilon > 0$  и  $\delta > 0$

$$P\{x_\varepsilon^2(t) + y_\varepsilon^2(t) \leq \delta\} \leq C t (\delta^{v/2} + \delta^y). \quad (4)$$

Доказательство аналогично доказательству леммы 1 из [2].

Пусть для функций  $f_i$ ,  $i = \overline{0, d+1}$ , выполняется условие 2 леммы при  $v > 1$ . Тогда, используя (4), убеждаемся, что к случайнм процессам

$$a_\varepsilon(t) = \sqrt{x_\varepsilon^2(t) + \frac{1}{b^2} y_\varepsilon^2(t)}, \quad \theta_\varepsilon(t) = -\frac{b}{\varepsilon} t - \operatorname{arctg} \frac{y_\varepsilon(t)}{bx_\varepsilon(t)}$$

можно применить обобщенную формулу Ито [3]. Для процесса  $\xi_\varepsilon(t) = (a_\varepsilon(t), \theta_\varepsilon(t))$  получим систему стохастических уравнений без последействия

$$\begin{aligned} d\xi_\varepsilon(t) = & A_\varepsilon(t, \xi_\varepsilon(t)) dt + \sigma_\varepsilon(t, \xi_\varepsilon(t)) dw_\varepsilon(t) + \\ & + \int_{R^2} C_\varepsilon(t, \xi_\varepsilon(t), z) \tilde{v}_\varepsilon(dt, dz), \quad \xi_\varepsilon(0) = (a_0, \theta_0), \end{aligned} \quad (5)$$

где

$$w_\varepsilon(t) = \{w_i^\varepsilon(t), i = \overline{1, d}\}, \quad A_\varepsilon(t, a, 0) = (A_\varepsilon^{(1)}(t, a, 0), A_\varepsilon^{(2)}(t, a, 0)),$$

$$\sigma_\varepsilon(t, a, 0) = \{\sigma_{ij}^\varepsilon(t, a, 0), i = 1, 2; j = \overline{1, d}\}, \quad C_\varepsilon(t, a, \theta, z) =$$

$$= (C_\varepsilon^{(1)}(t, a, \theta, z), C_\varepsilon^{(2)}(t, a, \theta, z)), \quad \Psi_\varepsilon = \frac{tb}{\varepsilon} + 0, \quad A_\varepsilon^{(1)}(t, a, \theta) =$$

$$= -\frac{\sin \Psi_\varepsilon}{b} \tilde{f}_0(a, \Psi_\varepsilon) + \frac{\cos^2 \Psi_\varepsilon}{2ab^2} \sum_{i=1}^d \tilde{f}_i^2(a, \Psi_\varepsilon) +$$

$$+ \frac{1}{\varepsilon b} \int_{R^2} \{(ab \sin \Psi_\varepsilon - \varepsilon^{1/2} \tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z))^2 + a^2 \dot{\theta}^2 \cos^2 \Psi_\varepsilon\}^{1/2} -$$

$$- ab + \varepsilon^{1/2} \sin \Psi_\varepsilon \tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z)\} \Pi(dz),$$

$$A_\varepsilon^{(2)}(t, a, \theta) = -\frac{\cos \Psi_\varepsilon}{ab} \tilde{f}_0(a, \Psi_\varepsilon) - \frac{\sin 2\Psi_\varepsilon}{2a^2 b^2} \sum_{i=1}^d \tilde{f}_i^2(a, \Psi_\varepsilon) +$$

$$+ \frac{1}{\varepsilon} \int_{R^2} \left\{ \operatorname{arctg} \left[ \operatorname{tg} \Psi_\varepsilon - \varepsilon^{1/2} \frac{\tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z)}{ab \cos \Psi_\varepsilon} \right] - \right.$$

$$\left. - \Psi_\varepsilon + \varepsilon^{1/2} \frac{\cos \Psi_\varepsilon}{ab} \tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z) \right\} \Pi(dz),$$

