

Математична фізика в прикладах і задачах: додаткові задачі

Юрачківський А. П., Жугаєвич А. Я.

4 квітня 2010 р.

§ 1.	Класифікація лінійних рівнянь другого порядку	1
§ 3.	Рівняння параболічного і гіперболічного типів на відріжку	1
§ 4.	Рівняння еліптичного типу в прямокутнику	3
§ 6.	Рівняння Пуассона у сферичних областях	3
§ 7.	Рівняння Пуассона в циліндричних областях	3
§ 12.	Рівняння еліптичного типу в \mathbb{R}^d	4

§ 1. Класифікація лінійних рівнянь другого порядку

Звести до канонічного вигляду і спростити рівняння (задачі з Владимірова):

1. $u_{xx} + 2u_{xy} - 2u_{xz} + 2u_{yy} + 6u_{zz} = 0.$

2. $4u_{xx} - 4u_{xy} - 2u_{yz} + u_y + u_z = 0.$

3. $u_{xy} - u_{xz} + u_x + u_y - u_z = 0.$

4. $u_{xx} + 2u_{xy} - 2u_{xz} + 2u_{yy} + 2u_{zz} = 0.$

5. $u_{xx} + 2u_{xy} - 4u_{xz} - 6u_{yz} - u_{zz} = 0.$

1.1. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} = 0, \xi = x, \eta = y - x, \zeta = x - y/2 + z/2.$

1.2. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + u_{\zeta\zeta} + u_{\eta} = 0, \xi = x/2, \eta = x/2 + y, \zeta = -x/2 - y + z.$

1.3. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} + 2u_{\xi} = 0, \xi = x + y, \eta = y - x, \zeta = y + z.$

1.4. $u_{\xi\xi} + u_{\eta\eta} = 0, \xi = x, \eta = y - x, \zeta = 2x - y + z.$

1.5. $u_{\xi\xi} - u_{\eta\eta} - u_{\zeta\zeta} = 0, \xi = x, \eta = y - x, \zeta = 3x/2 - y/2 + z/2.$

§ 3. Рівняння параболічного і гіперболічного типів на відріжку

Розв'язати задачу Коші з однорідними межовими умовами:

1.
$$\begin{cases} u_{tt} = u_{xx} + \cos^2 \omega t \cos x, \\ u_x(0, t) = u_x(\pi/2, t) = 0, \\ u(x, 0) = \sin 2x, \\ u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$

2.
$$\begin{cases} u_{tt} + u_t = e^{-2t} u_{xx} + \sin t, \\ u_x(0, t) = u_x(\pi, t) = 0, \\ u(x, 0) = \cos^2 x, \\ u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$

3.
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx} + g(t)(u - U), \\ u(0, t) = u_x(l, t) = 0, \\ u(x, 0) = x. \end{cases}$$

4.
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx} - g(t)(u - U), \\ u(0, t) = u_x(l, t) = 0, \\ u(x, 0) = \cos^2 \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$

5.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx}, \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = u(l, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 1. \end{cases}$$

6.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin x, \\ u(0, t) = u_x(l, t) + hu(l, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$

7.
$$\begin{cases} u_t = u_{xx} + \cos x, \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = 0, \\ u_x(\pi, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0. \end{cases}$$

8.
$$\begin{cases} u_t = u_{xx}, \\ u(0, t) = 0, \\ u_x(\pi, t) + hu(\pi, t) = 0, \\ u(x, 0) = \sin x. \end{cases}$$
9.
$$\begin{cases} u_t = u_{xx}, \\ u_x(-1, t) - hu(-1, t) = 0, \\ u_x(1, t) + hu(1, t) = 0, \\ u(x, 0) = 1. \end{cases}$$

Розв'язати задачу Коші з неоднорідними межовими умовами:

