

УДК 517.2

П. П. Козак, Р. Н. Кадобьянский

Представление решений систем линейных интегро-дифференциальных уравнений в виде интегралов по винеровой мере

Связям интегрирования в функциональных пространствах с различными задачами анализа посвящено значительное количество работ. С историей и подробной библиографией вопроса можно ознакомиться по обзорной статье Ю. Л. Далецкого [1]. Настоящая статья посвящена решению систем линейных интегро-дифференциальных уравнений с помощью интегрирования по винеровой мере.

Введем некоторые определения и обозначения.

Пусть $C_{0m}^n = C_{0m} \times \dots \times C_{0m}$ ($n, m \geq 1$) — n -кратное декартово произведение пространств C_{0m} действительных непрерывных функций m переменных $x(t) = x(t_1, \dots, t_m)$, определенных на $Q_m = Q \times \dots \times Q$, $Q \equiv [0, 1]$, и таких, что $x(t)|_{t_p=0} = 0$ ($p = \overline{1, m}$). Пространство C_{01} обозначим C_0 .

Введем сокращенные обозначения для частных производных и интегралов от функций многих переменных:

$$\frac{\partial^{lm} y(t)}{\partial t_1^l \dots \partial t_m^l} = \partial^{lm} y(t) \quad (l \geq 1), \quad \frac{\partial^{\sum_{p=1}^m n_p} y(t)}{\partial t_1^{n_1} \dots \partial t_m^{n_m}} \equiv \partial^{\sum_{p=1}^m n_p} y(t) \quad (n_p \geq 1, p = \overline{1, m}),$$

$$\int_0^{t_1} \dots \int_0^{t_m} y(s_1, \dots, s_m) ds_1 \dots ds_m \equiv \int_0^t y(s) ds.$$

Определим следующие подмножества пространства C_{0m} : $C_{0m} \supset \tilde{C}_{0m}^{(l)} \equiv \{x(t), t \in Q_m, l \geq 1: \partial^{ml'} x(t) \text{ — абсолютно непрерывна на } Q_m, \partial^{ml'} x(t) \in C_{0m} (0 \leq l' \leq l-1), \partial^{ml} x(t) \in L^2(Q_m)\}$, и $C_{0m} \supset C_{0m}^{(n_1, \dots, n_m)} \equiv \{x(t), t \in Q_m, n_p \geq 1,$

$p = \overline{1, m}: \partial^{\sum_{p=1}^m k_p} x(t) \in C_{0m}, 0 \leq k_p \leq n_p, p = \overline{1, m}\}$. В частном случае при $m, l = 1$ обозначим $\tilde{C}_{0m}^{(1)} \equiv \tilde{C}_{0m}$, $\tilde{C}_{01}^{(l)} \equiv \tilde{C}_0^{(l)}$, $\tilde{C}_0^{(1)} \equiv \tilde{C}_0$, $C_{01}^{(n_1)} \equiv C_0^{(n_1)}$. Кратный интеграл по C_{0m}^n , определенный в [2], обозначим

$$\int_{C_{0m}^n} F(x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n).$$

«Стильтьесовы» интегралы — линейные и квадратичные функционалы на C_{0m}^n — понимаются в смысле Пэли — Винера — Зигмунда [3—5].

Рассмотрим систему интегральных уравнений Фредгольма второго рода

$$u_i(t) + \lambda \sum_{j=1}^n \int_{Q_m} L_{ij}(t, s) U_j(s) ds = f_i(t) \quad (t \in Q_m, i = \overline{1, n}), \quad (1)$$

и пусть выполняются следующие условия:

I. $f_i(t) \in \widetilde{C}_{0m} \ (i = \overline{1, n})$;

II. а. ядра $L_{ij}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$ определены на $Q_m \times Q_m \equiv Q_m^2$ и представимы в виде

$$L_{ij}(t, s) = L_{ij}^*(t, s) \prod_{p=1}^m \theta(t_p - s_p) + L_{ij}^{**}(t, s) \quad (i, j = \overline{1, n}),$$