$$\sigma_{1j}^\varepsilon(t, a, \theta) = -\frac{\sin \Psi_\varepsilon}{b} \tilde{f}_j(a, \Psi_\varepsilon), \quad \sigma_{2j}^\varepsilon(t, a, \theta) = -\frac{\cos \Psi_\varepsilon}{ab} \tilde{f}_j(a, \Psi_\varepsilon),$$

$$j = \overline{1, d},$$

$$C_\varepsilon^{(1)}(t, a, 0, z) = \frac{1}{b} \{(ab \sin \Psi_\varepsilon - \varepsilon^{1/2} \tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z))^2 + a^2 b^2 \cos^2 \Psi_\varepsilon\}^{1/2} - ab,$$

$$C_\varepsilon^{(2)}(t, a, \theta, z) = \operatorname{arctg} \left[ \operatorname{tg} \Psi_\varepsilon - \frac{\varepsilon^{1/2} \tilde{f}_{d+1}(a, \Psi_\varepsilon, z)}{ab \cos \Psi_\varepsilon} \right] - \Psi_\varepsilon,$$

$$\tilde{f}_i(a, \psi) = f_i(a \cos \psi, -ab \sin \psi), \quad i = \overline{0, d},$$

$$\tilde{f}_{d+1}(a, \psi, z) = f_{d+1}(a \cos \psi, -ab \sin \psi, z), \quad a_0 = \sqrt{x_0^2 + \frac{y_0^2}{b^2}},$$

$$\theta_0 = -\operatorname{arctg} \frac{y_0}{bx_0}.$$

**Теорема.** Пусть  $\Pi(R^2) < \infty$ ,  $x_0^2 + y_0^2 \neq 0$ ,  $t \in [0, t_0]$ , функции  $f_i$ ,  $i = \overline{0, d+1}$ , ограничены,  $f_0$  — один раз,  $f_i$ ,  $i = \overline{1, d+1}$ , — дважды непрерывно дифференцируемы по переменным  $(x, y)$ ,

$$\int_{R^2} [\|\nabla f_{d+1}\|^2 + \|\nabla^2 f_{d+1}\|^2] \Pi(dz) \leq C$$

и существует постоянная  $r > 0$  такая, что для некоторого  $\gamma > 1$

$$\sum_{i=0}^{d+1} \|f_i\|^2 \leq C(x^2 + y^2)^{1+\gamma}, \quad \sum_{i=0}^{d+1} \|\nabla f_i\|^2 \leq C(x^2 + y^2)^\gamma$$

при  $x^2 + y^2 \leq r^2$  и любом  $z \in R^2$ . Здесь  $\nabla f = \left( \frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y} \right)$ ,  $\nabla^2 f$  — матрица вторых производных по  $(x, y)$ ,  $\|a\|^2 = \sum_{i=1}^n a_i^2$  для  $a \in R^n$ ,  $\|\sigma\|^2 =$

$$= \sum_{i,j=1}^n \sigma_{ij}^2 \text{ для матрицы } \sigma.$$

Тогда процесс  $\xi_\varepsilon(t) = (a_\varepsilon(t), \theta_\varepsilon(t))$  слабо сходится при  $\varepsilon \rightarrow 0$  к решению  $\bar{\xi}(t) = (\bar{a}(t), \bar{\theta}(t))$  стохастического дифференциального уравнения

$$d\bar{\xi}(t) = \bar{A}(\bar{a}(t)) dt + \bar{\sigma}(\bar{a}(t)) d\bar{w}(t), \quad \bar{\xi}(0) = (a_0, 0_0), \quad (6)$$

