

Х. Л. СМОЛИЦКИЙ

**О ПОЧТИ-ПЕРИОДИЧНОСТИ ОБОБЩЕННЫХ РЕШЕНИЙ
ВОЛНОВОГО УРАВНЕНИЯ**

(Представлено академиком С. Л. Соболевым 26 II 1948)

В статье (1) акад. С. Л. Соболевым были введены обобщенные решения волнового уравнения

$$\square u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = 0 \quad (1)$$

при условии

$$u|_S = 0 \quad (2)$$

в области Ω переменных $M(x, y, z)$, ограниченной поверхностью S , имеющей непрерывные главные радиусы кривизны, минимум абсолютной величины которых положителен.

Пусть $E\{\varphi(M, t)\}$ — пространство функций, непрерывных в $(\bar{\Omega} \times t)$ ($\bar{\Omega} = \Omega + S, -\infty < t < \infty$) и равных нулю вне конечного промежутка $t_1 \leq t \leq t_2$, зависящего от φ . Сильная сходимость $\varphi_n \rightarrow \varphi$ определяется как равномерная, причем все φ_n и φ равны нулю вне одного и того же промежутка $[T_1, T_2]$.

Пусть \tilde{E} есть множество дважды непрерывно дифференцируемых в $(\bar{\Omega}, t)$ функций из E . Множество функций из \tilde{E} , удовлетворяющих условию (2), назовем E_1 , а множество функций из \tilde{E} , удовлетворяющих условию

$$\frac{\partial \varphi}{\partial n} \Big|_S = 0, \quad (3)$$

назовем E_2 .

Пусть E^* — пространство линейных функционалов ρ в E и (ρ, φ) — величина функционала для $\varphi \in E$.

Функционал $\rho \in E^*$ называется обобщенным решением I (II) волновой задачи, $(\rho, \square \varphi) = 0$ для всех $\varphi \in E_1$ ($\varphi \in E_2$).

Пусть $\omega(\xi)$ — четная, имеющая непрерывные производные всех порядков функция, такая, что $\omega(\xi) = 1, |\xi| \leq \frac{1}{2}$ и $\omega(\xi) = 0, |\xi| \geq 1$, монотонная в $[\frac{1}{2}, 1]$. Пример такой функции дан в (1). Пусть

$$\int_{-1}^1 \omega(\xi) d\xi = x.$$

Назовем функционал ρ_h , определенный равенством

$$(\rho_h, \varphi) = \left(\rho, \frac{1}{\alpha h} \int_{t-h}^{t+h} \omega \left(\frac{\xi-t}{h} \right) \varphi(M, \xi) d\xi \right).$$

средним значением функционала ρ с весом $\omega(\xi)$.

Если для $\rho \in E^*$ имеется функция $\rho(M, t)$ такая, что для всякой $\varphi \in E$ $(\rho, \varphi) = \int_t \iint_{\Omega} \rho(M, t) \varphi(M, t) d\Omega dt$, то $\rho(M, t)$ назовем ядром функционала ρ .

В статье (1) доказывается:

Теорема 1. Если ρ есть обобщенное решение I волновой задачи, то ρ_h имеет ядро $\rho_h(M, t)$, имеющее непрерывные производные любого порядка в (Ω, t) и до второго порядка в $(\bar{\Omega}, t)$. Ядро ρ_h удовлетворяет (1) и (2).

Ниже доказывается следующая

Теорема 2. Если ρ есть обобщенное решение II волновой задачи, то ρ_h имеет ядро $\rho_h(M, t)$, имеющее непрерывные производные любого порядка в (Ω, t) и удовлетворяющее (1). Среднее значение функционала ρ_h имеет ядро $\rho_{hh}(M, t)$, дважды непрерывно дифференцируемое в $(\bar{\Omega}, t)$ и удовлетворяющее (1) и (3).