10.
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx} - \sin \frac{3\pi x}{2l} \cos \frac{\pi x}{l} + x, \\ u_x(0, t) = t, \quad u_x(l, t) = \cos t, \\ u(x, 0) = \sin^2 \frac{3\pi x}{4l}. \end{cases}$$
11.
$$\begin{cases} u_{tt} = u_{xx} - 2\mu u_t - hu, \\ u(0, t) = 1, \quad u_x(l, t) = 0, \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$
12.
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx} + 2 \sin \frac{\pi x}{2l} \cos \frac{\pi x}{l} + \cos t + 2x(t+1), \\ u(0, t) = \sin t, \quad u_x(l, t) = (t+1)^2, \\ u(x, 0) = 2 \sin \frac{3\pi x}{2l} \cos \frac{\pi x}{l} + x. \end{cases}$$
13.
$$\begin{cases} u_t = a^2 u_{xx} + x \operatorname{sh} t, \\ u_x(0, t) = \operatorname{ch} t, \quad u_x(l, t) + hu(l, t) = (1+hl) \operatorname{sh} t, \\ u(x, 0) = x. \end{cases}$$
14.
$$\begin{cases} (t^2+1)u_t = 2tu_{xx} + t(t^2+1) \cos \frac{x}{2} + (t^2+1)(\pi-x) + 2x, \\ u(0, t) = \pi t, \quad u(\pi, t) = 2\pi \operatorname{arctg} t, \\ u(x, 0) = \sin \frac{x}{2}. \end{cases}$$
15.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + 2 \cos^2 \frac{\pi x}{2l} - (2x^2 + a^2) \sin 2t, \\ u_x(0, t) = 0, \quad u_x(l, t) = l \sin 2t, \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = \sin^2 \frac{\pi x}{l} + x^2. \end{cases}$$
16.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + 2x, \\ u(0, t) = (1+hl)(t+1), \quad u_x(l, t) + hu(l, t) = (1+hl)t^2, \\ u(x, 0) = 1+hl-hx, \quad u_t(x, 0) = -hx. \end{cases}$$
17.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + ht + e^{-t} + 2(hx+1), \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = h(1-e^{-t}), \quad u_x(l, t) = h(t+1)^2, \\ u(x, 0) = hx, \quad u_t(x, 0) = 2hx-1. \end{cases}$$
18.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} - 2t \sin^2 \frac{\pi x}{4l} + \omega^2(l-x) \cos \omega t, \\ u_x(0, t) = \cos \omega t, \quad u(l, t) = -t^3/6, \\ u(x, 0) = 2 \sin \frac{2\pi x}{l} \sin \frac{\pi x}{2l} + x, \quad u_t(x, 0) = 2 \sin \frac{\pi x}{l} \sin \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$
19.
$$\begin{cases} u_{tt} = (x+1)^2 u_{xx} + (x+1)u_x + \sqrt{x+1} + t(x+1), \\ u(0, t) = t^2, \quad u_x(l, t) = t, \\ u(x, 0) = (x+1)^{-1}, \quad u_t(x, 0) = x. \end{cases}$$
20.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin \omega t - e^{-t} + 2(hx+1), \\ u_x(0, t) - hu(0, t) = he^{-t}, \quad u_x(l, t) = ht^2, \\ u(x, 0) = -1, \quad u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$
21.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \cos \omega t + xe^{-t}, \\ u(0, t) = (hl+1)t, \quad u_x(l, t) + hu(l, t) = (hl+1)e^{-t}, \\ u(x, 0) = \sin x + x, \quad u_t(x, 0) = h(x-l). \end{cases}$$
22.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} - \omega^2 t^4 \sin \omega t, \\ u_x(0, t) = 0, \quad u(l, t) = (\omega^2 t^2 - 2) \sin \omega t + 2\omega t \cos \omega t, \\ u(x, 0) = 0, \quad u_t(x, 0) = 0. \end{cases}$$
23.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin \frac{\pi at}{2l} \cos \frac{\pi x}{2l} \cos \frac{\pi x}{l} + \cos \omega t + (x-l) \operatorname{sh} t + \operatorname{ch} t, \\ u_x(0, t) = \operatorname{sh} t, \quad u(l, t) = \operatorname{ch} t, \\ u(x, 0) = 1 + \sin \frac{\pi x}{2l} \sin \frac{\pi x}{l}, \quad u_t(x, 0) = x - 2l \sin^2 \frac{5\pi x}{4l}. \end{cases}$$
24.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \cos \frac{3\pi at}{2l} \cos \frac{3\pi x}{2l} + \omega^2(l \cos \omega t - \sin \omega t), \\ u_x(0, t) = \cos \omega t, \quad u(l, t) = \sin \omega t, \\ u(x, 0) = x - l + \sin \frac{\pi x}{l} \sin \frac{3\pi x}{2l}, \quad u_t(x, 0) = \omega + \cos \frac{3\pi x}{l} \cos \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$

