

Л. Н. ЛИСЕВИЧ

ТЕОРЕМЫ УСРЕДНЕНИЯ ДЛЯ ГИПЕРБОЛИЧЕСКОЙ СИСТЕМЫ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

В этой работе рассматриваются некоторые теоремы усреднения для гиперболической системы дифференциальных уравнений в частных производных, зависящей от малого положительного параметра. Полученные результаты представляют собой некоторое обобщение результатов Б. П. Демидовича [2], полученных в области обыкновенных дифференциальных уравнений.

1. Рассмотрим гиперболическую квазилинейную систему

$$\frac{\partial U_i}{\partial t} = \lambda_i(t, x, \varepsilon) \frac{\partial U_i}{\partial x} + f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon) \quad (1)$$

$$(i = 1, 2, \dots, n),$$

которая зависит от малого положительного параметра ε и, кроме того, удовлетворяет условиям существования и единственности решения.

Положим

$$\bar{\lambda}_i(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} \lambda_i(t, x, \varepsilon) dt; \quad (2)$$

$$\bar{f}_i(x, U_1, \dots, U_n) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_{t_0}^{t_0+T} f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon) dt, \quad (3)$$

где $0 < T < +\infty$.

Систему

$$\frac{\partial \bar{U}_i}{\partial t} = \bar{\lambda}_i(x) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \quad (4)$$

будем называть предельной усредненной системой системы (1). Предположим, что функции $\lambda_i(t, x, \varepsilon)$ и $f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon)$ определены и непрерывны по совокупности переменных t, x, ε в области $t_0 \leq t < +\infty, x_0 \leq x < +\infty, 0 < \varepsilon \leq \varepsilon_0, (\varepsilon_0 > 0)$ и, кроме этого, функции $f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon)$ определены, непрерывны по U_1, \dots, U_n в некоторой области D n -мерного пространства $E^n = (U_1, \dots, U_n)$ и дважды непрерывно дифференцируемы по t и x .

Теорема 1. Предположим, что для системы (1) удовлетворяются условия:

А) функции $\lambda_i(t, x, \varepsilon)$ и $f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon)$ равномерно ограничены по ε в каждой ограниченной части σ области изменения t, x, U_1, \dots, U_n ;

Б) на каждом множестве σ для функции $f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon)$ удовлетворяется условие Липшица.

$$\left| f_i(t, x, \check{U}_1, \dots, \check{U}_n, \varepsilon) - f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon) \right| \leq L_0 \cdot \sum_{i=1}^n \left| \check{U}_i - U_i \right|,$$

где $i = 1, 2, \dots, n$;

$L_0 = L_0(\sigma)$ не зависит от ε ;

В) существуют конечные предельные средние значения (2) и (3), не зависящие от выбора T ($0 < T < +\infty$).

Тогда для каждого решения $U_i = U_i(t, x, \varepsilon)$ системы (1) такого, что

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} U_i(t_0, x, \varepsilon) = \varphi_i(x) \quad (i = 1, 2, \dots, n), \quad (5)$$

имеет место предельное соотношение

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} U_i(t, x, \varepsilon) = \bar{U}_i(t, x) \quad (i = 1, 2, \dots, n), \quad (6)$$

где $\bar{U}_i = \bar{U}_i(t, x)$ — решение предельной усредненной системы (4), удовлетворяющее условию

$$\bar{U}_i(t_0, x) = \varphi_i(x). \quad (7)$$

Доказательство. Из условий В для произвольных чисел a и b имеем

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left\{ \frac{1}{b-a} \int_a^b \left[f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon) - \bar{f}_i(x, U_1, \dots, U_n) \right] dt \right\} = 0. \quad (8)$$

Далее из условий А и В следует, что функции $\lambda_i(t, x, \varepsilon)$ и $f_i(t, x, U_1, \dots, U_n, \varepsilon)$ на каждом ограниченном множестве σ ограничены по модулю постоянной $M(\sigma)$ и, кроме этого, функции $\bar{f}_i(x, U_1, \dots, U_n)$, на σ удовлетворяют условию Липшица с постоянной $L_0(\sigma)$.

Положим

$$V_i(t, x, \varepsilon) = U_i(t, x, \varepsilon) - \bar{U}_i(t, x) \quad (i = 1, 2, \dots, n). \quad (9)$$

Из уравнений (1), (4), и (9) получим

$$\begin{aligned} \frac{\partial V_i}{\partial t} &= \lambda_i(t, x, \varepsilon) \frac{\partial V_i}{\partial x} + (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + f_i(t, x, V_1 + \\ &+ \bar{U}_1, \dots, V_n + \bar{U}_n, \varepsilon) - \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \end{aligned} \quad (10)$$

$(i = 1, 2, \dots, n),$

причем

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} V_i(t_0, x, \varepsilon) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \left[U_i(t_0, x, \varepsilon) - \bar{U}_i(t_0, x) \right] = 0. \quad (11)$$

Запишем систему (10) в интегральной форме

$$V_i(t, x, \varepsilon) = V_i(t_0, x_i, \varepsilon) + \int_{l_i} \left\{ (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + f_i(t, x, V_1, \dots, V_n + \bar{U}_n, \varepsilon) - \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \right\} dt. \quad (12)$$

($i = 1, 2, \dots, n$),

где l_i — часть характеристики L_i от точки (t, x) до ее пересечения в некоторой точке (t_0, x_i) с прямой $t = t_0$.

Точки (t_0, x_i) и кривые L_i принадлежат области, ограниченной прямой $t = t_0$ и характеристиками L_1 и L_n системы уравнений (10).

Применяя метод последовательных приближений в некоторой области

$$t_0 \leq t \leq t_0 + t', \quad x_0 \leq x \leq x_0 + x', \quad (t' \leq \bar{t}, \quad x' \leq \bar{x}),$$

для которой приближения $V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon)$ ($s = 0, 1, 2, \dots$)

по модулю не превосходят некоторого числа ρ , имеем

$$V_i(t, x, \varepsilon) = \lim_{s \rightarrow \infty} V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon), \quad (13)$$

где

$$V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon) = V_i(t_0, x_i, \varepsilon) + \int_{l_i} \left\{ (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + f_i(t, x, V_1^{(s-1)} + \bar{U}_1, \dots, V_n^{(s-1)} + \bar{U}_n) - \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \right\} dt \quad (14)$$

и

$$V_i^{(0)}(t, x, \varepsilon) = 0 \quad (i = 1, 2, \dots, n). \quad (15)$$

Пусть $\eta < 0$ произвольно малое число и

$$\eta_0 = \min(\eta e^{-L_0 \tau}, \rho e^{-L_0 \tau}), \quad (16)$$

где $\tau \geq \bar{t}$;

L_0 — постоянная Липшица.