Наметим доказательство теоремы. Пусть R есть наименьший радиус кривизны S . Возьмем $0 < \eta < R$ и $\eta < h/2$ и построим семейство функций, зависящее от параметров h, η и точек $(x_0, y_0, z_0, t_0) = (M_0, t_0)$ и $(x, y, z, t) = (M, t)$. Пусть $r = \sqrt{(x-x_0)^2 + (y-y_0)^2 + (z-z_0)^2}$,

$$\varphi_{h, \eta}(M, t; M_0, t_0) = \frac{1}{4\pi\alpha h} \frac{1}{r} \omega \left(\frac{|t-t_0|+r}{h} \right) \omega \left(\frac{r}{\eta} \right).$$

Пусть δ — расстояние от M_0 до S . Тогда, если η_1 и η_2 меньше δ , то функция $\psi(M, t) = \varphi_{h, \eta_1} - \varphi_{h, \eta_2} \in E_2$ и, следовательно,

$$(\rho, \square \psi) = (\rho, \square \varphi_{h, \eta_1} - \square \varphi_{h, \eta_2}) = 0.$$

Так как $\square \varphi_{h, \eta_1} \in E, \square \varphi_{h, \eta_2} \in E$, то $(\rho, \square \varphi_{h, \eta_1}) = (\rho, \square \varphi_{h, \eta_2})$, т. е. не зависит от η , если $\eta < \delta$.

Положим

$$(\rho, \square \varphi_{h, \eta}) = \rho_h(M_0, t_0) \quad (\eta < \delta). \quad (4)$$

Из (4) легко следует, что ρ_h имеет непрерывные производные любого порядка в (Ω, t) и $\square \rho_h = 0$.

Пусть $\varphi(M, t) \in E$. Продолжим φ непрерывно вне $(\bar{\Omega}, t)$. Пусть $\bar{\Omega}_\eta$ — область, полученная из Ω присоединением всех точек M , расстояние которых до Ω не превосходит η .

Тогда можно убедиться, что

$$\int_t \iint_{\bar{\Omega}_\eta} \varphi(M, t) \square \varphi_{h, \eta}(M, t; M_0, t_0) d\Omega dt \underset{\eta \rightarrow 0}{=} \frac{1}{\alpha h} \int_{t_0-h}^{t_0+h} \varphi(M_0, \xi) \omega \left(\frac{t_0-\xi}{h} \right) d\xi,$$

откуда, в силу линейности ρ ,

$$\lim_{\eta \rightarrow 0} (\rho, \int_t \int_{\bar{\Omega}_\eta} \varphi(M, t) \square \varphi_{h, \eta} d\Omega dt) = (\rho_h, \varphi). \quad (5)$$

Обозначая $\bar{\Omega}_\eta$ совокупность точек Ω , отстоящих от S не менее чем на η , найдем, используя линейность ρ и (4):

$$\begin{aligned} (\rho, \int_t \int_{\bar{\Omega}_\eta} \varphi \square \varphi_{h, \eta} d\Omega dt) &= \int_t \int_{\bar{\Omega}_\eta} \varphi(M, t) \rho_h(M, t) d\Omega dt + \\ &+ (\rho, \int_t \int_{(\bar{\Omega} - \bar{\Omega})_\eta} \varphi \square \varphi_{h, \eta} d\Omega dt). \end{aligned} \quad (6)$$

Рассмотрим класс функций $\varphi \in E$, равных нулю вне фиксированного $[T_1, T_2]$ и $|\varphi| \leq 1$. Тогда $\int_t \int_{\bar{\Omega}_\eta} \varphi \square \varphi_{h, \eta} d\Omega dt$ и $\int_t \int_{(\bar{\Omega} - \bar{\Omega})_\eta} \varphi \square \varphi_{h, \eta} d\Omega dt$

будут равномерно ограничены для всех функций класса и всех η , и вследствие непрерывности ρ левая часть и второе слагаемое правой части (6) равномерно ограничены. Отсюда следует ограниченность первого слагаемого, верхней точной границей которого, очевидно, является

$$\int_{T_1}^{T_2} \int_{\bar{\Omega}} |\rho_h(M, t)| d\Omega dt, \text{ т. е. } \rho_h \text{ абсолютно интегрируема по } (\bar{\Omega} \times [T_1, T_2]).$$

Отсюда следует существование предела первого слагаемого правой части (6), а следовательно, в силу (5), и второго слагаемого, который обозначим (ρ_S, φ) . (ρ_S, φ) есть линейный функционал в классе непрерывных функций в $(S \times t)$. Таким образом,

$$(\rho_h, \varphi) = \int_t \int_{\bar{\Omega}} \rho_h(M, t) \varphi(M, t) d\Omega dt + (\rho_S, \varphi). \quad (7)$$