25.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin \frac{5\pi at}{2l} \sin \frac{\pi x}{l} \sin \frac{3\pi x}{2l} + (l-x) \sin \omega t + le^t, \\ u_x(0, t) = t, \quad u(l, t) = le^t, \\ u(x, 0) = l + \sin \frac{\pi x}{l} \sin \frac{3\pi x}{2l}, \quad u_t(x, 0) = x + \cos^2 \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$
26.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \sin \omega t - \frac{2t}{(1+t^2)^2} + \cos \frac{\pi at}{2l} \sin \frac{\pi x}{2l} \cos \frac{\pi x}{l}, \\ u(0, t) = \operatorname{arctg} t, \quad u_x(l, t) = 1, \\ u(x, 0) = x + \sin \frac{5\pi x}{2l}, \quad u_t(x, 0) = 1 + \cos \frac{\pi x}{l} \sin \frac{3\pi x}{2l}. \end{cases}$$
27.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + x \sin \omega t - \frac{1}{(1+t)^2} + x \operatorname{ch} t + \cos \frac{5\pi at}{2l} \sin \frac{\pi x}{l} \cos \frac{3\pi x}{2l}, \\ u(0, t) = \ln(1+t), \quad u_x(l, t) = \operatorname{ch} t, \\ u(x, 0) = x + \sin \frac{3\pi x}{2l}, \quad u_t(x, 0) = 1 + \sin \frac{\pi x}{l} \cos \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$
28.
$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + \cos \frac{5\pi at}{2l} \sin \frac{5\pi x}{2l} + \frac{2}{(1+t)^3} + (l-x) \cos \omega t - \frac{2tx}{(1+t^2)^2}, \\ u(0, t) = (1+t)^{-1}, \quad u_x(l, t) = \operatorname{arctg} t, \\ u(x, 0) = 1 + \sin \frac{\pi x}{l} \cos \frac{3\pi x}{2l}, \quad u_t(x, 0) = x - 1 + \sin \frac{\pi x}{l} \cos \frac{\pi x}{2l}. \end{cases}$$

§ 4. Рівняння еліптичного типу в прямокутнику

Розв'язати спектральну задачу на сфері:

1.
$$\begin{cases} \Delta_{\vartheta\phi} u + \lambda u = 0, \\ |u(0, \phi)| < \infty, \quad u(\pi/2, \phi) = 0, \\ u(\vartheta, 0) = 0, \quad u(\vartheta, \pi) = 0. \end{cases}$$
2.
$$\begin{cases} \Delta_{\vartheta\phi} u + \lambda u = 0, \\ |u(0, \phi)| < \infty, \quad u(\theta_0, \phi) = 0, \\ u(\vartheta, \phi + 2\pi) = u(\vartheta, \phi). \end{cases}$$

Розв'язати задачу Коші в прямокутнику:

3.
$$\begin{cases} u_t = \Delta u, \\ u(t, 0, y) = 0, \quad u(t, a, y) = 1, \\ u(t, x, 0) = 0, \quad u(t, x, b) = 0, \\ u(0, x, y) = 0. \end{cases}$$
4.
$$\begin{cases} u_{tt} = \Delta u, \\ u(t, 0, y) = 0, \quad u(t, \pi, y) = 0, \\ u(t, x, 0) = 0, \quad u(t, x, \pi) = 0, \\ u(0, x, y) = u_0(x, y), \\ u_t(0, x, y) = 0. \end{cases}$$

4.3.
$$u(x, y, t) = \sum_{n,m=1}^{\infty} \frac{4(-1)^{n+1}(1-(-1)^m)}{\pi^2 nm} \frac{\lambda_n^2}{\lambda_n^2 + \mu_m^2} \left(1 - e^{-(\lambda_n^2 + \mu_m^2)t}\right) \sin \lambda_n x \sin \mu_m y, \quad \lambda_n = \frac{\pi n}{a}, \quad \mu_m = \frac{\pi m}{b}, \quad n, m \in \mathbb{N}.$$

§ 6. Рівняння Пуассона у сферичних областях

Розв'язати рівняння Пуассона:

1.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad r < 1, \quad \vartheta < \pi/2, \\ u(r, \pi/2, \phi) = 0, \\ u(1, \vartheta, \phi) = 1. \end{cases}$$
2.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad r > 1, \quad \vartheta < \pi/2, \\ u(r, \pi/2, \phi) = 0, \\ u_r(1, \vartheta, \phi) = 1. \end{cases}$$
3.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad r < 1, \quad \vartheta < \pi/2, \\ u(r, \vartheta, 0) = u(r, \vartheta, \pi/2) = r \sin \vartheta, \\ u(r, \pi/2, \phi) = r, \\ u(1, \vartheta, \phi) = \sin \vartheta. \end{cases}$$
4.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \quad r < 1, \quad \vartheta < \vartheta_0 < \pi, \\ u(r, \vartheta_0, \phi) = r, \\ u(1, \vartheta, \phi) = 1. \end{cases}$$

Розв'язати задачу Коші:

5.
$$\begin{cases} u_t = \Delta u, \quad r < 1, \\ u(1, \vartheta, \phi, t) = 0, \\ u(r, \vartheta, \phi, 0) = u_0(r). \end{cases}$$

§ 7. Рівняння Пуассона в циліндричних областях

Розв'язати рівняння Пуассона в циліндричній області:

1.
$$\begin{cases} \Delta u = 0, \\ u(b, \phi, z) = 2 \sin(\phi/2) \sin 2\pi z \cos \pi z, \\ u(\rho, 0, z) = 0, \quad u_\phi(\rho, \pi, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$$
2.
$$\begin{cases} \Delta u = \rho^{-1/2} \cos(\phi/2) \cos^3 \pi z, \\ u(b, \phi, z) = \cos(3\phi/2), \\ u_\phi(\rho, 0, z) = 0, \quad u(\rho, \pi, z) = 0, \\ u_z(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u_z(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$$
3.
$$\begin{cases} \Delta u = \rho^{-1/2} \sin(\phi/2) \sin(\pi z/l), \\ u(a, \phi, z) = 0, \quad u(b, \phi, z) = 0, \\ u(\rho, 0, z) = 0, \quad u_\phi(\rho, \pi, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u(\rho, \phi, l) = 0. \end{cases}$$

4. $\begin{cases} \Delta u = 0, \\ u(a, \phi, z) = \cos(\phi/2) \cos(\pi z/2), \\ u(b, \phi, z) = \cos(\phi/2) \sin(\pi z/2), \\ u_\phi(\rho, 0, z) = 0, \quad u(\rho, \pi, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$
5. $\begin{cases} \Delta u = z \sin 2\phi + \rho^2 \cos \pi z, \\ u(b, \phi, z) = 2z \sin^2 \phi, \\ u_z(\rho, \phi, 0) = \cos 2\phi, \quad u_z(\rho, \phi, 1) = \rho^2. \end{cases}$
6. $\begin{cases} \Delta u - c^2 u = 0, \\ u(b, \phi, z) = 2 \sin(\phi + \pi/4) \sin \pi z, \\ u(\rho, \phi, 0) = \rho \cos \phi, \\ u(\rho, \phi, 1) = \rho^3 \sin \phi. \end{cases}$
7. $\begin{cases} \Delta u = \rho z^2 \cos \phi, \\ u(a, \phi, z) = 2 \sin 2\phi \sin \pi z \cos 2\pi z, \\ u_\rho(b, \phi, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$
8. $\begin{cases} \Delta u = f(\rho) \sin \phi, \\ u(a, \phi, z) = 0, \quad u(b, \phi, z) = \cos \pi z, \\ u_z(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u_z(\rho, \phi, 1) = \rho^2 \sin^2 \phi. \end{cases}$
9. $\begin{cases} \Delta u = 0, \\ u_\rho(b, \phi, z) = \sin(3\phi/2) \sin 3\phi \sin 2\pi z, \\ u_\phi(\rho, 0, z) = 0, \quad u(\rho, \pi/3, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = 0, \\ u_z(\rho, \phi, 1) = \sqrt{\rho} \cos(3\phi/2). \end{cases}$
10. $\begin{cases} \Delta u = 0, \\ u_\rho(a, \phi, z) = 0, \\ u(b, \phi, z) = \cos(3\phi/2) \sin \pi z, \\ u_\phi(\rho, 0, z) = 0, \quad u_\phi(\rho, 2\pi/3, z) = 0, \\ u(\rho, \phi, 0) = \sqrt{\rho} \cos^3(3\phi/2), \\ u(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$
11. $\begin{cases} \Delta u = \sqrt{\rho z} \sin(3\phi/2), \\ u(a, \phi, z) = 2 \sin 3\phi \cos(3\phi/2), \\ u(\rho, 0, z) = 0, \quad u_\phi(\rho, \pi/3, z) = 0, \\ u_z(\rho, \phi, 0) = 0, \quad u_z(\rho, \phi, 1) = 0. \end{cases}$