где θ — единичная функция Хевисайда, причем $L_{ij}^*(t, s)$ и $L_{ij}^{**}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$ непрерывны соответственно на $\overline{\Delta}$ и $Q_m^2 \setminus \Delta$, $\Delta = \{0 \leq s_p < t_p \leq 1, p = \overline{1, m}\}$; кроме того, $\forall s \in Q_m: L_{ij}^{**}(t, s)|_{t_p=0} \equiv 0 \ (p = \overline{1, m})$, $L_{ij}^*(t, s)$, $L_{ij}^{**}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$ — абсолютно непрерывны по t , и $\partial_t^m L_{ij}^*(t, s) \in L^2(\Delta)$, $\partial_t^m L_{ij}^{**}(t, s) \in L^2(Q_m^2)$.

II. б. λ не является характеристическим числом интегрального оператора Фредгольма с матрицей ядер $L_{ij}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$.

Тогда, повторяя с небольшими изменениями доказательство теоремы 1 из [2], приведенное для непрерывных ядер, получает представление единственного решения системы (1) $u_i(t) \in C_{0m} \ (i = \overline{1, n})$ в виде

$$u_i(t) = |D_{\lambda L}| \int_{C_{0m}^n} x_i(t) \rho(\lambda L, f; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) \quad (i = \overline{1, n}), \quad (2)$$

где $|D_{\lambda L}| \rho(\lambda L, f; x_1, \dots, x_n) \equiv \rho_n(\lambda L, f; x_1, \dots, x_n)$ — плотность меры, соответствующей суперпозиции линейного преобразования и сдвига в пространстве C_{0m}^n ;

$$\begin{aligned} \rho(\lambda L, f; x_1, \dots, x_n) = \exp \left\{ 2 \sum_{i=1}^n \left[\int_{Q_m} \partial^m f_i(t) dx_i(t) - \int_{Q_m} (\partial^m f_i(t))^2 dt \right] - \right. \\ \left. - \sum_{i,j=1}^n \left[\int_{Q_m^2} \left(2\lambda \widetilde{L}_{ij}(t, s) + \lambda^2 \sum_{l=1}^n \int_{Q_m} \widetilde{L}_{li}(u, t) \widetilde{L}_{lj}(u, s) du \right) dx_i(t) dx_j(s) + \right. \right. \\ \left. \left. + 2\lambda \int_{Q_m} \left(\int_{Q_m} \widetilde{L}_{ij}(t, s) \partial^m f_i(t) dt \right) dx_j(s) \right] \right\}; \quad (3) \end{aligned}$$

$$\widetilde{L}_{ij}(t, s) = \partial_t^m \int_s^1 L_{ij}(t, u) du \quad (i, j = \overline{1, n}); \quad (4)$$

$$|D_{\lambda L}|^{-1} = \int_{C_{0m}^n} \rho(\lambda L, 0; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) =$$

$$= \sum_{v=0}^{\infty} \frac{\lambda^v}{v!} \sum_{l_1, \dots, l_v=1}^n \int_{Q_m} \dots \int_{Q_m} \det \| L'_{l_i l_j}(t^i, t^j) \|_{i,j=1}^v \prod_{k=1}^v dt^k \quad (5)$$

— детерминант Фредгольма матрицы ядер $L'_{ij}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$, элементы которой отличаются от функций $L_{ij}(t, s) \ (i, j = \overline{1, n})$ значениями на «диагоналях» $t_p = s_p \ (p = \overline{1, m})$:

$$L'_{ij}(t, s) = \begin{cases} L_{ij}(t, s) & \text{на } Q_m^2 \setminus \{0 \leq s_p = t_p \leq 1; p = \overline{1, m}\}, \\ \frac{1}{2} [L_{ij}(t, t+) + L_{ij}(t, t-)] & \text{на } \{0 \leq s_p = t_p \leq 1; p = \overline{1, m}\} \ (i, j = \overline{1, n}). \end{cases} \quad (6)$$

Для системы уравнений (1) типа Вольтерра $(L_{ij}^{**}(t, s) \equiv 0 (i, j = \overline{1, n})$ условие II.б. может быть опущено, поскольку оператор Вольтерра не имеет собственных значений, а в формулы (2)—(5) следует внести очевидные изменения.