Выберем $\varepsilon_1 = \varepsilon_1(\eta) > 0$ столь малым, чтобы при $0 < \varepsilon < \varepsilon_1$

$$\left| V_i(t_0, x_i, \varepsilon) \right| < \frac{1}{5} \eta_0 \quad (i = 1, 2, \dots, n); \quad (17)$$

что возможно на основании формулы (11).

Оценим теперь первое приближение $V_i^{(1)}(t, x, \varepsilon)$.

Разбивая кривую l_i на достаточно мелкие части l_{ik}

($k = 1, 2, \dots, m$), из (14) имеем

$$\begin{aligned} V_i^{(1)}(t, x, \varepsilon) &= V_i(t_0, x_i, \varepsilon) + \sum_{k=1}^m \int_{l_{ik}} \left\{ (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + \right. \\ &+ f_i(t, x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n, \varepsilon) - \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \left. \right\} dt = \\ &= V_i(t_0, x_i, \varepsilon) + \sum_{k=0}^m \frac{1}{\Delta t_k} \int_{l_{ik}}^{t_{k+1}} (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} dt \cdot \Delta t_k + \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
& + \sum_{k=1}^m \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ f_i [t, x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x), \varepsilon] - \right. \\
& \quad \left. - f_i [t, x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x), \varepsilon] \right\} dt + \\
& + \sum_{k=0}^m \frac{1}{\Delta t_k} \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ f_i [t, x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x), \varepsilon] - \right. \\
& \quad \left. - \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x)] \right\} dt \cdot \Delta t_k + \\
& + \sum_{k=1}^m \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x)] - \right. \\
& \quad \left. - \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x)] \right\} dt, \tag{18}
\end{aligned}$$

где $\Delta t_k = t_{k+1} - t_k$; $i = 1, 2, \dots, n$.

Положим

$$N = \max \left| \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} \right| \tag{19}$$

и выберем ε столь малым, чтобы при $0 < \varepsilon < \varepsilon_2(\eta)$

$$\left| \sum_{k=0}^m \frac{1}{\Delta t_k} \int_{t_k}^{t_{k+1}} (\lambda_i - \bar{\lambda}_i) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} dt \cdot \Delta t_k \right| < \frac{1}{5} \eta_0, \tag{20}$$

$$\begin{aligned}
& \left| \sum_{k=0}^m \frac{1}{\Delta t_k} \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ f_i [t, x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x), \varepsilon] - \right. \right. \\
& \quad \left. \left. - \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x)] \right\} dt \cdot \Delta t_k \right| < \frac{1}{5} \eta_0, \tag{21}
\end{aligned}$$

что возможно в силу условия В и (19).

Из условия Б при $t_k \leq t \leq t_{k+1}$ найдем

$$\begin{aligned}
& |f_i [t, x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x), \varepsilon] - f_i [t, x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x), \varepsilon]| \leq \\
& \leq L_0 \cdot \sum_{i=1}^n \left| \bar{U}_i(t, x) - \bar{U}_i(t_k, x) \right| \leq L_0 \cdot \sum_{i=1}^n \int_{t_k}^t \left| \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial t} \right| dt \leq \tag{22} \\
& \leq L_0 \cdot \sum_{i=1}^n \int_{t_k}^t \left| \bar{\lambda}_i(x) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} \right| dx + L_0 \cdot \sum_{i=1}^n \int_{t_k}^t \left| f_i(x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x)) \right| dt \leq \\
& \leq 2nL_0 M \Delta t_k,
\end{aligned}$$

где $M = \max \left\{ \left| \bar{\lambda}_i(x) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} \right|, \left| \bar{f}_i(x, \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n) \right| \right\}$, $t_k \leq t \leq t_{k+1}$.

Если выбрать

$$\max \Delta t_k < \frac{\eta_0}{10 n L_0 M \tau}, \quad (23)$$

то получим

$$\begin{aligned} & \left| \sum_{k=0}^m \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ f_i [t, x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x), \varepsilon] - \right. \right. \\ & \left. \left. - f_i [t, x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x), \varepsilon] \right\} dt \right| \leq \\ & \leq \sum_{k=0}^m 2 n L_0 M (\Delta t_k)^2 < \frac{\eta_0}{5} \end{aligned} \quad (24)$$

и аналогично

$$\begin{aligned} & \left| \sum_{k=0}^m \int_{t_k}^{t_{k+1}} \left\{ \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t_k, x), \dots, \bar{U}_n(t_k, x)] - \right. \right. \\ & \left. \left. - \bar{f}_i [x, \bar{U}_1(t, x), \dots, \bar{U}_n(t, x)] \right\} dt \right| < \frac{\eta_0}{5}. \end{aligned} \quad (25)$$

Поэтому в силу неравенств (17), (20), (21), (24) и (25) из (18) следует, что

$$|V_i^{(1)}(t, x, \varepsilon)| < \eta_0. \quad (26)$$

Следовательно, в силу (16) получим

$$|V_i^{(1)}(t, x, \varepsilon)| < \rho \cdot e^{-L_0 \tau} < \rho \quad (27)$$

$$|V_i^{(1)}(t, x, \varepsilon)| < \eta e^{-L_0 \tau} < \eta \quad (28)$$

при $t_0 \leq t \leq t_0 + t'$, $x_0 \leq x \leq x_0 + x'$ и $0 < \varepsilon < \bar{\varepsilon}(\eta)$,

где $\varepsilon = \min(\varepsilon_1, \varepsilon_2)$; $i = 1, 2, \dots, n$.