§ 12. Рівняння еліптичного типу в \mathbb{R}^d

- Нехай межа області складається з гіперплощин так, що віддзеркалення в них породжують дискретну групу Γ . Знайти функцію Гріна області, розглянувши межові умови першого і другого роду.
- Знайти функцію Гріна області між двома паралельними гіперплощинами $x_1 = 0$ і $x_1 = a$.
- Знайти функцію Гріна області $0 < x_1 < a$, $x_2 > 0$.
- Знайти всі значення двогранного кута між площинами в \mathbb{R}^d , при яких застосовний метод зображень, і знайти відповідну функцію Гріна.
- Знайти всі можливі розташування прямих на площині, коли застосовний метод зображень.
- Знайти всі можливі розташування площин зі спільною точкою в тривимірному просторі, коли застосовний метод зображень.
- Знайти всі можливі розташування площин в тривимірному просторі, коли застосовний метод зображень.
- У вузлах двовимірної ромбічної ґратки розташовані одиничні позитивні заряди, а в центрі кожного ромбу знаходиться одиничний негативний заряд. Використовуючи зворотній метод зображень, знайти електростатичний потенціал цієї системи, а також енергію на елементарну комірку.
- Використовуючи зворотній метод зображень, знайти сталу Маделунга ґратки NaCl, тобто електростатичну енергію на один атом при одиничних заряді і відстані між найближчими сусідами.
- Методом відокремлення змінних побудувати функцію Гріна оператора Лапласа в паралелепіпеді $(0, a) \times (0, b) \times (0, c)$ з межовими умовами першого роду.
- Для виразу $|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|^{-1}$ одержати розклад в ряд типу 12.25 по сферичних гармоніках.
- Для виразу $|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|^{-1}$ одержати розклад в ряд типу 12.25 по власних функціях оператора Лапласа в еліптичних координатах.

-
- $G(\mathbf{x}, \boldsymbol{\xi}) = \sum_{g \in \Gamma} (\mp 1)^{\det g} G_d(|g\mathbf{x} - \boldsymbol{\xi}|)$, де верхній знак відповідає межовим умовам першого роду, а нижній – другого. Збіжність ряду впливає з інтегровності G_d .
 - $G(\mathbf{x}, \boldsymbol{\xi}) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} [G_d(|\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|) \mp G_d(|\sigma_1\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|)]$, де \mathbf{e}_1 – одиничний вектор вздовж координати x_1 , а σ_1 відбиття в площині $x_1 = 0$.
 - $G(\mathbf{x}, \boldsymbol{\xi}) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} [G_d(|\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|) \mp G_d(|\sigma_1\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|) \mp G_d(|\sigma_2\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|) + G_d(|\sigma_1\sigma_2\mathbf{x} + 2na\mathbf{e}_1 - \boldsymbol{\xi}|)]$ де \mathbf{e}_1 – одиничний вектор вздовж координати x_1 , а σ_i – відбиття в площині $x_i = 0$.
 - Можливі значення кута $\pi m/n$, де $m < n$ пара взаємно простих натуральних чисел. Група віддзеркалень D_n . Справді, якщо σ і σ' операції віддзеркалень в заданих площинах, то їх добуток $\sigma'\sigma$ буде операцією c_n^m повороту на кут $2\pi m/n$ в напрямі від площини σ до σ' . Оскільки m і n взаємно прості, то c_n належить групі віддзеркалень, яка породжується парою $\{c_n, \sigma\}$.
 - Якщо прямих дві, то це або двограний кут (задача 12.4), або задача 12.2. Якщо дві прями паралельні, а третя перпендикулярна до них, то це задача 12.3. В інших випадках задача зводиться до відшукання всеможливих віддзеркалень, які породжують дискретну групу. Це одна з двовимірних кристалографічних груп, породжуваних належними до них віддзеркаленнями: $ptm2$, $p4tm$, $p3m1$, $p6tm$. Першому випадку відповідає задача в прямокутнику, який є четвертою частиною елементарної комірки Браве групи $ptm2$.

