

Решение уравнения Монжа-Ампера с использованием геометрических преобразований

Абдуллаазиз Артикбаев, Гулноза Холмуродова *

Аннотация

Геометрическая задача восстановления выпуклой поверхности по заданной функции эквивалентна решению определенного уравнения Монжа-Ампера. В этом случае внешняя кривизна определяется как функция борелевских множеств. И. Я. Бакельман построил эту теорию и доказал существование и единственность решения уравнения Монжа-Ампера эллиптического типа в односвязной выпуклой области. А. Артыкбаев обобщил это решение на случай неодносвязной области, применяя геометрию галилеева пространства. Данная работа посвящена аналитическому решению уравнения Монжа-Ампера в неодносвязной области. Внешняя кривизна поверхности определяется в неодносвязной области, ограниченной концентрическими окружностями. Применяя преобразование, представляющее собой движение галилеева пространства, и переход в полярную систему координат, уравнение модифицируется, в котором можно разделить переменные решения, уравнение ищется для суммы трех функций. В результате получен аналитический вид решения в неодносвязной области, ограниченной концентрическими окружностями.

Ключевые слова: Галилеево движение; уравнение Монжа-Ампера; группа Гейзенберга; полная кривизна; полярная система координат.

Предметная классификация AMS (2020): Основная: 39A14; 39A70;

1. Введение

Уравнение Монжа–Ампера было впервые введено Г. Монжем и А. М. Ампером и широко применяется во многих областях науки [4,24]. В частности, оно встречается в анализе, геометрии, газовой динамике, метеорологии, экономике и задачах оптимального транспорта [11,13,20,22,25,26]. Проблемы существования и единственности задачи Дирихле для уравнения Монжа–Ампера были исследованы в следующих работах [16,18]. В экономике это уравнение связано с производственными функциями [13].

Известно, что задача восстановления выпуклой поверхности по её внешней кривизне в геометрии эквивалентна решению эллиптического типа уравнения Монжа–Ампера [10]. В геометрии задача восстановления выпуклой поверхности в евклидовом пространстве по её внешней кривизне была исследована А. Д. Александровым и А. В. Погореловым [1,2,27]. При этом внешняя кривизна множества, заданного на поверхности, определяется как площадь его сферического образа. В этом случае внешняя кривизна множества является неотрицательной, вполне аддитивной функцией, определённой на борелевских множествах. Когда выпуклая поверхность является регулярной, эта задача сводится к уравнению Монжа–Ампера.

Пусть уравнение Монжа–Ампера имеет вид

$$z_{xx}z_{yy} - z_{xy}^2 = \mu(x, y)R(p, q)$$

тогда существование решения задачи Дирихле в евклидовом пространстве было установлено И. Я. Бакельманом на основе априорной оценки функции в правой части уравнения [10].

Результаты, полученные в вышеуказанных работах, справедливы при условии выпуклости области. В случае невыпуклой области задачи восстановления поверхности были исследованы А. Артикбаевым [8]. При этом используется геометрия неевклидовых пространств, понятие сферического отображения обобщается для неевклидовых пространств, и вводится понятие цилиндрического отображения поверхности. В частности, задачи восстановления поверхности по её внешней кривизне в галилеевых и изотропных пространствах приведены в работе [8]. Эквивалентность задач восстановления поверхности в изотропном пространстве по её внешней и полной кривизне, а также то, что эти задачи являются частными случаями уравнения Монжа–Ампера, была показана Ш. Исмаиловым [17].