Оценим теперь приближение $V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon)$

при $s > 1$. Из формулы (14) имеем

$$\begin{aligned} & V_i^{(s+1)}(t, x, \varepsilon) - V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon) = \\ & = \int_{t_i} \left\{ f_i(t, x, V_i^{(s)} + \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n^{(s)} + \bar{U}_n, \varepsilon) - \right. \\ & \left. - f_i(t, x, V_i^{(s-1)} + \bar{U}_1, \dots, \bar{U}_n^{(s-1)} + \bar{U}_n, \varepsilon) \right\} dt. \end{aligned} \quad (29)$$

Отсюда, используя условие Липшица, получим

$$\begin{aligned} & |V_i^{(s+1)}(t, x, \varepsilon) - V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon)| \leq \\ & \leq L_0 \cdot \int_{t_i} \sum_{i=1}^n |V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon) - V_i^{(s-1)}(t, x, \varepsilon)| dt. \end{aligned} \quad (30)$$

На основании формул (15) и (26) найдем

$$\begin{aligned} |V_i^{(2)} - V_i^{(1)}| &\leq \eta_0 L_0 (t - t_0), \\ |V_i^{(3)} - V_i^{(2)}| &\leq \eta_0 \frac{[L_0 (t - t_0)]^2}{2!}, \\ &\dots \\ &\dots \\ |V_i^{(s)} - V_i^{(s-1)}| &\leq \eta_0 \frac{[L_0 (t - t_0)]^{s-1}}{(s-1)!}, \quad (s = 0, 1, 2, \dots). \end{aligned}$$

Отсюда

$$|V_i^{(s)}(t, x, \varepsilon)| \leq \eta_0 e^{L_0(t-t_0)} \leq \min(\eta, \rho) \quad (31)$$

при $t_0 \leq t \leq t_0 + \bar{t}$, $x_0 \leq x \leq x_0 + \bar{x}$.

Переходя к пределу при $s \rightarrow \infty$ из (31) получим

$$|V_i(t, x, \varepsilon)| \leq \eta$$

при $t_0 \leq t \leq t_0 + \bar{t}$, $x_0 \leq x \leq x_0 + \bar{x}$, $0 < \varepsilon < \bar{\varepsilon}(\eta)$.

Следовательно,

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} U_i(t, x, \varepsilon) = \bar{U}_i(t, x) \quad (i = 1, 2, \dots, n)$$

и теорема доказана.

Как следствие теоремы 1, можно сформулировать теорему усреднения для гиперболической линейной системы

$$\begin{aligned} \frac{\partial U_i}{\partial t} = a_i(t, x, \varepsilon) \frac{\partial U_i}{\partial x} + \sum_{j=1}^n a_{ij}(t, x, \varepsilon) U_j + b_i(t, x, \varepsilon) \quad (32) \\ (i = 1, 2, \dots, n), \end{aligned}$$

зависящую от малого параметра $\varepsilon > 0$ и удовлетворяющую условиям существования и единственности решения.

Положим

$$\bar{a}_i(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_0^T a_i(t, x, \varepsilon) dt; \quad (33)$$

$$\bar{a}_{ij}(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_0^T a_{ij}(t, x, \varepsilon) dt; \quad (34)$$

$$\bar{b}_i(x) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{T} \int_0^T b_i(t, x, \varepsilon) dt. \quad (35)$$

Систему

$$\frac{\partial \bar{U}_i}{\partial t} = \bar{a}_i(x) \frac{\partial \bar{U}_i}{\partial x} + \sum_{j=1}^n \bar{a}_{ij}(x) \bar{U}_j + \bar{b}_i(x) \quad (i = 1, 2, \dots, n) \quad (36)$$

будем называть предельной усредненной системой системы (32).

Теорема 2. Если коэффициенты $a_i(t, x, \varepsilon)$, $a_{ij}(t, x, \varepsilon)$ и свободные члены $b_i(t, x, \varepsilon)$ системы (32) равномерно ограничены по ε в каждой ограниченной части области изменения t, x , и для них существуют предельные средние значения, не зависящие от выбора числа T ($0 < T < +\infty$) равномерно по x , и, кроме этого, для решения системы (32) существует конечный предел

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} U_i(t_0, x, \varepsilon) = \varphi_i(x),$$

то равномерно в каждой конечной области

$$t_0 \leq t \leq t_0 + \bar{t}, \quad x_0 \leq x \leq x_0 + \bar{x}$$

имеет место предельное соотношение

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} U_i(t, x, \varepsilon) = \bar{U}_i(t, x),$$

где $\bar{U}_i = \bar{U}_i(t, x)$ — решение предельной усредненной системы (36), удовлетворяющее начальным условиям

$$\bar{U}_i(t_0, x) = \varphi_i(x) \quad (i = 1, 2, \dots, n).$$

Примечание. Теоремы 1 и 2 имеют место также и в том случае, если коэффициенты и свободные члены рассматриваемых систем являются равномерными почти периодическими функциями, разлагающимися в абсолютно и равномерно сходящиеся ряды Фурье, и для них существуют предельные средние значения.

ЛИТЕРАТУРА

1. Демидович Б. П. О некоторых теоремах усреднения для обыкновенных дифференциальных уравнений. Матем. сб., т. 35, (77), № 1, 1954.
2. Петровский И. Г. Лекции об уравнениях с частными производными, М., 1953.



Л. С. ПАРАСЮК

ПЕРВАЯ КРАЕВАЯ ЗАДАЧА ДЛЯ ЭЛЛИПТИЧЕСКИХ СИСТЕМ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ

В настоящей работе на основании результатов Я. Б. Лопатинского изучаются эллиптические системы дифференциальных уравнений с постоянными коэффициентами и тремя независимыми переменными. Для таких систем ставится граничная задача, аналогичная задаче Дирихле для уравнения Лапласа, и доказывается ее разрешимость для полупространства. Подобный прием был ранее использован З. Я. Шапиро [2] при более частных предположениях.

1. РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ ДЛЯ ПОЛУПРОСТРАНСТВА

Рассматриваемые системы запишем в виде:

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) U(x) = 0, \quad (1)$$

где $A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)$ — квадратная операторная матрица порядка p ;

$U(x)$ — столбец неизвестных функций высоты p .

Причем, будем считать, что система (1) второго порядка, однородная относительно операции дифференцирования. Такая система называется эллиптической, если форма порядка $2p$ относительно трех переменных $\alpha_1; \alpha_2; \alpha_3$, заданная в виде детерминанта, отлична от нуля при всех действительных α , неравных нулю в совокупности, т. е.

$$\det A(\alpha) \neq 0,$$

где $\alpha = (\alpha_1; \alpha_2; \alpha_3)$ — заменены соответственно дифференцированию по $x_1; x_2; x_3$.