где

$$\bar{A}^{(1)}(a) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left[ -\tilde{f}_0(a, \psi) \frac{\sin \psi}{b} + \tilde{f}(a, \psi) \frac{\cos^2 \psi}{2b^2 a} \right] d\psi,$$

$$\bar{A}^{(2)}(a) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \left[ -\tilde{f}_0(a, \psi) \frac{\cos \psi}{ab} - \tilde{f}(a, \psi) \frac{\sin 2\psi}{2a^2 b^2} \right] d\psi,$$

$$\bar{\sigma}(a) = \left\{ \frac{1}{2\pi b^2} \int_0^{2\pi} \tilde{f}(a, \psi) B(a, \psi) d\psi \right\}^{1/2},$$

$$\tilde{f}(a, \psi) = \sum_{i=1}^d \tilde{f}_i^2(a, \psi) + \int_{R^2} \tilde{f}_{d+1}^2(a, \psi, z) \Pi(dz),$$

$$B(a, \psi) = \begin{pmatrix} \sin^2 \psi & \frac{\sin 2\psi}{2a} \\ \frac{\sin 2\psi}{2a} & \frac{\cos^2 \psi}{a^2} \end{pmatrix}$$

$$\bar{w}(t) = (\bar{w}_1(t), \bar{w}_2(t)),$$

$\bar{w}_i(t)$ ,  $i = 1, 2$ , — независимые одномерные винеровские процессы.

**Доказательство.** В условиях теоремы имеем

$$\|A_\varepsilon(t, a, \theta)\| + \|\sigma_\varepsilon(t, a, \theta)\| + \frac{1}{\varepsilon^{1/2}} \|C_\varepsilon(t, a, 0, z)\| \leq C \quad (7)$$

и выполняются [4] условия теоремы существования и единственности решения системы (5). Процесс  $\xi_\varepsilon(t)$  имеет вид

$$\xi_\varepsilon(t) = \xi_0 + \int_0^t A_\varepsilon(s, \xi_\varepsilon(s)) ds + \zeta_\varepsilon(t), \quad (8)$$

где

$$\zeta_\varepsilon(t) = \int_0^t \sigma_\varepsilon(s, \xi_\varepsilon(s)) dw_\varepsilon(s) + \int_0^t \int_{R^2} C_\varepsilon(s, \xi_\varepsilon(s), z) \tilde{v}_\varepsilon(ds, dz),$$

$$\xi_0 = (a_0, \theta_0).$$

Из условий на коэффициенты  $f_i$ ,  $i = \overline{1, d+1}$ , следует, что  $\zeta_\varepsilon(t)$  — векторный квадратично интегрируемый мартингал с матричной характеристикой

$$\langle \zeta_\varepsilon^{(i)}(t), \zeta_\varepsilon^{(j)}(t) \rangle = \sum_{k=1}^d \int_0^t \sigma_{ik}^\varepsilon(s, \xi_\varepsilon(s)) \sigma_{jk}^\varepsilon(s, \xi_\varepsilon(s)) ds + \\ + \frac{1}{\varepsilon} \int_0^t \int_{R^2} C_\varepsilon^{(i)}(s, \xi_\varepsilon(s), z) C_\varepsilon^{(j)}(s, \xi_\varepsilon(s), z) \Pi(dz) ds; \quad i, j = 1, 2.$$

Из оценки (7) и свойств стохастических интегралов следует

$$M \|\xi_\varepsilon(t)\|^2 \leq C (\|\xi_0\|^2 + t^2 + t), \quad M \|\zeta_\varepsilon(t)\|^2 \leq Ct, \\ M \|\xi_\varepsilon(t) - \xi_\varepsilon(s)\| \leq C (|t-s| + |t-s|^{1/2}), \quad (9) \\ M \|\zeta_\varepsilon(t) - \zeta_\varepsilon(s)\| \leq C |t-s|^{1/2}.$$

Используя неравенство Чебышева и оценки (9), получаем

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \overline{\lim}_{\varepsilon \downarrow 0} \sup_{t \leq t_0} P \{ \|(\xi_\varepsilon(t), \zeta_\varepsilon(t))\| > N \} = 0,$$

$$\lim_{\delta \downarrow 0} \overline{\lim}_{\varepsilon \downarrow 0} \sup_{|t-s| \leq h} P \{ \|(\xi_\varepsilon(t), \zeta_\varepsilon(t)) - (\xi_\varepsilon(s), \zeta_\varepsilon(s))\| > \delta \} = 0$$

для произвольного  $\delta > 0$ . Значит, случайный процесс  $(\xi_\varepsilon(t), \zeta_\varepsilon(t))$  удовлетворяет условию компактности А. В. Скорохода [5].