1. Системы обыкновенных интегро-дифференциальных уравнений вольтеррового типа. Рассмотрим задачу Коши для системы интегро-дифференциальных уравнений вида

$$y_i^{(n_i)}(t) + \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^{n_j} a_{ij}^k(t) y_j^{(n_j-k)}(t) + \sum_{j=1}^n \sum_{k=0}^{n_j'} \int_0^t A_{ij}^k(t, s) y_j^{(n_j-k)}(s) ds = f_i(t) \quad (1.1)$$

$$(t \in Q, i = \overline{1, n}, n \geq 1, n_i, n_i' \geq 0),$$

$$y_i^{(k)}(0) = 0 (i = \overline{1, n}, k = \overline{0, \max(n_i, n_i') - 1}). \quad (1.2)$$

Не уменьшая общности, будем считать $n_i < n_i' (i = \overline{1, n_0}, 0 \leq n_0 \leq n), n_i \geq n_i' (i = \overline{n_0 + 1, n}), A_{ii}^0(t, s) \neq 0 (i = \overline{1, n_0})$. Имеет место теорема.

Теорема 1.1. Пусть

$$(i) f_i(t) \in \widetilde{C}_0^{(2)} (i = \overline{1, n_0}), f_i(t) \in \widetilde{C}_0 (i = \overline{n_0 + 1, n});$$

$$(ii) a_{ij}^k(t) \in \widetilde{C}^{(2)}(Q) (i = \overline{1, n_0}, j = \overline{1, n}, k = \overline{1, n_j});$$

$$a_{ij}^k(t) \in \widetilde{C}(Q) (i = \overline{n_0 + 1, n}, j = \overline{1, n}, k = \overline{1, n_j}); \quad A_{ij}^k(t, s) \in C(\Delta) \\ (i, j = \overline{1, n}, k = \overline{0, n_j'}),$$

и существуют производные

$$\frac{\partial A_{ij}^k(t, s)}{\partial t} \in C(\Delta), \quad \frac{\partial^2 A_{ij}^k(t, s)}{\partial t^2} \in L^2(\Delta),$$

$$\frac{d}{dt} A_{ij}^k(t, t) \in L^2(Q) (i = \overline{1, n_0}, j = \overline{1, n}, k = \overline{0, n_j'}),$$

$$\frac{\partial A_{ij}^k(t, s)}{\partial t} \in L^2(\Delta) (i = \overline{n_0 + 1, n}, j = \overline{1, n}, k = \overline{0, n_j'})$$

$$\forall t \in Q: \det \|M_{ij}(t)\|_{i,j=1}^n \neq 0,$$

где

$$M_{ij}(t) = \begin{cases} A_{ij}^0(t, t) + \delta_{ij} \delta_{n_i'; n_i + 1}, & i = \overline{1, n_0}, j = \overline{1, n}, \\ \delta_{ij}, & i = \overline{n_0 + 1, n}, j = \overline{1, n}. \end{cases}$$

Тогда единственное решение задачи (1.1), (1.2) можно представить в виде

$$y_i(t) = \int_0^1 \frac{(t-s)^{\max(n_i, n_i')-1}}{|\max(n_i, n_i')-1|!} u_i(s) ds \quad (i = \overline{1, n}), \quad (1.3)$$

$$u_i(t) = D_{\mathfrak{A}} \int_{C_0^n} x_i(t) \rho(\mathfrak{A}, h; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) \quad (i = \overline{1, n}), \quad (1.4)$$