Для такой системы ставится граничная задача в полупространстве $x_3 > 0$: найти систему функций $u_1; u_2; \dots u_p$, которые удовлетворяют в полупространстве $x_3 > 0$ системе дифференциальных уравнений (1) и некоторым наперед заданным граничным условиям $f(x_1; x_2)$.

В матричной форме эту задачу можно представить так:

$$A \left(\frac{\partial}{\partial x} \right) U(x) = 0; \quad (1)$$

$$\lim_{x_3 \rightarrow +0} U(x) = f(x_1; x_2), \quad (2)$$

где $f(x_1; x_2)$ — функциональный столбец высоты p ;
 $x = (x_1; x_2; x_3)$ — собирательная точка.

Так как (1) является эллиптической системой второго порядка относительно операции дифференцирования, то для действительных неравных нулю в совокупности α_1, α_2 , корни $\alpha_3 \det A(\alpha) = 0$ будут комплексными. Половина корней α_3 лежит в верхней полуплоскости, половина — в нижней.

Для разрешимости задачи (1) (2) положим

$$\det \int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 \neq 0, \quad (3)$$

где $A(\alpha)$ — матрица системы (1);

$A^{-1}(\alpha)$ ее обратная.

Символ \int_+ — означает как интеграл по пути, охватывающем в положительном направлении α_3 корни $\det A(\alpha) = 0$, лежащие в верхней α_3 -полуплоскости.

Заметим, что в дальнейшем для сходимости интегралов используются только корни, лежащие в верхней полуплоскости, т. е. корни с положительной мнимой частью.

Формально решение задачи (1) (2) ищется в виде

$$U(x_1; x_2; x_3) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} V(\alpha_1; \alpha_2; x_3) e^{i(\alpha_1 x_1 + \alpha_2 x_2)} d\alpha_1 d\alpha_2. \quad (4)$$

Подставляя (4) в (1), (2), получим

$$A\left(i\alpha_1; i\alpha_2; \frac{\partial}{\partial x_3}\right) V(\alpha_1; \alpha_2; x_3) = 0; \quad (5)$$

$$V(\alpha_1; \alpha_2; x_3) \Big|_{x_3=0} = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(y_1; y_2) e^{-i(y_1 \alpha_1 + y_2 \alpha_2)} dy_1 dy_2. \quad (6)$$

Для решения задачи (5) и (6) будет использован вычетный метод. Как известно, общее решение (5) может быть записано в виде

$$V(\alpha_1; \alpha_2; x_3) = \int_+ e^{ix_3 \alpha_3} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 C(\alpha_1; \alpha_2), \quad (7)$$

где $C = \frac{C_1}{2\pi i}$ — неизвестный столбец высоты p , который определяется из граничных условий.

Подставляя в (7) $x_3 = 0$, на основании (6) получим

$$\int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 C(\alpha_1; \alpha_2) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(y_1; y_2) e^{-i(y_1 \alpha_1 + y_2 \alpha_2)} dy_1 dy_2, \quad (8)$$

Так как по условию (3) $\det \int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 \neq 0$, то $C(\alpha_1; \alpha_2)$ определяется из системы (8) однозначно. Обозначая

$$P(\alpha_1; \alpha_2) = \int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3,$$

получим

$$C(\alpha_1; \alpha_2) = P^{-1}(\alpha_1; \alpha_2) \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(y_1; y_2) e^{-i(y_1 \alpha_1 + y_2 \alpha_2)} dy_1 dy_2. \quad (9)$$

Подставляя (9) в (7), а (7) в (4) и меняя порядок интегрирования, получим формально общее решение задачи (1), (2) в виде

$$U(x_1; x_2; x_3) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2, \quad (10)$$

где

$$\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} da_1 da_2 \int_{-\infty}^{+\infty} da_3 e^{i[(x_1 - y_1)a_1 + (x_2 - y_2)a_2 + x_3 a_3]} A^{-1}(\alpha) P^{-1}(\alpha) \quad (11)$$

Фундаментальная матрица подобна потенциалу двойного слоя для уравнения Лапласа.

2. ОБОСНОВАНИЕ МЕТОДА

Займемся исследованием фундаментальной матрицы.

Теорема. Если $x_1^2 + x_2^2 \neq 0$, то фундаментальная матрица $\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3)$ существует, непрерывная и ограниченная при $x_3 > 0$.

Доказательство. Действительно, подставляя в (11) $\alpha_1 = \rho\beta_1$; $\alpha_2 = \rho\beta_2$; $\alpha_3 = \rho\beta_3$, где $\beta_1 = \cos \varphi$; $\beta_2 = \sin \varphi$, получим

$$\begin{aligned} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) &= \\ &= \frac{1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_{-\infty}^{+\infty} da_3 A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') \int_0^{+\infty} e^{i\rho[(x_1 - y_1)\beta_1 + (x_2 - y_2)\beta_2 + x_3\beta_3]} \rho d\rho. \end{aligned}$$

Интегрируя по частям по ρ , найдем

$$\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = \frac{-1}{4\pi^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta')}{[(x_1 - y_1)\beta_1 + (x_2 - y_2)\beta_2 + x_3\beta_3]^2} d\beta_3. \quad (11')$$

Из (11) следует, что при $x_3 > 0$ фундаментальная матрица $\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3)$ существует, непрерывная и ограниченная, так как подинтегральное выражение нигде не обращается в бесконечность и путь интегрирования конечный.

Лемма 1. Если $x_1^2 + x_2^2 \neq 0$, то $\lim_{x_3 \rightarrow +0} \Phi(x) = 0$.

Доказательство. Рассмотрим фундаментальную матрицу в виде

$$\Phi(x) = \frac{-1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{1}{(x, \beta)^2} A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta_3,$$

где

$$(x_1\beta) = x_1\beta_1 + x_2\beta_2 + x_3\beta_3; \quad x = (x_1; x_2; x_3); \quad \beta = (\beta_1; \beta_2; \beta_3); \quad \beta' = (\beta_1; \beta_2).$$

Положим $d\varphi = \beta_1 d\beta_2 - \beta_2 d\beta_1$, тогда

$$\Phi(x) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_C (\beta_2 d\beta_1 - \beta_1 d\beta_2) \int_+ \frac{1}{(x_1\beta)^2} A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta_3. \quad (12)$$

Сместим контур C в комплексную плоскость так, чтобы выражение $x_1\beta_1 + x_2\beta_2$ имело положительную действительную и отрицательную мнимую часть, т. е.

$$\text{Im}(x_1\beta_1 + x_2\beta_2) > 0,$$

тогда

$$\lim_{x_3 \rightarrow +0} \Phi(x) = \frac{1}{(2\pi)^2} \int_{C'} \frac{\beta_2 d\beta_1 - \beta_1 d\beta_2}{(x_1\beta_1 + x_2\beta_2)^2},$$

где C' — смещенный контур.