Група $p4mm \supset pmm2$ містить прямі віддзеркалень, розташовані під кутом $\pi/4$ одно відносно одної таким чином, що точки перетину лежать у вузлах квадратної ґратки (наприклад рівнобедрений прямокутний трикутник). Група $p3m1$ містить прямі під кутом $\pi/3$ одна до одної з точками перетину у вузлах трикутної ґратки (наприклад рівносторонній трикутник). Група $p6mm \supset p3m1$ додатково має прямі, що перетинаються під кутом $\pi/6$ (наприклад половина рівностороннього трикутника).

12.6. Задача зводиться до відшукування всеможливих наборів віддзеркалень з нерухомою точкою, які породжують скінченну групу. Є всього 5 класів скінчених груп, породжуваних належними до них віддзеркаленнями (в дужках вказаний їх порядок, $n \in \mathbb{N}$): C_{nv} ($2n$), D_{nh} ($4n$), T_d (24), O_h (48), Y_h (120). Перший клас – всі двогранні кути. Наступний – всі тригранні кути, в яких одна з граней перпендикулярна до двох інших. Група тетраедра T_d має 6 площин віддзеркалень, що проходять через діагоналі протилежних граней куба. Будь-які три або більше цих площин утворюють многогранний кут, групою віддзеркалень якого є T_d . Наступна група $O_h \supset T_d$ містить додатково до вже згаданих шести площин ще шість, що проходять через протилежні ребра кубу. Нарешті, група Y_h має 15 площин, що проходять через протилежні ребра ікосаедра.

12.7. ??

12.8. Помістимо початок системи координат в один із позитивних зарядів, а осі зорієтуємо так, щоб найближчі сусіди (ними будуть негативні заряди) знаходилися у точках $(\pm 2a, 0)$ і $(0, \pm 2b)$, де a і b – параметри ґратки (довжина сторони ромбу $2\sqrt{a^2 + b^2}$). Використовуючи метод зображень у зворотньому напрямі, легко бачити, що шукана електростатична задача еквівалентна задачі в прямокутнику $|x| < a$, $|y| < b$ із заземленою межею. Розв'язок останньої одержимо знайшовши конформне відображення прямокутника в одиничний круг:

$$w(z) = \frac{1 - \operatorname{cn}(Kz/a)}{\operatorname{sn}(Kz/a)},$$

де K – еліптичний інтеграл, а cn , sn – еліптичні функції Якобі, всі три неявно залежать модуля k , який знаходиться з рівняння

$$K(k)/K'(k) = a/b,$$

тут і далі штрихом позначаємо еліптичні функції модуля $k' = \sqrt{1 - k^2}$. Зауважимо, що записане конформне відображення переводить початок координат у центр круга, а вершини прямокутника $\pm a \pm ib$ у точки $\pm k \pm ik'$. Електростатичний потенціал знаходимо за формулою

$$\varphi(x, y) = \ln \frac{1}{|w(x + iy)|} \equiv \frac{1}{2} \ln \frac{1 + \operatorname{cn}(Kx/a)\operatorname{cn}'(Ky/b)}{1 - \operatorname{cn}(Kx/a)\operatorname{cn}'(Ky/b)}.$$

За відомими властивостями періодичності еліптичних функцій продовження одержаного розв'язку на всю площину дається цим же виразом. Енергію обчислюємо за формулою

$$E = \sum_i q_i \varphi_i,$$

де підсумовування проводиться по елементарній комірці,

$$\varphi_i = \lim_{\rho \rightarrow 0} [\varphi(\mathbf{r}_i + \boldsymbol{\rho}) + q_i \ln \rho]$$

– потенціал i -го заряду, q_i і \mathbf{r}_i – величина і положення i -го заряду. В результаті одержимо $E = 2 \ln(2a/K)$.

12.9. Як і в задачі 12.8, потенціал ґратки NaCl відтворюється антиперіодичним продовженням потенціалу одиничного заряду в центрі одиничного куба із заземленою межею. Стала Маделунга співпадає з потенціалом φ_0 цього заряду (з точністю до знаку).