В последние годы задачи восстановления поверхности по её полной кривизне получили широкое развитие. В частности, изучение этих задач в неевклидовых пространствах позволило получить их решения в более широком классе случаев. В случае, когда полная кривизна равна нулю или постоянна, решения для различных классов поверхностей приведены в работах [9, 15, 19]. Для двойственных поверхностей с постоянной полной кривизной задачи восстановления были решены в работах [12, 23]. В изотропном пространстве, когда полная кривизна представлена в виде произведения функции от двух отдельных переменных, уравнение поверхности было получено в работе [17]. В этой работе задача была решена для случая, когда полная кривизна задана как функция на плоскости, в семействе одно-параметрических поверхностей переноса. В работе [5] было показано, что для уравнения Монжа–Ампера, правая часть которого зависит только от первых частных производных, его общее решение было найдено в семействе поверхностей переноса. В двухсвязной кольцевой области при точно заданной полной кривизне аналитическое решение уравнения Монжа–Ампера приведено в работе [21]. В работе [3] Ю. Аминов и другие соавторы рассматривают для уравнения Монжа–Ампера

$$z_{xx}z_{yy} - z_{xy}^2 = b_{20}x^2 + b_{11}xy + b_{02}y^2 + b_{00}$$

задача о существовании решения $z(x, y)$ в классе полиномов. Задача восстановления выпуклой поверхности была изучена в работе [6], посредством интерпретации полугиперболического пространства внутри сферы изотропного пространства. Кроме того, в работе [7] сделан вывод о том, что задачи восстановления поверхности в других трехмерных неевклидовых пространствах являются частными случаями задачи в евклидовом пространстве. В данной работе мы ищем общее решение уравнения Монжа–Ампера в кольцевой области для функций, заданных в этой области.

2. Предварительные сведения

Пусть дана двумерную аффинную плоскость π с аффинной системой координат Oxy . В этом случае любая точка плоскости имеет свою пару координат (x, y) . Расстояние между точками $A(x_1, y_1)$ и $B(x_2, y_2)$ равно [30]:

$$d = \begin{cases} |x_2 - x_1|, & x_1 \neq x_2 \\ |y_2 - y_1|, & x_1 = x_2 \end{cases}. \quad (2.1)$$

По аналогии евклидовой плоскости и плоскости Минковского галилееву плоскость можно определить с помощью скалярного произведения.

Определение 2.1. Аффинная плоскость в котором скалярное произведение векторов $A(x_1, y_1)$ и $B(x_2, y_2)$ определено по формуле

$$(X \cdot Y) = \begin{cases} x_1 x_2, & x_1 x_2 \neq 0 \\ y_1 y_2 & x_1 x_2 = 0 \end{cases} \quad (2.2)$$

называется галилеевой плоскостью [8].

Рассмотрим следующее аффинное преобразование:

$$\begin{cases} x' = x + a \\ y' = hx + y + b \end{cases} \quad (2.3)$$

Это преобразование является галилеевское движение в плоскости, сохраняющее заданное расстояние (2.1) [8]. Галилеевское движение относится к группе преобразований Гейзенберга, в которой матрица перехода имеет следующий вид [14,31]:

$$C = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ h & 1 \end{pmatrix} \quad (2.4)$$

Здесь, поскольку $\det |C| = 1$, площадь области также инвариантна относительно этого преобразования.

Основы геометрии галилеевой плоскости, изложена в книге Яглома [32], где впервые систематически изложена планиметрия галилеевой плоскости. Изучение геометрии галилеевой плоскости начинается определением свойств движения этой плоскости [8].

Движение (2.3) состоит из следующих двух частей [16]:

$$\begin{cases} x' = x + a \\ y' = y + b \end{cases} \quad \cdot \quad \begin{cases} x' = x \\ y' = hx + y \end{cases} \quad (2.5)$$

Первый из них — параллельный перенос, а второй — поворот на плоскости Галилея. При этом ось Oy сохраняет своё направление, а ось Ox заменяется прямой $y = hx + l$. Геометрическое значение параметра h вводится через понятие угла между прямыми [8].

Сначала приводится понятия окружности галилеевой плоскости.

Определение 2.2. Окружностью называется геометрическое место точек равноудалённой от данной точки.

Если центр окружности в начале координат и радиусе равно r , уравнения окружности галилеевой плоскости имеет вид:

$$x^2 = r^2$$

Отсюда окружность является парой прямой параллельной оси Oy .

$$x = \pm r$$

Если A и B точки окружности, то $|OA| = |OB| = r$.