Пусть $\beta_2 \neq 0$, тогда

$$\int_{C'} \frac{\beta_2 d\beta_1 - \beta_1 d\beta_2}{(x_1\beta_1 + x_2\beta_2)^2} = \int_L \frac{d\lambda}{(\lambda x_1 + x_2)^2} \int_L d\left(\frac{-1}{x_1(\lambda x_1 + x_2)}\right) = 0,$$

где $\lambda = \frac{\beta_1}{\beta_2}$.

Следовательно, $\lim_{x_3 \rightarrow +0} \Phi(x) = 0$.

Как видно из (12), $\frac{\partial}{\partial x_k} \Phi(x)$. Это выражение можно представить в виде

$$\frac{\partial}{\partial x_k} \Phi(x) = \frac{1}{|x|^3} H_k(x),$$

где $H_k(x)$ — ограниченная и непрерывная матрица, зависящая от коэффициента системы (1), а $|x| = \sqrt{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2}$.

Действительно, положим в (12) $(x, \beta) = \left(\frac{x}{|x|}, \beta\right) |x|$,

получим

$$\frac{\partial}{\partial x_k} \Phi(x) = \frac{1}{|x|^3} H_k(x), \quad (13)$$

где

$$H_k(x) = \frac{-2}{(2\pi)^2} \int_{C'} (\beta_2 d\beta_1 - \beta_1 d\beta_2) \int_+ \frac{\beta_k}{\left(\frac{x}{|x|}, \beta\right)^3} A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta_3.$$

Лемма 2. Пусть $\lim_{x_3 \rightarrow +0} \Phi(x) = 0$ при $x_1^2 + x_2^2 \neq 0$ и

$$\frac{\partial}{\partial x_k} \Phi(x) = \frac{1}{|x|^3} H_k(x),$$

тогда фундаментальная матрица $\Phi(x)$ может быть представлена в виде

$$\Phi(x) = \frac{x_3}{|x|^3} H(x),$$

где $H(x)$ — ограниченная и непрерывная матрица, зависящая от коэффициентов системы (1).

Доказательство. Рассмотрим точку $x = x(x_1; x_2; x_3)$ в пространстве $x_3 > 0$. Проекция точки x на плоскость $(x_1; x_2)$ даст точку $(x' = x'(x_1; x_2))$. Опишем радиусом-вектором ox дугу $x\bar{A}$, где A — точка на плоскости $(x_1; x_2)$. Возьмем криволинейный интеграл по дуге $x\bar{A}$ от полного дифференциала $\Phi(x)$, при этом получим

$$\int_A^x \frac{\partial \Phi}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial \Phi}{\partial x_2} dx_2 + \frac{\partial \Phi}{\partial x_3} dx_3 = \Phi(x) - \Phi(A).$$

Так как точка A лежит на границе $x_3 = 0$, то $\Phi(A) = 0$.

Заменяя каждую производную $\frac{\partial}{\partial x_k} \Phi(x)$; ($k = 1, 2, 3$) из (13), получим

$$\Phi(x) = \frac{1}{|x|^3} \int_A^x \left[H_1 \frac{dx_1}{ds} + H_2 \frac{dx_2}{ds} + H_3 \frac{dx_3}{ds} \right] ds = \frac{1}{|x|^3} M(x) r\varphi,$$

где $M(x)$ — среднее значение интеграла;

$r\varphi$ — длина дуги.

Следовательно,

$$\Phi(x) = \frac{x_3}{|x|^3} H(x),$$

где

$$x_3 = r \sin \varphi;$$

$$H(x) = \frac{M(x)\varphi}{\sin \varphi}.$$

Рассмотрим некоторые интегральные свойства фундаментальной матрицы. Обозначим через S_a круг с центром в начале координат, тогда

$$I. \lim_{x_3 \rightarrow +0} \iint_{S_a} \Phi(x) dx_1 dx_2 = E,$$

где E — единичная матрица.

Действительно, рассмотрим фундаментальную матрицу в виде

$$\Phi(x) = \frac{-1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_+ A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') \frac{d\beta^3}{(x, \beta)^2}.$$

тогда

$$\iint_{S_a} \Phi(x) dx_1 dx_2 = \frac{-1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_+ A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta^3 \iint_{S_a} \frac{dx_1 dx_2}{(x, \beta)^2}. \quad (15)$$

Рассмотрим интеграл

$$I_a(x_3) = \iint_{s_a} \frac{dx_1 dx_2}{(x_1 \beta_1 + x_2 \beta_2 + x_3 \beta_3)^2}.$$

Обозначим $\beta'x' = z$, тогда, выбирая новую систему координат ($t \perp z$), получим

$$\begin{aligned} \lim_{x_3 \rightarrow +0} I_a(x_3) &= \lim_{x_3 \rightarrow +0} \int_{-a}^a dt \int_{-\sqrt{a^2-t^2}}^{\sqrt{a^2-t^2}} \frac{dz}{(z + \beta_3 x_3)^2} = \\ &= \lim_{x_3 \rightarrow +0} \int_{-a}^a dt \left\{ \frac{-1}{\sqrt{a^2-t^2} + x_3 \beta_3} + \frac{1}{-\sqrt{a^2-t^2} + x_3 \beta_3} \right\} = \\ &= \int_{-a}^a \frac{-2 dt}{\sqrt{a^2-t^2}} = -2 \arcsin \frac{t}{a} \Big|_{-a}^a = -2\pi. \end{aligned}$$

Подставляя это выражение в (15), определим

$$\lim_{x_3 \rightarrow +0} \iint_{s_a} \Phi(x) dx_1 dx_2 = E.$$

Обозначим через Δ конечную или бесконечную область плоскости (x_1, x_2) , не содержащую начала координат, тогда

$$\text{II. } \lim_{x_3 \rightarrow +0} \iint_{\Delta} \Phi(x) dx_1 dx_2 = 0.$$

Для конечной области это свойство вытекает из леммы 2, бесконечной из свойства (1).