где

$$\mathfrak{A}_{ij}(t, s) = \sum_{l=1}^n [M^{-1}(t)]_{il} A_{lj}^{**}(t, s) ((t, s) \in \Delta, i, j = \overline{1, n}), \quad (1.5)$$

$$A_{ij}^{**}(t, s) = \begin{cases} \frac{\partial A_{ij}^*(t, s)}{\partial t}, & i = \overline{1, n_0}, j = \overline{1, n}, \\ A_{ij}^*(t, s), & i = \overline{n_0 + 1, n}, j = \overline{1, n}, (t, s) \in \Delta, \end{cases} \quad (1.6)$$

$$A_{ij}^*(t, s) = A_{ij}^0(t, s) + \frac{(t-s)^{n'_i - n_i - 1}}{(n'_i - n_i - 1)!} \delta_{ij} + \sum_{k=1}^{n_j} a_{ij}^k(t) \frac{(t-s)^{n'_j - n_j + k - 1}}{(n'_j - n_j + k - 1)!} + \\ + \sum_{k=1}^{n'_j} \int_s^t A_{ij}^k(t, p) \frac{(p-s)^{k-1}}{(k-1)!} dp \quad (i = \overline{1, n}, j = \overline{1, n_0}), \quad (1.7)$$

$$A_{ij}^*(t, s) = A_{ij}^0(t, s) \delta_{n'_j; n_j} + \sum_{k=1}^{n_j} a_{ij}^k(t) \frac{(t-s)^{k-1}}{(k-1)!} + (1 - \delta_{n'_j; n_j}) \int_s^t A_{ij}^0(t, p) \times \\ \times \frac{(p-s)^{n_j - n'_j - 1}}{(n_j - n'_j - 1)!} dp + \sum_{k=1}^{n'_j} \int_s^t A_{ij}^k(t, p) \frac{(p-s)^{n_j - n'_j + k - 1}}{(n_j - n'_j + k - 1)!} dp \quad (i = \overline{1, n}, \\ j = \overline{n_0 + 1, n}), \quad (t, s) \in \Delta, \quad (1.8)$$

$$D_{\mathcal{A}} = \exp \left\{ \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \int_{\dot{Q}} \left[\sum_{i=1}^{n_0} (M^{-1}(t))_{ij} (a_{j1}^1(t) \delta_{n'_i; n_i+1} + A_{j1}^1(t, t) + \right. \right. \\ \left. \left. + \frac{\partial A_{ji}(t, s)}{\partial t} \Big|_{s=t}) + \sum_{i=n_0+1}^n ((M^{-1}(t))_{ij} (a_{j1}^1(t) + A_{j1}^0(t, t) \delta_{n'_i; n_j})) \right] dt \right\}, \quad (1.9)$$

$$h_i(t) = \begin{cases} \sum_{j=1}^n [M^{-1}(t)]_{ij} \frac{df_j(t)}{dt}, & i = \overline{1, n_0}, \\ \sum_{j=1}^n [M^{-1}(t)]_{ij} f_j(t), & i = \overline{n_0 + 1, n}. \end{cases} \quad (1.10)$$

Доказательство. Введем функции

$$u_i(t) = y_i^{(\max(n_i, n'_i))}(t) \quad (i = \overline{1, n}). \quad (1.11)$$

Учитывая начальные условия, выразим младшие производные по формуле Коши через $u_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$) и подставим их вместе с (1.11) в систему уравнений (1.1), которая примет вид

$$\begin{cases} \sum_{j=1}^n \int_0^t A_{ij}^*(t, s) u_j(s) ds = f_i(t), & i = \overline{1, n_0}, \\ u_i(t) + \sum_{j=1}^n \int_0^t A_{ij}^*(t, s) u_j(s) ds = f_i(t), & i = \overline{n_0 + 1, n}, \end{cases} \quad (1.12)$$

а ядра $A_{ij}^*(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$) определяются выражениями (1.8), (1.9).