По аналогии евклидовой плоскости определяется угол между прямыми, как длина дуги единичной окружности, когда центр окружности является точка пересечения прямых.

Когда прямые задана уравнением:

$$\begin{aligned} l_1 : y_1 &= k_1 x_1 \\ l_2 : y_2 &= k_2 x_2 \end{aligned}$$

то длина дуги галилеевой окружности

$$AB = h|k_2 - k_1| \quad (2.6)$$

будет углом между прямыми l_1 и l_2 . Это угол называется параболическим, и оно принимает значение от 0 до ∞ .

Прямые параллельные координатные оси Oy очень характерные. По этим прямым измеряется вторая часть расстояния, угол и она является "дугой" окружности.

Поэтому прямые параллельные оси Oy - названа "особыми"[16].

Пусть дана выпуклая регулярная поверхность F . Мы можем найти её уравнение по её полной кривизне. Нахождение поверхности по её полной кривизне, то есть когда известна правая часть, эквивалентно решению уравнения Монжа-Ампера[10]:

$$z_{xx}z_{yy} - z_{xy}^2 = \phi(x, y, z, z_x, z_y) \quad (2.7)$$

Левая часть уравнения представляет собой оператор Монжа-Ампера. Ниже мы найдём решение уравнения Монжа-Ампера (2.7) в частном случае, используя преобразование (2.3), когда полная кривизна является функцией, заданной на кольцевой области. Для этого, прежде всего, найдём вид уравнения Монжа-Ампера в полярной системе координат:

3. Основной результат

Рассмотрим следующую замену:

$$\begin{cases} x = \rho \cos \varphi \\ y = \rho \sin \varphi \end{cases} \quad (3.1)$$

Подставив эту замену в уравнение (2.3), получим следующее уравнение:

$$\begin{cases} x' = \rho \cos \varphi + a \\ y' = \rho(h \cos \varphi + \sin \varphi) + b \end{cases} \quad (3.2)$$

Вид уравнения Монжа-Ампера в новой системе координат следующий:

$$z_{x'x'}z_{y'y'} - z_{x'y'}^2 = K(x', y') \quad (3.3)$$

Ниже мы находим частные производные:

$$\begin{aligned} z_\rho &= z_{x'} \cos \varphi + z_{y'} (h \cos \varphi + \sin \varphi), \quad z_\varphi = z_{x'} (-\rho \sin \varphi) + z_{y'} (\rho(-h \sin \varphi + \cos \varphi)) \\ z_{\rho\rho} &= z_{x'x'} \cos^2 \varphi + 2z_{x'y'} \cos \varphi (h \cos \varphi + \sin \varphi) + z_{y'y'} (h \cos \varphi + \sin \varphi)^2 \\ z_{\varphi\varphi} &= z_{x'x'} \rho^2 \sin^2 \varphi - 2z_{x'y'} \rho^2 \sin \varphi (-h \sin \varphi + \cos \varphi) + z_{y'y'} \rho^2 (-h \sin \varphi + \cos \varphi) - \\ &\quad - z_{x'} \rho \cos \varphi - z_{y'} \rho (h \cos \varphi + \sin \varphi) \end{aligned} \quad (3.4)$$

Упростим выражение $z_{\varphi\varphi}$, отсюда

$$\frac{z_\rho}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} = z_{x'x'} \sin^2 \varphi + 2z_{x'y'} (h \sin^2 \varphi - \sin \varphi \cos \varphi) + z_{y'y'} (\cos \varphi - h \sin \varphi)^2 \quad (3.5)$$

Вычислим смешанную частную производную:

$$\begin{aligned} z_{\rho\varphi} &= -z_{x'x'} \rho \sin \varphi \cos \varphi + z_{y'y'} \rho (\cos \varphi - h \sin \varphi) (h \cos \varphi + \sin \varphi) + z_{x'y'} \rho \cos \varphi (\cos \varphi - h \sin \varphi) - \\ &\quad - z_{x'y'} \rho \sin \varphi (h \cos \varphi + \sin \varphi) - z_{x'} \sin \varphi - z_{y'} (h \sin \varphi - \cos \varphi) \end{aligned}$$