Обозначим через Δ_0 конечную или бесконечную область плоскости (x_1, x_2) , содержащую начало координат, тогда

$$\text{III. } \lim_{x_3 \rightarrow +0} \iint_{\Delta_0} \Phi(x) dx_1 dx_2 = E.$$

Справедливость этого свойства вытекает из I и II.

Теорема. Если система (1) эллиптического типа и $\det \int A^{-1}(a) da_3 \neq 0$, то существует решение системы (1), определенное всюду⁺ в области $x_3 > 0$ (10) и такое, что

$$\lim_{x_3 \rightarrow +0} U(x) = f(x_1; x_2),$$

где $f(x_1; x_2)$ — столбец из произвольных функций непрерывных во всей плоскости $(x_1; x_2)$ и ограниченных при $x_1^2 + x_2^2 \rightarrow \infty$.

Доказательство. На основании леммы 2 и ограничений относительно функций $f(x_1; x_2)$ интеграл

$$U(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2$$

будет равномерно сходящимся в области $x_3 > 0$.

Применяя оператор системы (1) к формуле (10), получим

$$A\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)U(x) = \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} A\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2.$$

Покажем, что

$$A\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = 0.$$

Действительно, дифференцируя, найдем

$$\begin{aligned} & A\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = \\ &= \frac{-1}{(2\pi)^2} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_{+} \frac{6 A(\beta) A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta')}{|(x_1 - y_1)\beta_1 + (x_2 - y_2)\beta_2 + x_3\beta_3|^4} d\beta_3. \end{aligned}$$

Так как $A(\beta) A^{-1}(\beta) = E$, то подынтегральное выражение не имеет полюсов и интеграл по замкнутому контуру равен нулю, т. е.

$$A\left(\frac{\partial}{\partial x}\right)\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = 0.$$

Зададим произвольное число $\varepsilon > 0$ и обозначим через S_ρ круг радиуса ρ в плоскости (y_1, y_2) с центром в точке $(x_1; x_2)$. Выберем ρ настолько малым, чтобы при $|y' - x'| \leq \rho$ колебания функции $f(x_1; x_2)$ не превосходило ε . Через Δ обозначим остальную область в плоскости $(y_1; y_2)$. Тогда в области S_ρ

$$f(y_1; y_2) = f(x_1; x_2) + \alpha(y_1; y_2); \quad |\alpha(y_1; y_2)| < \varepsilon.$$

Отсюда

$$\begin{aligned} U(x) &= \iint_{S_\rho} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) dy_1 dy_2 f(x_1; x_2) + \\ &+ \iint_{S_\rho} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) \alpha(y_1; y_2) dy_1 dy_2 + \\ &+ \iint_{\Delta} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2. \end{aligned}$$

Обозначим

$$I_2 = \iint_{S_\rho} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) \alpha(y_1; y_2) dy_1; dy_2;$$

$$I_3 = \iint_{\Delta} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2$$

и займемся их оценкой.

$$\begin{aligned} |I_2| &\leq \varepsilon \iint_{S_p} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) dy_1 dy_2 \leq \\ &\leq \varepsilon_p \iint_{S_p} \frac{C x_3}{[(x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2 + x_3^2]^{3/2}} dy_1 dy_2, \end{aligned}$$

где $C = \text{Max } H(x)$;

$\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3)$ заменена по лемме 2;

p — число уравнений. Обозначая

$$r = \sqrt{(x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2}; \quad dy_1 dy_2 = r dr d\theta,$$

получим

$$\begin{aligned} |I_2| &\leq \varepsilon_p C \int_0^{\rho} dr \int_0^{2\pi} \frac{x_3 r}{(r^2 + x_3^2)^{3/2}} d\theta = 2\pi C_p x_3 \varepsilon \int_0^{\rho} \frac{r dr}{(r^2 + x_3^2)^{3/2}} = \\ &= 2\pi C_p x_3 \varepsilon \left[-(r^2 + x_3^2)^{-1/2} \right]_0^{\rho} = 2\pi C_p \varepsilon \left(1 - \frac{x_3}{\sqrt{\rho^2 + x_3^2}} \right) < 2\pi C_p \varepsilon. \end{aligned}$$

Следовательно, $|I_2| < 2\pi C_p \varepsilon$.

$$\begin{aligned} |I_3| &\leq \iint_{\Delta} |\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3)| |f(y_1, y_2)| dy_1 dy_2 \leq \\ &\leq M C_p \iint_{\Delta} \frac{x_3}{[(x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2 + x_3^2]^{3/2}} dy_1 dy_2, \end{aligned}$$

где $M = \text{max } f(y_1, y_2)$.

Так как при данном ρ в области Δ $y' \neq x'$, то

$$|I_3| < M C_p x_3 \int_0^{2\pi} d\theta \int_{\rho}^{\infty} \frac{r dr}{r^3} = \frac{2\pi C M p x_3}{\rho}.$$

Следовательно, при $x_3 \rightarrow 0$, $I_3 \rightarrow 0$.

На основании свойства 1 и оценки $I_2; I_3$ определим

$$\lim_{x_3 \rightarrow +0} U(x) = f(x_1; x_2).$$

Покажем, как из формулы (II') можно получить формулы З. Я. Шапиро для фундаментальной матрицы.

Действительно, разбивая интеграл (II) по φ на сумму двух интегралов, имеем

$$\begin{aligned} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) &= \frac{1}{-4\pi^2} \int_{-\pi/2}^{+\pi/2} d\varphi \int_{+} \frac{A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta_3}{[(x_1 - y_1)\beta_1 + (x_2 - y_2)\beta_2 + x_3\beta_3]^2} + \\ &+ \frac{1}{-4\pi^2} \int_{\pi/2}^{3\pi/2} d\varphi \int_{+} \frac{A^{-1}(\beta) P^{-1}(\beta') d\beta_3}{[(x_1 - y_1)\beta_1 + (x_2 - y_2)\beta_2 + x_3\beta_3]^2}. \end{aligned}$$

