

Таким образом, амплитудная функция для внешней краевой задачи имеет вид

$$v_m = 2 \sqrt{\frac{1}{\lambda}} h_m^{(2)}(z) \sum_{-m}^m C_{mn} Y_m^{(n)}(\theta, \varphi) = 2 \sqrt{\frac{1}{\lambda}} h_m^{(2)}(z) \sum_{n=-m}^m C_{mn} P_m^{(n)}(\theta, \varphi) \frac{\cos n\varphi}{\sin n\varphi}, \quad (3)$$

где числа $n \leq 0$ — для членов суммы, содержащих $\cos n\varphi$; $n > 0$ — для членов суммы, содержащих $\sin n\varphi$.

Часто используется и другая формула частного решения (1):

$$v_m(kr, \theta, \varphi) = h_m^{(2)}(z) \sum_{n=0}^m A_{mn} \cos n\varphi + B_{mn} \sin n\varphi. \quad (4)$$

Общее решение задачи представляет собой сумму всех частных решений:

$$v = 2 \left(\frac{1}{\lambda}\right)^{1/2} \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=-m}^{+m} C_{mn} h_m^{(2)}\left(\frac{2\pi}{\lambda} r\right) Y_m^{(n)}(\theta, \varphi), \quad (5)$$

или

$$v(kr, \theta, \varphi) = \sum_{m=0}^{\infty} \sum_{n=0}^m (A_{mn} \cos n\varphi + B_{mn} \sin n\varphi) P_m^{(n)}(\theta, \varphi) h_m^{(2)}(kr). \quad (6)$$

В частности, для симметричных (зональных) колебаний поверхности сферы функции v не зависят от φ :

$$v(kr, \theta) = \sum_{m=0}^{\infty} A_{m0} P_m(\cos \theta) h_m^{(2)}(kr). \quad (7)$$

Формулы (3)–(7) применимы к области, лежащей вне сферы ($a \leq r < \infty$). Функции $h_m^{(2)}(kr)$ удобно представить с помощью модуля $D_m(kr)$ и фазы $\delta_m(kr)$.

IV. ПРОИЗВОДНЫЕ СКАЛЯРНОГО И ВЕКТОРНОГО ПОЛЕЙ

В декартовой системе координат XYZ

$$\begin{aligned} \text{grad } \Phi &= \frac{\partial \Phi}{\partial x} \mathbf{i} + \frac{\partial \Phi}{\partial y} \mathbf{j} + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \mathbf{k}; \\ \text{div } \mathbf{A} &= \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z}; \\ \text{rot } \mathbf{A} &= \left(\frac{\partial A_z}{\partial y} - \frac{\partial A_y}{\partial z}\right) \mathbf{i} + \left(\frac{\partial A_x}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial x}\right) \mathbf{j} + \left(\frac{\partial A_y}{\partial x} - \frac{\partial A_x}{\partial y}\right) \mathbf{k}; \\ \Delta \Phi &= \frac{\partial^2 \Phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Phi}{\partial z^2}. \end{aligned}$$

В цилиндрической системе $\rho\varphi Z$

$$\begin{aligned} \text{grad } \Phi &= \frac{\partial \Phi}{\partial \rho} \mathbf{e}_\rho + \frac{1}{\rho} \frac{\partial \Phi}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi + \frac{\partial \Phi}{\partial z} \mathbf{e}_z; \\ \text{div } \mathbf{A} &= \frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho A_\rho) + \frac{1}{\rho} \frac{\partial A_\varphi}{\partial \varphi} + \frac{\partial A_z}{\partial z}; \\ \text{rot } \mathbf{A} &= \left(\frac{1}{\rho} \frac{\partial A_z}{\partial \varphi} - \frac{\partial A_\varphi}{\partial z}\right) \mathbf{e}_\rho + \left(\frac{\partial A_\rho}{\partial z} - \frac{\partial A_z}{\partial \rho}\right) \mathbf{e}_\varphi + \left[\frac{1}{\rho} \frac{\partial}{\partial \rho} (\rho A_\rho) - \frac{1}{\rho} \frac{\partial A_\rho}{\partial \varphi}\right] \mathbf{e}_\theta. \end{aligned}$$

В сферической системе $r\theta\varphi$

$$\begin{aligned} \text{grad } \Phi &= \frac{\partial \Phi}{\partial r} \mathbf{e}_r + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial \Phi}{\partial \varphi} \mathbf{e}_\varphi + \frac{1}{r} \frac{\partial \Phi}{\partial \theta} \mathbf{e}_\theta; \\ \text{div } \mathbf{A} &= \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} (r^2 A_r) + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial A_\varphi}{\partial \varphi} + \frac{1}{r \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} (A_\theta \sin \theta); \\ \text{rot } \mathbf{A} &= \left[\frac{1}{r \sin \theta} \left(A_\varphi \sin \theta - \frac{\partial A_\theta}{\partial \varphi}\right)\right] \mathbf{e}_z + \frac{1}{r} \left[\frac{\partial (r A_\theta)}{\partial r} - \frac{\partial A_r}{\partial \theta}\right] \mathbf{e}_\varphi + \\ &+ \frac{1}{r} \left[\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial A_r}{\partial \varphi} - \frac{\partial}{\partial r} (r A_\varphi)\right] \mathbf{e}_\theta. \end{aligned}$$