Пусть $\varphi_1(M, t)$ имеет непрерывные производные любого порядка в $(\bar{\Omega}_\delta \times t)$ и равна нулю вне $[T_1, T_2]$. Пусть $n(M)$ есть расстояние от M до S . Тогда функция $\psi_\delta(M, t) = \varphi_1(M, t) \frac{n^2}{2} \omega\left(\frac{|n|}{\delta}\right)$ такова, что

$$\text{а) } \psi_\delta \Big|_S = \frac{\partial \psi_\delta}{\partial n} \Big|_S = 0, \quad \text{б) } \square \psi_\delta \Big|_S = \varphi_1,$$

$$\text{в) } \square \psi_\delta = 0 \text{ в } (\bar{\Omega}_\delta, t), \quad \text{г) } |\square \psi_\delta| < A$$

для всех δ .

Полагая в (7) $\varphi = \square \psi_\delta$ и затем $\delta \rightarrow 0$, найдем $(\rho_S, \varphi_1) = 0$. Так как любая $\varphi \in E$ есть предел функций со свойствами φ_1 , то и $(\rho_S, \varphi) = 0$, т. е., в силу (7), $\rho_h(M, t)$ есть ядро функционала ρ_h .

Функция

$$\rho_{hh}(M, t) = \frac{1}{\chi h} \int_{t-h}^{t+h} \rho_h(M, \xi) \omega\left(\frac{t-\xi}{h}\right) d\xi$$

является ядром среднего значения функционала ρ_h . $\frac{\partial^k \rho_{hh}}{\partial t^k}$ ($k=0, 1, 2, \dots$) абсолютно интегрируемы по Ω при произвольном

фиксированном t и являются ядрами обобщенных решений волновой задачи II.

Пусть $\varphi(M)$ и $f(t)$ произвольны, но таковы, что $\varphi(M)f(t) \in E_2$. Тогда

$$\left(\frac{\partial^k \rho_{hh}}{\partial t^k}, \square(\varphi f) \right) = 0.$$

Интегрируя по частям, ввиду произвольности $f(t)$, найдем

$$\iiint_{\Omega} \left(\frac{\partial^k \rho_{hh}}{\partial t^k} \Delta \varphi - \varphi \frac{\partial^{k+2} \rho_{hh}}{\partial t^{k+2}} \right) d\Omega = 0, \quad \Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}. \quad (8)$$

Пусть $G(M, M_1)$ — функция Грина для внутренней задачи Неймана. Ее можно выбрать симметричной относительно M и M_1 . $G(M, M_1)$ интегрируема с квадратом по M при фиксированной M_1 , и величина интеграла равномерно ограничена относительно $M_1 \in \bar{\Omega}$.

Если $\psi(M_1)$ непрерывно дифференцируема в $\bar{\Omega}$ и $\iiint_{\Omega} \psi(M) d\Omega = 0$, то функция

$$\varphi(M) = \iiint_{\Omega} G(M, M_1) \psi(M_1) d\Omega_1 \quad (9)$$

такова, что $\Delta \varphi = \psi$ и $\partial \varphi / \partial n|_S = 0$.

Полагая в (8) φ из (9) и переставляя порядок интегрирования получим, в силу произвольности $\psi(M_1)$:

$$\frac{\partial^k \rho_{hh}}{\partial t^k} = \iiint_{\Omega} G(M, M_1) \frac{\partial^{k+2} \rho_{hh}}{\partial t^{k+2}} d\Omega + C_1 + C_2 t \quad (k=0, 1, 2, \dots). \quad (10)$$

Так как $\partial^{k+2} \rho_{hh} / \partial t^{k+2}$ абсолютно интегрируема, то из (10) последовательно докажем, что $\partial^k \rho_{hh} / \partial t^k$ интегрируема с квадратом, непрерывна и, наконец, двукратно дифференцируема, что и доказывает теорему.

Из статьи (2) следует почти-периодичность ρ_{hh} .

Пусть $\rho(M, t)$ есть ядро обобщенного решения I (II) задачи. Если $\rho(M, t)$ имеет обобщенные производные первого порядка, суммируемые с квадратом по Ω , то порождаемая $\rho(M, t)$ траектория почти-периодична, что легко следует из теоремы 1 (2).

Поступило
26 II 1948

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ С. Л. Соболев, ДАН, 49, № 1 (1945). ² С. Л. Соболев, ДАН, 48, № 8 (1945).