из этого следует:

$$\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} = -z_{x'x'} \sin \varphi \cos \varphi + z_{x'y'} (\cos 2\varphi - h \sin 2\varphi) + z_{y'y'} (h \cos 2\varphi - (h^2 - 1) \sin \varphi \cos \varphi) \quad (3.6)$$

Путём сложения и вычитания выражений (3.4) и (3.5) получаем следующие равенства:

$$\begin{aligned} z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} &= z_{x'x'} + 2hz_{x'y'} + (h^2 + 1)z_{y'y'} \\ z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} &= z_{x'x'} \cos 2\varphi + 2hz_{x'y'}(h \cos 2\varphi + \sin 2\varphi) + z_{y'y'}((h^2 - 1) \cos 2\varphi + 2h \sin 2\varphi) \end{aligned}$$

В результате упрощения вышеприведённого выражения и равенства (3.6) получаем следующую систему:

$$\begin{cases} z_{x'x'} + 2hz_{x'y'} + (h^2 + 1)z_{y'y'} = z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \\ z_{x'y'} + hz_{y'y'} = \frac{1}{2} \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) \sin 2\varphi + \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \cos 2\varphi \\ z_{x'x'} + 2hz_{x'y'} + (h^2 - 1)z_{y'y'} = \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) \cos 2\varphi - 2 \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \sin 2\varphi \end{cases} \quad (3.7)$$

Из (3.7) получаем:

$$\begin{aligned} z_{x'x'} &= \frac{h^2 + 1}{2} \left(z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + \left(\frac{1 - h^2}{2} \cos 2\varphi - h \sin 2\varphi \right) \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + \\ &\quad + \left(\frac{3h^2 - 1}{2} \sin 2\varphi - 2h \cos 2\varphi \right) \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \end{aligned} \quad (3.8)$$

$$z_{x'y'} = -\frac{h}{2} \left(z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + \frac{\sin 2\varphi + h \cos 2\varphi}{2} \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + (\cos 2\varphi - h \sin 2\varphi) \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \quad (3.9)$$

$$z_{y'y'} = \frac{1}{2} \left(z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) - \frac{\cos 2\varphi}{2} \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + \sin 2\varphi \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \quad (3.10)$$

Если подставить найденные выражения в уравнение Монжа-Ампера, то найдем его уравнение в полярных координатах:

$$\begin{aligned} z_{x'x'}z_{y'y'} - z_{x'y'}^2 &= z_{\rho\rho} \left(\frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) + \\ &+ \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right) \left(\frac{h^2 + 1}{4} \sin 2\varphi \left(z_{\rho\rho} + \frac{z_{\rho}}{\rho} + \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) - \frac{h^2 + 1}{4} \left(z_{\rho\rho} - \frac{z_{\rho}}{\rho} - \frac{z_{\varphi\varphi}}{\rho^2} \right) \right) + \\ &+ \left(\frac{z_{\rho\varphi}}{\rho} - \frac{z_{\varphi}}{\rho^2} \right)^2 \left(\frac{h^2 - 1}{2} \sin^2 2\varphi - \cos^2 2\varphi \right) \end{aligned} \quad (3.11)$$

Отсюда следует следующая основная теорема:

Теорема 3.1. Если положительная непрерывная функция задана формулой

$$\Phi = \Phi \left(\sqrt{x^2 + y^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - x^2 - y^2} \right)$$

определенной на кольцевой области $D = \{(x, y) : b^2 \leq x^2 + y^2 \leq a^2\}$, общее решение эллиптического уравнения Монжа-Ампера:

$$z_{xx}z_{yy} - z_{xy}^2 = \Phi \left(\sqrt{x^2 + y^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - x^2 - y^2} \right)$$

имеет следующее:

$$z(\rho, \varphi) = \int \left[\sqrt{\lambda^2 + d_1 + \int 2\rho \cdot \Phi \left(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2} \right) d\rho} \right] d\rho + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2 \quad (3.12)$$

где, $z(\rho, \varphi) = z \left(\sqrt{x^2 + y^2}, \arctg \frac{y}{x} \right)$, и $\lambda, c_i, d_i - \text{const}, i = 1, 2$.

