Keywords: Poisson equation, Kolmogorov, Numerical Solution.

Постановка задачи

Рассмаотрим следущую краевую задачу для уравнения Пуассона в двумерном случае:

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 u}{\partial^2 x} + \frac{\partial^2 u}{\partial^2 x} = \sin \pi x \cdot \sin \pi y \\ 0 \le x \le 1, \quad u(x,0) = u(x,1) = 0, \\ 0 \le y \le 1, \quad u(0,y) = u(1,y) = 0. \end{cases}$$
 (1)

Известно, что решением уравнения Пуассона является:

$$u(x,y) = -\frac{1}{2\pi^2} \sin \pi x \cdot \sin \pi y$$

постараемся приблизить данное решение численным методом, а именно с помощью суперпозиции Колмогорова.

Лагранжиан. Выпишем Лагранжиан рассматриваемой задачи:

$$\mathcal{L} = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \left(\frac{1}{2} \left(\frac{\partial u}{\partial x} \right)^{2} + \frac{1}{2} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^{2} + u f(x, y) \right) dx dy \to extr$$
 (2)

Граничные условия опустим для нулевого придлижения, разве что только z_{min} и z_{max} равны нулю

В соответвствие с представлением суперпозиции Колмогорова с помощью функций Шпрехера выпишем u(x,y) в следующем виде:

$$u(x,y) = \sum_{q} \varphi_q \left(\sum_{n} \alpha_n \psi(x_n + aq) \right), \quad q \in N, n \in \overline{0,2n}$$
 (3)

Нулевое приближение

Возьмем в качестве нулевого приближения сулчай, когда a=0. Тогда выражение (3) примет вид:

$$u(x,y) = \sum_{q} \varphi_q \left(\sum_{n} \alpha_n \psi(x_n) \right), \quad q \in N, n \in \overline{0,2n}$$

В этом случае все φ_q берутся от одного и того же аргумента, следовательно можуо заменить $\sum \varphi_q$ на φ . Также обозначим $\sum_n \alpha_n \psi(x_n)$ через z, тогда перепишем выражение (3) ещё раз в следующем виде:

$$u(x,y) = \varphi(z), \quad n \in \overline{0,2n}$$

Лагранжиан (2) примет вид:

$$\mathcal{L} = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1} \left(\frac{1}{2} \varphi'^{2}(z) \left(\alpha_{1}^{2} \psi'^{2}(x) + \alpha_{2}^{2} \psi'^{2}(y) \right) + \varphi(z) f(x,y) \right) dx dy \to extr$$

Сделаем замену переменных $x, y \to x, z$ и пользуясь тем, что:

$$u(x,y) = u(x.z - y) = \varphi(z)$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \varphi'(z) \frac{\partial z}{\partial x} = \varphi'(z) \alpha_1$$

$$\frac{\partial u}{\partial y} = \varphi'(z)\frac{\partial z}{\partial y} = \varphi'(z)\alpha_2$$
$$z = \alpha_1\psi(x) + \alpha_2\psi(x) \Rightarrow y = \psi^{-1}\left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2}\psi(x)\right)$$

перепишем выражение (2) еще раз следующим образом:

$$\mathcal{L} = \int_{0}^{1} \int_{\alpha_1 \psi(x) + \alpha_2 \psi(1)}^{\alpha_1 \psi(x) + \alpha_2 \psi(1)} \left(\frac{1}{2} {\varphi'}^2(z) \left(\alpha_1^2 {\psi'}^2(x) + \alpha_2^2 {\psi'}^2 \left({\psi}^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right) \right) +$$

$$+ \varphi(z) f\left(x, \psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right) \right) \frac{dx dz}{\alpha_2 \psi' \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right)} \to extr$$

$$(4)$$

Положим

$$\alpha_2 \psi' \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(y) \right) = r(z, x)$$

и проварьируем Ларганжиан (4):

$$\mathcal{L} = \int_{0}^{1} \int_{z_{min}(x)}^{z_{max}(x)} \left(\delta \varphi(z) \varphi'(z) \left(\frac{\alpha_1^2 {\psi'}^2(x) + \alpha_2^2 {\psi'}^2 \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right)}{r(x, y)} \right) + \delta \varphi(z) f\left(x, \psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right) \right) \frac{dx dz}{r(z, x)} \to extr$$

$$(5)$$

Возьмём первый член выражения (5) по частям, получаем:

$$\delta \mathcal{L} = \int_{0}^{1} \left(\delta \varphi(z) \varphi'(z) \left(\frac{\alpha_{1}^{2} {\psi'}^{2}(x) + \alpha_{2}^{2} {\psi'}^{2} \left({\psi}^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_{2}} - \frac{\alpha_{1}}{\alpha_{2}} \psi(x) \right) \right)}{r(z, x)} \right) \Big|_{z_{min}(x)}^{z_{max}(x)} dx + \int_{0}^{1} \int_{z_{min}(x)}^{z_{max}(x)} \delta \varphi(z) \left(f\left(x, {\psi}^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_{2}} - \frac{\alpha_{1}}{\alpha_{2}} \psi(x) \right) \right) - g'_{z}(z, x) \right) dx dz \to extr$$

$$(6)$$

где

$$g(z,x) = \varphi'(z) \left(\frac{\alpha_1^2 {\psi'}^2(x) + \alpha_2^2 {\psi'}^2 \left({\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right)} \right)}{r(z,x)} \right)$$

$$g_z'(z,x) = \varphi''(z) \left(\frac{\alpha_1^2 \psi'^2(x) + \alpha_2^2 \psi'^2 \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right)}{r(z,x)} \right) + \frac{2\psi'(x) \alpha_2^2 \psi' \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right)}{r^2(z,x)} - \frac{\psi'(x) \alpha_1^2 \psi'^2(x) + \alpha_2^2 \psi'^2 \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right)}{r^3(z,x)} \alpha_2 \psi'' \left(\psi^{-1} \left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2} \psi(x) \right) \right) \right)$$

Пользуясь тем, что $\varphi(z)$ фикисрована в точках z_{min} и z_{max} , первый член выражения (6) обнуляется. Обозначим второй член выражения (6) как I.

$$I = \int_{0}^{1} \int_{z_{min}(x)}^{z_{max}(x)} \delta\varphi(z) \left(f\left(x, \psi^{-1}\left(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2}\psi(x)\right)\right) - g_z'(z, x) \right) dx dz = 0$$
 (7)

Будем решать (7) методом сведения к порвторному интегралу. Запишем I таким образом, чтобы было удобно выписать пределы интегрирования по х:

исходно рассматривал три случая для $\alpha_1 < \alpha_2$, $\alpha_1 > \alpha_2$ и $\alpha_1 = \alpha_2$ и для каждого из них разбивал I на три интеграла. Получилось обобщить.

$$I = \int\limits_{z_{min}(x)}^{z_{max}(x)} \delta\varphi(z) \int\limits_{l_{low}(z)}^{l_{high}(z)} f\Big(x, \psi^{-1}\Big(\frac{z}{\alpha_2} - \frac{\alpha_1}{\alpha_2}\psi(x)\Big)\Big) - g_z'(z, x) \Big) dx dz = 0$$

где,

Предположим, что $\psi(x)=x$ text in progress