Продифференцируем первые n_0 уравнений системы (1.12) (это позволяют сделать условия теоремы) и введем матрицы $M(t) = \|M_{ij}(t)\|_{i,j=1}^n$,

$A^{**}(t, s) = \|A_{ij}^{**}(t, s)\|_{i,j=1}^n$, определенные формулами (1.6), (1.7). Система записывается в виде

$$M(t)u(t) + \int_0^t A^{**}(t, s)u(s)ds = g(t), \quad (1.13)$$

где $u(t)$, $g(t)$ — вектор-функции, а

$$g_i(t) = \begin{cases} \frac{df_i(t)}{dt}, & i = \overline{1, n_0}, \\ f_i(t), & i = \overline{n_0 + 1, n}. \end{cases} \quad (1.14)$$

По условию теоремы существует обратная матрица $M^{-1}(t)$. Умножая уравнение (1.13) слева на $M^{-1}(t)$, получаем

$$u(t) + \int_0^t \mathfrak{A}(t, s)u(s)ds = h(t), \quad (1.15)$$

где $\mathfrak{A}(t, s)$ и $h(t)$ определены формулами (1.5)—(1.8), (1.10).

Легко убедиться, что из условий теоремы следует выполнение условий (I), (II.a) для $h(t)$ и $\mathfrak{A}(t, s)$. Следовательно, существует единственное непрерывное решение системы (1.15), представимое в виде (1.4). Учитывая, что $y_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$) выражаются по формуле Коши (1.3) через $u_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$), завершаем доказательство теоремы.

Следует заметить, что задачу Коши для системы (1.1) с произвольными начальными условиями и свободными членами $f_i(t) \in \widetilde{C}^{(2)}(Q)$ ($i = \overline{1, n_0}$), $f_i(t) \in \widetilde{C}(Q)$ ($i = \overline{n_0 + 1, n}$) можно свести к рассмотренной выше, если выполняется дополнительное условие $\det \|\delta_{ii} + A_{ij}^{n_j - n_j - 1}(0, 0)\|_{i,j=1}^{n_0} \neq 0$.

2. Системы обыкновенных интегро-дифференциальных уравнений Фредгольмового типа. Рассмотрим задачу Коши для системы интегро-дифференциальных уравнений вида

$$y_i^{(n_i)}(t) + \sum_{j=1}^n \sum_{k=1}^{n_j} a_{ij}^k(t) y_j^{(n_j - k)}(t) + \lambda \sum_{j=1}^n \sum_{k=0}^{n_j} \int_Q A_{ij}^k(t, s) y_j^{(n_j - k)}(s) ds = f_i(t) \quad (2.1)$$

$$(t \in Q, i = \overline{1, n}),$$

$$y_i^{(k)}(0) = 0 \quad (i = \overline{1, n}, k = \overline{0, n_i - 1}). \quad (2.2)$$

В этом случае справедлива теорема.

Теорема 2.1. Пусть

$$(i) f_i(t) \in \widetilde{C}_0 \quad (i = \overline{1, n}),$$

$$(ii) a_{ij}^k(t) \in \widetilde{C}_0 \quad (i, j = \overline{1, n}, k = \overline{1, n_j}),$$

$$(iii) A_{ij}^k(t, s^2) \quad (i, j = \overline{1, n}) \text{ удовлетворяют условиям (II. a);}$$

(iv) λ не является характеристическим числом оператора Фредгольма с матрицей ядер

$$\mathfrak{A}_{ij}(t, s) = \mathfrak{A}_{ij}^*(t, s)\theta(t - s) + \mathfrak{A}_{ij}^{**}(t, s) \quad (i, j = \overline{1, n}), \quad (2.3)$$