Так как нас интересует слабая сходимость процессов, то можем считать, что для любой последовательности  $\varepsilon_n \rightarrow 0$  существует такая подпоследовательность  $\varepsilon_k = \varepsilon_{n_k} \rightarrow 0$ , такие случайные процессы  $\bar{\xi}(t) = (\bar{a}(t), \bar{\theta}(t))$ ,  $\bar{\zeta}(t)$  (в общем случае зависящие от выбора последовательности  $\varepsilon_n$ ), что  $\xi_{\varepsilon_k}(t) \rightarrow \bar{\xi}(t)$ ,  $\zeta_{\varepsilon_k}(t) \rightarrow \bar{\zeta}(t)$  при  $\varepsilon_k \rightarrow 0$  по вероятности при каждом  $t$ .

Воспользовавшись оценкой (7), получим

$$M \|\xi_\varepsilon(t) - \xi_\varepsilon(s)\|^4 \leq C [|t-s|^4 + |t-s|^2 + \varepsilon^{1/2} |t-s|^{3/2} + \varepsilon |t-s|], \quad (10)$$

$$M \|\zeta_\varepsilon(t) - \zeta_\varepsilon(s)\|^4 \leq C [|t-s|^2 + \varepsilon^{1/2} |t-s|^{3/2} + \varepsilon |t-s|]$$

Из (7) и теоремы 1 [3] следует  $M [\|\xi_\varepsilon(t)\|^8 + \|\zeta_\varepsilon(t)\|^8] \leq C < \infty$ .

Поэтому последовательности  $\|\xi_{\varepsilon_k}(t) - \xi_{\varepsilon_k}(s)\|^4$  и  $\|\zeta_{\varepsilon_k}(t) - \zeta_{\varepsilon_k}(s)\|^4$  равномерно интегрируемы, а так как  $\xi_{\varepsilon_k}(t) \rightarrow \bar{\xi}(t)$ ,  $\zeta_{\varepsilon_k}(t) \rightarrow \bar{\zeta}(t)$  по вероятности при  $\varepsilon_k \rightarrow 0$ , то из (10) получим

$$M \|\bar{\xi}(t) - \bar{\xi}(s)\|^4 \leq C [|t-s|^4 + |t-s|^2],$$

$$M \|\bar{\zeta}(t) - \bar{\zeta}(s)\|^4 \leq C |t-s|^2.$$

Значит, процессы  $\bar{\xi}(t)$  и  $\bar{\zeta}(t)$  непрерывны. Далее

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{t} \int_0^t A_\varepsilon^{(i)}(s, a, \theta) ds = \bar{A}^{(i)}(a), \\ \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{t} \int_0^t \left[ \sum_{k=1}^d \sigma_{ik}^\varepsilon(s, a, \theta) \sigma_{jk}^\varepsilon(s, a, \theta) + \right. \\ \left. + \frac{1}{\varepsilon} \int_{R^2} C_\varepsilon^{(i)}(s, a, \theta, z) C_\varepsilon^{(j)}(s, a, \theta, z) \Pi(dz) \right] ds = \\ = \frac{1}{2\pi b^2} \int_0^{2\pi} \tilde{f}(a, \psi) B_{ij}(a, \psi) d\psi = \bar{B}_{ij}(a), \quad i, j = 1, 2, \quad (11)$$

где  $B_{ij}(a, \psi)$  — элементы матрицы  $B(a, \psi)$ .