Доказательство. Решение ищем в следующем виде [28,29]:

$$z(\rho, \varphi) = (f(\rho) + g(\varphi))\rho \quad (3.13)$$

$$z_\rho = \rho f' + f + g, \quad z_\varphi = \rho g', \quad z_{\rho\rho} = \rho f'' + 2f', \quad z_{\varphi\varphi} = \rho g'', \quad z_{\rho\varphi} = z_{\varphi\rho} = g'$$

Если подставить найденные выражения в правую часть равенства (3.11), то получим следующее:

$$(\rho f'' + 2f') \left(f' + \frac{f}{\rho} + \frac{1}{\rho} (g'' + g) \right) = \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) \quad (3.14)$$

Упростив это выражение, получим:

$$g'' + g = \frac{\rho \cdot \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) - (\rho f'' + 2f') \cdot (\rho f' + f)}{\rho f'' + 2f'} = \lambda \quad (3.15)$$

где, $\lambda - const$.

Общее решение левой части (3.15) имеет следующий вид:

$$g(\varphi) = c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi + \lambda \quad (3.16)$$

Упростив правую часть, получим:

$$((\rho f' + f) + \lambda)^2 = \int 2\rho \cdot \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) d\rho + \lambda^2 + d_1$$

Из этого уравнения мы получаем только одно решение:

$$(\rho f' + f) + \lambda = \sqrt{\int 2\rho \cdot \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) d\rho + \lambda^2 + d_1}$$

Из этого,

$$(\rho f')' = -\lambda + \sqrt{\int 2\rho \cdot \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) d\rho + \lambda^2 + d_1}$$

Интегрируя, получаем следующее уравнение:

$$f(\rho) = -\lambda + \frac{1}{\rho} \int \left[\sqrt{\int 2\rho \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) d\rho + \lambda^2 + d_1} \right] d\rho + \frac{d_2}{\rho} \quad (3.17)$$

Подставляя уравнения (3.16)-(3.17) в выражение (3.13), получаем следующее общее решение (3.12):

$$z(\rho, \varphi) = \rho(f(\rho) + g(\varphi)) = \int \left[\sqrt{\lambda^2 + d_1 + \int 2\rho \cdot \Phi(\sqrt{\rho^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - \rho^2}) d\rho} \right] d\rho + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2$$

Теорема доказана.

Пример. Если $\Phi = a^2 - b^2$, то $z(\rho, \varphi) = \int [\sqrt{\lambda^2 + d_1 + \int 2(a^2 - b^2)\rho d\rho}] d\rho + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2 = \int \sqrt{\lambda^2 + d_1 + (a^2 - b^2)\rho^2} d\rho + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2 = \sqrt{a^2 - b^2} \int \sqrt{\frac{\lambda^2 + d_1}{a^2 - b^2} + \rho^2} d\rho + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2 = \frac{\rho}{2} \sqrt{(a^2 - b^2)\rho^2 + \lambda^2 + d_1} + \frac{\lambda^2 + d_1}{2\sqrt{a^2 - b^2}} \ln |\rho + \sqrt{\rho^2 + \frac{\lambda^2 + d_1}{a^2 - b^2}}| + \rho(c_1 \cos \varphi + c_2 \sin \varphi) + d_2$

Упрощения данного выражения получаем следующее уравнение.

$$z(x, y) = \frac{\sqrt{x^2 + y^2}}{2} \sqrt{(a^2 - b^2)(x^2 + y^2) + \lambda^2 + d_1} + \frac{\lambda^2 + d_1}{2\sqrt{a^2 - b^2}} \ln |\sqrt{x^2 + y^2} + \sqrt{x^2 + y^2 + \frac{\lambda^2 + d_1}{a^2 - b^2}}| + c_1 x + c_2 y + d_2$$