где

$$\mathfrak{A}_{ij}^*(t, s) = \lambda^{-1} \sum_{k=1}^{n_j} a_{ij}^k(t) \frac{(t - s)^{k-1}}{(k-1)!} \quad (i, j = \overline{1, n}), \quad (2.4)$$

$$\mathfrak{A}_{ij}^{**}(t, s) = A_{ij}^0(t, s) + \sum_{k=1}^{n_j} \frac{1}{(k-1)!} \int_s^t A_{ij}^k(t, v) (v-s)^{k-1} dv \quad (i, j = \overline{1, n}). \quad (2.5)$$

Тогда единственное решение задачи (2.1), (2.2) $y_i(t) \in C_0^{(n_i)}$ ($i = \overline{1, n}$) представляется в виде

$$y_i(t) = \frac{1}{(n_i-1)!} \int_0^t (t-s)^{n_i-1} u_i(s) ds \quad (i = \overline{1, n}), \quad (2.6)$$

где

$$u_i(t) = |D_{\lambda \mathfrak{A}}| \int_{C_0^n} x_i(t) \rho(\lambda \mathfrak{A}, f; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) \quad (i = \overline{1, n}). \quad (2.7)$$

Доказательство. Введя замену

$$y_i^{(n_i)}(t) = u_i(t) \quad (i = \overline{1, n}). \quad (2.8)$$

и повторяя рассуждения п. 1, получаем систему интегральных уравнений

$$u_i(t) + \lambda \sum_{j=1}^n \int_Q \mathfrak{A}_{ij}(t, s) u_j(s) ds = f_i(t) \quad (i = \overline{1, n}) \quad (2.9)$$

с ядрами, определенными выражениями (2.3)—(2.5). Из условий теоремы 2.1 следует выполнение условий II.a, b для функций $\mathfrak{A}_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$). Поскольку (i) совпадает с (1), то $u_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$) представимо в виде (2.7), а из (2.8) следует (2.6), что и завершает доказательство теоремы.

В том случае, когда начальные условия не нулевые, задача приводится к виду (2.1), (2.2) с помощью элементарной замены. Одновременно можно ослабить условие (i), заменив его на $f_i(t) \in \tilde{C}(Q)$.

3. Краевая задача для системы интегро-дифференциальных уравнений. Рассмотрим краевую задачу вида

$$\sum_{j=1}^n \sum_{k=0}^l a_{ij}^k(t) y_j^{(l-k)}(t) + \sum_{j=1}^n \int_Q A_{ij}(t, s) y_j(s) ds = \lambda y_i(t) + f_i(t) \quad (i = \overline{1, n}, n, l \geq 1), \quad (3.1)$$

$$\begin{cases} y_i(0) = 0, \\ \left[\sum_{j=1}^n \left[\sum_{k=1}^{l-1} \alpha_{ij}^{pk} y_j^{(k)}(0) + \sum_{k=0}^{l-1} \beta_{ij}^{pk} y_j^{(k)}(1) \right] \right] = 0 \quad (i = \overline{1, n}, p = \overline{1, l-1}). \end{cases} \quad (3.2)$$

Задачу (3.1), (3.2) можно записать в виде

$$Ly + Ay = \lambda y + f, \quad (3.1)$$

где L — дифференциальный оператор, порожденный системой дифференциальных выражений $\sum_{j=1}^n \sum_{k=0}^l a_{ij}^k(t) y_j^{(l-k)}(t)$ ($i = \overline{1, n}$) и краевыми условиями (3.2); A — интегральный оператор, соответствующий матрице ядер $A_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$); y, f — вектор-функции. Имеет место теорема.