Из непрерывности процессов  $\bar{\xi}(t)$  и  $\bar{\zeta}(t)$ , леммы 2 [2] и соотношений (7), (8), (11) следует

$$\bar{\xi}(t) = \xi_0 + \int_0^t \bar{A}(\bar{a}(s)) ds + \bar{\zeta}(t),$$

где  $\bar{\zeta}(t)$  — непрерывный квадратично интегрируемый векторный мартингал с матричной характеристикой

$$\langle \bar{\xi}, \bar{\xi} \rangle(t) = \int_0^t \bar{B}(\bar{a}(s)) ds.$$

Здесь  $\bar{B}(a) = \{\bar{B}_{ij}(a), i, j = 1, 2\}$ .

Из [6] следует, что существует виннеровский процесс  $\bar{w}(t) = (\bar{w}_1(t), \bar{w}_2(t))$  такой, что

$$\bar{\zeta}(t) = \int_0^t \bar{\sigma}(\bar{a}(s)) d\bar{w}(s),$$

где  $\bar{\sigma}(a) = \bar{B}^{1/2}(a)$ .

Значит, процесс  $\bar{\xi}(t)$  удовлетворяет уравнению (6). Но уравнение (6) имеет единственное решение в условиях теоремы. Следовательно, процесс  $\bar{\xi}(t)$  не зависит от выбора последовательности  $\varepsilon_n \rightarrow 0$ . Поэтому конечномерные распределения процесса  $\xi_\varepsilon(t)$  сходятся к конечномерным распределениям процесса  $\bar{\xi}(t)$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$ . Процессы  $\xi_\varepsilon(t)$  и  $\bar{\xi}(t)$  — марковские процессы. Для слабой сходимости  $\xi_\varepsilon(t) \rightarrow \bar{\xi}(t)$  при  $\varepsilon \rightarrow 0$  достаточно [7] выполнения условия

$$\lim_{h \downarrow 0} \overline{\lim}_{\varepsilon \rightarrow 0} \sup_{\substack{x \in R^2 \\ 0 \leq s-t \leq h}} P\{\|\xi_\varepsilon(t, x, s) - x\| > \delta\} = 0 \quad (12)$$

для каждого  $\delta > 0$ , где  $\xi_\varepsilon(t, x, s)$  — решение стохастического уравнения

$$\begin{aligned} \xi_\varepsilon(t, x, s) = x + \int_t^s A_\varepsilon(\tau, \xi_\varepsilon(t, x, \tau)) d\tau + \int_t^s \sigma_\varepsilon(\tau, \xi_\varepsilon(t, x, \tau)) dw_\varepsilon(\tau) + \\ + \int_t^s \int_{R^2} C_\varepsilon(\tau, \xi_\varepsilon(t, x, \tau), z) \tilde{v}_\varepsilon(d\tau, dz). \end{aligned}$$

Аналогично оценкам (9) получим

$$M\|\xi_\varepsilon(t, x, s) - x\| \leq C(|s-t| + |s-t|^{1/2}), \quad (13)$$

где  $C$  — постоянная, независимая от  $t, s, x$  и  $\varepsilon$ . Из неравенства Чебышева и (13) следует (12). Теорема доказана.

- Митропольский Ю. А., Коломиц В. Г. О воздействии случайных сил на нелинейные колебательные системы // Мат. физика и нелинейн. механика.— 1986.— Вып. 5.— С. 23—34.
- Борисенко О. В. Нелинейные колебания с малыми случайными возмущениями // Асимптотические методы в задачах мат. физики: Сб. научн. тр.—Киев : Ін-т математики АН УССР, 1989.— С. 19—27.
- Гихман И. И., Скороход А. В. Стохастические дифференциальные уравнения.— Киев: Наук. думка, 1968.— 354 с.
- Гихман И. И., Скороход А. В. Управляемые случайные процессы.— Киев : Наук. думка, 1977.— 252 с.
- Скороход А. В. Исследования по теории случайных процессов.— Киев : Киев. ун-т, 1961.— 216 с.
- Гихман И. И., Скороход А. В. Теория случайных процессов: В 3-х т.— М.: Наука, 1975.— Т. 3.— 496 с.
- Гихман И. И., Скороход А. В. Теория случайных процессов: В 3-х т.— М.: Наука, 1971.— Т. 1.— 664 с.