Перший спосіб. Позначимо

$$\varphi(\mathbf{r}, \mathbf{r}_0) = -4\pi G(\mathbf{r}, \mathbf{r}_0) - \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_0|},$$

тоді

$$\varphi_0 = \varphi(\mathbf{r}_0, \mathbf{r}_0).$$

Функція φ як функція першого аргументу задовольняє рівняння Лапласа в кубі з межевою умовою

$$\varphi(\mathbf{r}, \mathbf{r}_0)|_{\mathbf{r} \in \partial D} = - \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_0|} \Big|_{\mathbf{r} \in \partial D}.$$

Розв'язок рівняння Лапласа в методі відокремлення змінних дається виразом

$$\varphi\left(x, y, z; \frac{1}{2}, \frac{1}{2}, \frac{1}{2}\right) = \sum_{n,m=1}^{\infty} \sin \pi n x \sin \pi m y \frac{\operatorname{sh} \lambda_{nm} z + \operatorname{sh} \lambda_{nm} (1-z)}{\operatorname{sh} \lambda_{nm}} c_{nm}$$

+ два аналогічні вирази з переставленими x, y, z ,

де

$$\lambda_{nm} = \pi\sqrt{n^2 + m^2}, \quad c_{nm} = \int_0^1 \int_0^1 \frac{\sin \pi nx \sin \pi my \, dx dy}{\sqrt{(x-1/2)^2 + (y-1/2)^2 + 1/4}}.$$

Підставивши $\mathbf{r} = \mathbf{r}_0$ і врахувавши симетрію задачі, одержимо

$$\varphi_0 = -24 \sum_{n,m \in \mathbb{M}} \frac{1}{\operatorname{ch} \frac{\pi}{2} \sqrt{n^2 + m^2}} \int_0^1 \int_0^1 \frac{\cos \frac{\pi nx}{2} \sin \frac{\pi my}{2}}{\sqrt{x^2 + y^2 + 1}} dx dy,$$

де \mathbb{M} – множина всіх непарних додатних чисел.

Другий спосіб. Використовуючи обчислену в задачі 12.10 функцію Гріна паралелепіпеда, одержимо

$$\begin{aligned} \varphi_0 &= \lim_{\mathbf{r} \rightarrow \mathbf{r}_0} \left[-4\pi G(\mathbf{r}, \mathbf{r}_0) - \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_0|} \right] \equiv \lim_{z \rightarrow +0} \left[-4\pi G(\mathbf{r}_0 - z\mathbf{e}_z, \mathbf{r}_0) - \frac{1}{z} \right] \\ &= \lim_{z \rightarrow +0} \left[8 \sum_{n,m \in \mathbb{M}} \frac{\operatorname{sh} \frac{\pi}{2} \sqrt{n^2 + m^2} (1 - 2z)}{\sqrt{n^2 + m^2} \operatorname{ch} \frac{\pi}{2} \sqrt{n^2 + m^2}} - \frac{1}{z} \right]. \end{aligned}$$

Зауважимо, що обидва способи дають далеко не найкращі формули для обчислення сталої Маделунга ґратки NaCl, хоча значно кращі прямого підсумовування потенціалів окремих зарядів. Зокрема, перша формула з 4×4 членами ряду дає $\varphi_0 = -1.747563(2)$.

12.10.

$$G(x, y, z; \xi, \eta, \zeta) = -\frac{4}{ab} \sum_{n,m=1}^{\infty} \sin \frac{\pi nx}{a} \sin \frac{\pi my}{b} \sin \frac{\pi n\xi}{a} \sin \frac{\pi m\eta}{b} \frac{\operatorname{sh} \lambda_{nm}(z \wedge \zeta) \operatorname{sh} \lambda_{nm}(c - z \vee \zeta)}{\lambda_{nm} \operatorname{sh} \lambda_{nm} c},$$

тут

$$\lambda_{nm} = \pi \sqrt{\frac{n^2}{a^2} + \frac{m^2}{b^2}}.$$

12.11.

$$\frac{1}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l \frac{4\pi}{(2l+1) \|Y_{lm}\|^2} (r_1 \vee r_2)^{-l-1} Y_{lm}(\theta_1, \phi_1) (r_1 \wedge r_2)^l \overline{Y_{lm}}(\theta_2, \phi_2).$$

12.12.

$$\frac{1}{|\mathbf{r}_1 - \mathbf{r}_2|} = \frac{2}{a} \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n \frac{4\pi}{\|Y_{nm}\|^2} \frac{(n-|m|)!}{(n+|m|)!} Q_n^{|m|}(\operatorname{ch} \xi_1 \vee \xi_2) Y_{nm}(\eta_1, \phi_1) P_n^{|m|}(\operatorname{ch} \xi_1 \wedge \xi_2) \overline{Y_{nm}}(\eta_2, \phi_2)$$