Теорема 3.1. Пусть

- (i) $f_i(t) \in C(Q)$, $a_{ij}^k(t) \in C(Q) \quad \forall t \in Q$; $\det \|a_{ij}^0(t)\| \neq 0$ ($i, j = \overline{1, n}, k = \overline{0, l}$);
- (ii) $A_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$) удовлетворяют условиям II. a;
- (iii) существует оператор L^{-1} и $G_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$) — соответствующая матричная функция Грина;

(iy) детерминант Фредгольма матрицы ядер

$$K_{ij}(t, s) = \sum_{l=1}^n \int_Q G_{il}(t, u) A_{lj}(u, s) du - \lambda G_{ij}(t, s) \quad (i, j = \overline{1, n}) \quad (3.3)$$

отличен от нуля. Тогда единственное решение задачи (3.1), (3.2) представляется в виде

$$y_i(t) = |D_K| \int_{C_0^n} x_i(t) \rho(K, g; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) \quad (i = \overline{1, n}), \quad (3.4)$$

где

$$g_i(t) = \sum_{j=1}^n \int_Q G_{ij}(t, s) f_j(s) ds \quad (i = \overline{1, n}). \quad (3.5)$$

Доказательство. По условию (iii) теоремы существует оператор L^{-1} — интегральный оператор с матрицей ядер $G_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$). Из (3.1) находим: $y + Ky = g$, где $K = L^{-1}A - \lambda L^{-1}$ — интегральный оператор с матрицей ядер (3.3), $g = L^{-1}f$. Из известных свойств функции Грина $G_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$) следует выполнение условий I, II. а для функций $g_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$) и ядер $K_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$). Учитывая (iy), получаем представление единственного решения $y_i(t) \in C_0^{(t)}$ ($i = \overline{1, n}$) задачи (3.1), (3.2) в виде (3.4). Теорема доказана.

4. Системы линейных интегро-дифференциальных уравнений с частными производными вольтеррового типа. Рассмотрим характеристическую задачу для системы интегро-дифференциальных уравнений с частными производными вида

$$\begin{aligned} \sum_{p=1}^m \partial_p^{n_i} y_i(t) + \sum_{j=1}^n \left\{ \int_{Q_m} A_0^{ij}(t, s) y_j(s) ds + \sum_{k_1=1}^{n_1^j} \dots \sum_{k_m=1}^{n_m^j} \left[a_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t) \partial^{p=1} \sum_{p=1}^m (n_i - k_p) y_j(t) + \right. \right. \\ \left. \left. + \int_0^t A_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t, s) \partial^{p=1} \sum_{p=1}^m (n_i - k_p) y_j(s) ds \right] \right\} = f_i(t) \quad (i = \overline{1, n}) \quad (4.1) \end{aligned}$$

с условиями на характеристиках

$$\left. \frac{\partial^i y_i(t)}{\partial t_p^{i^p}} \right|_{t_p=0} = 0 \quad (l_p^i = 0, n_p^i = 1, p = \overline{1, m}, i = \overline{1, n}). \quad (4.2)$$

Имеет место теорема.

Теорема 2.1. Пусть

(i) $f_i(t) \in \widetilde{C}_{0m}$ ($i = \overline{1, n}$),

(ii) $a_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t) \in \widetilde{C}(Q_m)$ ($i, j = \overline{1, n}$, $k_p = \overline{1, n_p^j}$, $p = \overline{1, m}$),

(iii) $A_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t, s), A_0^{ij}(t, s) \in C(\Delta)$, $\partial_t^m A_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t, s), \partial_t^m A_0^{ij}(t, s) \in L^2(\Delta)$ ($i, j = \overline{1, n}$; $k_p = \overline{1, n_p^j}$; $p = \overline{1, m}$).