Положим

$$\beta_1 = \pm \frac{1}{\sqrt{1+s^2}}; \beta_2 = \pm \frac{s}{\sqrt{1+s^2}},$$

тогда

$$d\varphi = \pm \frac{ds}{1+s^2},$$

и обозначая

$$t = \beta_3 \sqrt{1+s^2}; t = -\beta_3 \sqrt{1+s^2},$$

найдем

$$\begin{aligned} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = & \frac{1}{-4\pi^2} \int_{-\infty}^{+\infty} ds \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{A^{-1}(s_1 t) P^{-1}(s) dt}{[x_1 - y_1 + s(x_2 - y_2) + t x_3]^2} + \\ & + \frac{1}{-4\pi^2} \int_{-\infty}^{+\infty} ds \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{A^{-1}(s_1 t) P^{-1}(s) dt}{[x_1 - y_1 + s(x_2 - y_2) + t x_3]^2}. \end{aligned}$$

Вычисляя внутренние интегралы по теории вычетов, получим

$$\begin{aligned} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) = & \frac{1}{-4\pi^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \sum_{\alpha=1}^{\rho} \frac{\bar{b}_\alpha(s) ds}{[x_1 - y_1 + s(x_2 - y_2) + t_\alpha x_3]^2} + \\ & + \frac{1}{-4\pi^2} \int_{-\infty}^{+\infty} \sum_{\alpha=1}^{\rho} \frac{\bar{b}_\alpha(s) ds}{[x_1 - y_1 + s(x_2 - y_2) + t_\alpha x_3]^2}. \end{aligned}$$

Как легко видеть, матрица $b_\alpha(s)$ удовлетворяет тем условиям, которые ставятся в работе [2].

Теорема. Если детерминант $\Delta(\alpha)^*$ и его транспонированный $\Delta'(\alpha)$ отличный от нуля, то и $\det \int_{\alpha} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 \neq 0$.

Доказательство. Запишем $\Delta(\alpha)$ и $\Delta'(\alpha)$ в развернутом виде

$$\Delta(\alpha) = \begin{vmatrix} b_{11}(\alpha_1), \dots, b_{11}(\alpha_p) \\ \dots \\ b_{p1}(\alpha_1), \dots, b_{p1}(\alpha_p) \end{vmatrix}; \Delta'(\alpha) = \begin{vmatrix} b_{11}(\alpha_1), \dots, b_{p1}(\alpha_1) \\ \dots \\ b_{11}(\alpha_p), \dots, b_{p1}(\alpha_p) \end{vmatrix}.$$

Так как по условию $\Delta(\alpha) \neq 0$ и $\Delta'(\alpha) \neq 0$, то столбцы независимы. Представим интеграл $I = \int_{\alpha} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3$ в виде

$$\int_{\alpha} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 = \int_{\alpha} \frac{1}{f(\alpha)} B(\alpha) d\alpha_3,$$

* $\Delta \alpha$ — определитель, составленный из алгебраических дополнений фиксированной строки матрицы системы (1).

где $f(\alpha) = \det A(\alpha)$; $B(\alpha)$ — матрица, элементы которой являются алгебраическими дополнениями матрицы $A(\alpha)$, т. е.

$$B(\alpha) = \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha), & \dots & b_{p1}(\alpha) \\ \vdots & & \vdots \\ b_{1p}(\alpha), & \dots & b_{pp}(\alpha) \end{pmatrix}.$$

Вычисляя I по теории вычетов, получим

$$\int_{+} \frac{1}{f(\alpha)} B(\alpha) d\alpha_3 = 2\pi i \left\{ \frac{1}{f'(\alpha_1)} B(\alpha_1) + \dots + \frac{1}{f'(\alpha_p)} B(\alpha_p) \right\}. \quad (16)$$

Так как для каждого корня α_i $\det A(\alpha_i) = 0$, то алгебраические дополнения соответствующих элементов каждой двух параллельных строк пропорциональны. Поэтому $B(\alpha)$ можно представить в виде

$$B(\alpha_i) = \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_i) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_i) \end{pmatrix} (1, C_2^{(i)}, \dots, C_p^{(i)}); \quad (17)$$

$$C_2^{(i)} = \frac{b_{21}(\alpha_i)}{b_{11}(\alpha_i)}, \dots, C_p^{(i)} = \frac{b_{p1}(\alpha_i)}{b_{11}(\alpha_i)}. \quad (18)$$

На основании (17) формула (16) принимает вид

$$\begin{aligned} \int_{+} \frac{1}{f(\alpha)} B(\alpha) d\alpha_3 &= 2\pi i \left\{ \frac{1}{f'(\alpha_1)} \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_1) \end{pmatrix} (1, C_2^{(1)}, \dots, C_p^{(1)}) + \right. \\ &+ \dots + \left. \frac{1}{f'(\alpha_p)} \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_p) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_p) \end{pmatrix} (1, C_2^{(p)}, \dots, C_p^{(p)}) \right\}. \end{aligned}$$

Предположим, что $\det \int_{+} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 = 0$, тогда существует такой столбец $T \neq 0$, что

$$\begin{aligned} \frac{1}{f'(\alpha_1)} \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_1) \end{pmatrix} (1, C_2^{(1)}, \dots, C_p^{(1)}) \begin{pmatrix} T_1 \\ \vdots \\ T_p \end{pmatrix} + \dots + \\ + \frac{1}{f'(\alpha_p)} \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_p) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_p) \end{pmatrix} (1, C_2^{(p)}, \dots, C_p^{(p)}) \begin{pmatrix} T_1 \\ \vdots \\ T_p \end{pmatrix} = 0. \end{aligned}$$

Так как по условию столбцы $\begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_i) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_i) \end{pmatrix}$ независимы, то их ли-

нейная комбинация равна нулю только в тех случаях, когда все коэффициенты равны нулю, т. е.

$$\begin{pmatrix} 1, C_2^{(1)}, \dots, C_p^{(1)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_1 \\ \vdots \\ T_p \end{pmatrix} = 0;$$

.....

$$\begin{pmatrix} 1, C_2^{(p)}, \dots, C_p^{(p)} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_1 \\ \vdots \\ T_p \end{pmatrix} = 0.$$

Подставляя $C^{(i)}$ из формулы (18), получим

$$\begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1), \dots, b_{p1}(\alpha_1) \\ \dots \\ b_{11}(\alpha_p), \dots, b_{p1}(\alpha_p) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} T_1 \\ \vdots \\ T_p \end{pmatrix} = 0.$$

Так как по условию $\Delta'(\alpha) \neq 0$, то $T = 0$. Следовательно,

$$\det \int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 \neq 0.$$

Заметим, что обратная теорема неверна. Примером может быть система дифференциальных уравнений теории упругости в перемещениях, для которой $\det \int_+ A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 \neq 0$, а $\Delta(\alpha) = 0$, и $\Delta'(\alpha) = 0$.