Тогда единственное решение задачи (2.1), (2.2) представляется в виде

$$y_i(t) = \int_0^t \prod_{p=1}^m \frac{(t_p - s_p)^{n_i - 1}}{(n_p^i - 1)!} u_i(s) ds \quad (4.3)$$

где

$$u_i(s) = D_{\mathcal{Q}} \int_{C_{0m}^n} x_i(t) \rho(\mathcal{Q}, f; x_1, \dots, x_n) W(dx_1 \dots dx_n) \quad (i = \overline{1, n}), \quad (4.4)$$

$$\begin{aligned} \mathcal{Q}_{ij}(t, s) = & \sum_{k_l=1}^{n_l^j} \dots \sum_{k_m=1}^{n_m^j} a_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t) \prod_{p=1}^m \frac{(t_p - s_p)^{k_p-1}}{(k_p - 1)!} + A_0^{ij}(t, s) + \\ & + \sum_{k_l=1}^{n_l^j} \dots \sum_{k_m=1}^{n_m^j} \int_s^t A_{k_1 \dots k_m}^{ij}(t, v) \prod_{p=1}^m \frac{(v_p - s_p)^{k_p-1}}{(k_p - 1)!} dv, \quad (t, s) \in \Delta, \quad (i, j = \overline{1, n}), \end{aligned} \quad (4.5)$$

$$D_{\mathcal{Q}} = \exp \left\{ \frac{1}{2} \sum_{i=1}^n \int_{Q_m} [A_0^{ii}(t, t) + a_{1 \dots 1}^{ii}(t)] dt \right\}. \quad (4.6)$$

Доказательство. Произведем замену

$$u_i(t) = \partial^{\sum_{p=1}^m n_p^i} y_i(t) \quad (i = \overline{1, n}). \quad (4.7)$$

Тогда

$$\partial^{\sum_{p=1}^m (n_p^i - k_p)} y_i(t) = \int_0^t \prod_{p=1}^m \frac{(t_p - s_p)^{k_p-1}}{(k_p - 1)!} u_i(s) ds \quad (i = \overline{1, n}, \quad k_p \geq 1, \quad p = \overline{1, m}). \quad (4.8)$$

Подставляя (4.7) и (4.8) в (4.1), получаем систему интегральных уравнений Вольтерра второго рода для функций $u_i(t)$

$$u_i(t) + \sum_{j=1}^n \int_0^t \mathcal{Q}_{ij}(t, s) u_j(s) ds = f_i(t) \quad (i = \overline{1, n}), \quad (4.9)$$

где $\mathcal{Q}_{ij}(t, s)$ ($i, j = \overline{1, n}$) определяются выражениями (4.5). Из условий теоремы 4.1 следует выполнение условий I, II, а для ядер $\mathcal{Q}_{ij}(t, s)$ и свободных членов $f_i(t)$. Следовательно, система (4.9) имеет единственное решение $u_i(t) \in C_{0m}$, представимое в виде (4.4). Выражая $y_i(t)$ через $u_i(t)$ ($i = \overline{1, n}$) по формуле Коши (4.3), завершаем доказательство.

Характеристическая задача для системы (4.1) с ненулевыми, но достаточно гладкими условиями на характеристиках и свободными членами $f_i(t) \in \tilde{C}(Q_m)$ ($i = \overline{1, n}$) простой заменой приводится к виду (4.1), (4.2). Аналогично представимы решения системы интегро-дифференциальных уравнений с частными производными фредгольмового типа.

1. Далецкий Ю. Л. Интегрирование в функциональных пространствах.— В кн.: Мат. анализ, М.: 1967, с. 83—124. (Итоги науки) ВИНТИ.
2. Козак П. П. О представлении решения характеристической задачи для одного линейного уравнения в виде континуального интеграла.— Укр. мат. журн., 1974, 26, № 1, с. 84—89.
3. Шилов Г. Е., Фандык Тинь. Интеграл, мера и производная на линейных пространствах.— М.: Наука, 1967.— 192 с.
4. Тобияс Т. О среднеквадратичном приближении линейных функционалов.— Изв. АН ЭССР. Сер. физ.-мат. и техн. наук, 1964, № 1, с. 70—82.
5. Paley R., Wiener N., Zygmund A. Notes on random functions.— Math., 1933, 37, p. 647—668.