Теорема. Если детерминант $\Delta(\alpha)$ отличный от нуля, то ранг матрицы

$$\left(\int_+ A^{-1}(\alpha) (E, \alpha_3 E) d\alpha_3 \right) = p,$$

где p — число уравнений; E — единичная матрица.

Доказательство. Предположим, что $\text{ранг} \left(\int_+ A^{-1}(\alpha) (E, \alpha_3 E) d\alpha_3 \right) < p$, тогда существует такая строка $T \neq 0$, что

$$T \int_+ A^{-1}(\alpha) (E, \alpha_3 E) d\alpha_3 = 0,$$

Или

$$T \int_{+} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 = 0.$$

и

$$T \int_{+} \alpha_3 A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 = 0.$$

Покажем, что для произвольной полиномиальной матрицы $K(\alpha)$

$$T \int_{+} A^{-1}(\alpha) K(\alpha) d\alpha_3 = 0.$$

Действительно, разделив выражения слева на $A(\alpha)$ по α_3 , получим

$$K(\alpha) = A(\alpha) P(\alpha) + Q(\alpha),$$

где порядок $Q(\alpha) < 2$ и $Q(\alpha) = Q_1(\alpha') d_3 + Q_2(\alpha')$,

тогда

$$\begin{aligned} T \int_{+} A^{-1}(\alpha) K(\alpha) d\alpha_3 &= T \int_{+} A^{-1}(\alpha) \{A(\alpha) P(\alpha) + Q(\alpha)\} d\alpha_3 = \\ &= T \int_{+} A^{-1}(\alpha) Q(\alpha) d\alpha_3 = T \int_{+} \alpha_3 A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 Q_1(\alpha') + T \int_{+} A^{-1}(\alpha) d\alpha_3 Q_2(\alpha') = 0. \end{aligned}$$

Следовательно, если это выражение действительно для произвольной полиномиальной матрицы $K(\alpha)$, то $K(\alpha)$ можно подобрать способом:

$$K(\alpha) = f'_{\alpha_3}(\alpha) \omega(\alpha) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix},$$

где $\omega(\alpha_1) = C_1, \dots, \omega(\alpha_p) = C_p$ — произвольные постоянные;
 $f'_{\alpha_3}(\alpha)$ — производная по α_3 от $f(\alpha)$.

Таким образом,

$$\begin{aligned} 0 &= T \int_{+} \omega(\alpha) \frac{B(\alpha)}{f(\alpha)} f'_{\alpha_3}(\alpha) \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} d\alpha_3 = \\ &= T \int_{+} \omega(\alpha) \frac{f'_{\alpha_3}(\alpha)}{f(\alpha)} \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha) \\ \vdots \\ b_{11}(\alpha) \end{pmatrix} d(\alpha_3) = 2\pi i T \left\{ C_1 \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_1) \end{pmatrix} + \right. \\ &\quad \left. + \dots + C_p \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_p) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_p) \end{pmatrix} \right\}, \end{aligned}$$

так как C_1, C_2, \dots, C_p — произвольные постоянные, то

$$T \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_1) \end{pmatrix} = 0, \dots, T \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_p) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_p) \end{pmatrix} = 0,$$

или

$$T \begin{pmatrix} b_{11}(\alpha_1), \dots, b_{11}(\alpha_p) \\ \vdots \\ b_{1p}(\alpha_1), \dots, b_{1p}(\alpha_p) \end{pmatrix} = 0.$$

Но так как по условию $\Delta(\alpha) \neq 0$, то $T = 0$.

Следовательно, ранг матрицы

$$\left(\int_+ A^{-1}(\alpha)(E, \alpha_3 E) d\alpha_3 \right) = p.$$

Таким образом, условие З. Я. Шапиро выполняется в более ослабленном виде. Для примера приведем граничную задачу для статического уравнения теории упругости, которую методом [1] решить нельзя, так как форма* $f(\alpha)$ распадается на множители

$$\Delta U_1 + k \frac{\partial}{\partial x_1} \Theta = 0; U_1(x)/_{x_3=0} = f_1(x_1; x_2);$$

$$\Delta U_2 + k \frac{\partial}{\partial x_2} \Theta = 0; U_2(x)/_{x_3=0} = f_2(x_1; x_2);$$

$$\Delta U_3 + k \frac{\partial}{\partial x_3} \Theta = 0; U_3(x)/_{x_3=0} = f_3(x_1; x_2);$$

$$k = \frac{\mu}{\lambda + \mu}; \Delta U = \frac{\partial^2 u}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_2^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial x_3^2}; \Theta = \frac{\partial u_1}{\partial x_1} + \frac{\partial u_2}{\partial x_2} + \frac{\partial u_3}{\partial x_3};$$

$$r = \sqrt{(x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2 + x_3^2}.$$

Решая приведенной выше схемой, получим

$$U(x) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) f(y_1; y_2) dy_1 dy_2,$$

где

$$\Phi(x_1 - y_1; x_2 - y_2; x_3) =$$

$$\left[\frac{kx_3 [x_3^2 - 2(x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2]}{(k+2)r^5} + \frac{x_3}{r^3} \frac{-3k(x_1 - y_1)(x_2 - y_2)x_3}{(k+2)r^5} - \frac{3k(x_1 - y_1)x_3^2}{(k+2)r^5} \right. \\ \left. \frac{3k(x_1 - y_1)(x_2 - y_2)x_3}{(k+2)r^5} - \frac{kx_3 [x_3^2 + (x_1 - y_1)^2 - 2(x_2 - y_2)^2]}{(k+2)r^5} + \frac{x_3}{r^3} \frac{-3k(x_2 - y_2)x_3^2}{(k+2)r^5} \right. \\ \left. \frac{3k(x_1 - y_1)x_3^2}{(k+2)r^5} - \frac{3k(x_2 - y_2)x_3^2}{(k+2)r^5} - \frac{kx_3 [-2x_3^2 + (x_1 - y_1)^2 + (x_2 - y_2)^2]}{(k+2)r^5} + \frac{x_3}{r^3} \right]$$

* $f(\alpha)$ — детерминант системы (1) как форма порядка $2p$ относительно трех переменных $\alpha_1; \alpha_2; \alpha_3$