4. Заключение

Когда правая часть уравнения Монжа–Ампера задана, нахождение его решения вместе с граничными условиями является одной из актуальных задач теории дифференциальных уравнений с частными производными. В дифференциальной геометрии эта задача в частном случае эквивалентна задачам восстановления поверхности по её внешней или полной кривизне. Во многих исследованиях рассмотрение задачи восстановления поверхности в неевклидовых пространствах имеет важное значение для нахождения её решений в частных случаях. В данной работе с использованием неевклидова пространства, а именно движения Галилеевой плоскости, и перехода к полярной системе координат, выражение уравнения Монжа–Ампера в полярной системе координат было найдено. Для правой части, заданной функциями в кольцевой области, было получено общее решение уравнения Монжа–Ампера в этой области с использованием геометрии неевклидовых пространств и преобразований Галилея. Галилеевское движение плоскости применяется для решения уравнения Монжа–Ампера. Результат расширяет предыдущие исследования, демонстрируя эффективность предложенного геометрического подхода к решению уравнения Монжа–Ампера.

Список литературы

- [1] Alexandrov, A.D.: *Convex polyhedra*. Springer Monographs in Mathematics. (2005).
- [2] Alexandrov, A.D.: *Intrinsic geometry of convex surfaces*. Classics of Soviet Mathematics. (2006).
- [3] Aminov Yu., Arslan K., Bayram B., Bulca B., Murathan C., O'zturk G.: *On the solution of the Monge-Ampere equation $z_{xx}z_{yy} - z_{xy}^2 = f(x, y)$ with quadratic right side*. J. Math.Phys.Anal.Geom. **7** (3), 203-211 (2011).
- [4] Ampere A.M.: *Memoire contenant l'application de la theorie*. Journal de Polytechnique (1820).
- [5] Artykbaev A., Ismoilov Sh.Sh., Kholmurodova G.N.: *Recovering a surface in isotropic space using dual mapping according to curvature invariants*. KazNu.Bull. Math. Mech. Comp.Sci. **126** (2), 104-118 (2025).
- [6] Artykbaev A., Kholmurodova G.N.: *The problem of recovering convex surfaces in a semi-hyperbolic space*. Springer Proc. Math.Stat. **510**, 281-286 (2025).
- [7] Artykbaev A., Kholmurodova G.N.: *Applying of the surface theory of non-Euclidian spaces to the solution of the Monge-Ampere equation of elliptic type*. Uzbek Math. J. **69** (2), 23-28 (2025).
- [8] Artykbaev A., Sultanov, B.M., Ismoilov, Sh.Sh.: *Geometry of semi-Euclidean spaces: Isotropic and Galilean (in Russian)*. Tashkent, Transport. (2024).
- [9] Aydin M.E., Kulahci M.A., Ogenmis A.O.: *Constant curvature Translation surfaces in Galilean 3-space..* Int. Elect. J. Geom. **12** (1), 9-19 (2019).
- [10] Bakelman, I.Y.: *Convex Analysis and Nonlinear Geometric Elliptic Equations* Springer Verlag, Berlin, Heidelberg. (1994).
- [11] Budd, C.J., Cullen, M.J., Walsh, E.J.: *Monge-Ampere based moving mesh methods for numerical weather prediction, with applications to the Eady problem*. J.Comput.Phys. **236** (1), 247-270 (2013).
- [12] Cakmak A., Karacan M.K., Kiziltug S.: *Dual surfaces defined by $z = f(u) + g(v)$ in simply isotropic 3-space I_3^1* . Commun. Korean math. soc. **34** (1), 267-277 (2019).
- [13] Chen, B.Y.: *Solutions to homogenous Monge-Ampere equations of homothetic functions and their applications to production models in economics*. J. Math.Anal.Appl. **411** (1), 223-229 (2014).
- [14] Dairbekov, N.S.: *Otobrajeniya s ogranichenem na gruppax Geyzenberga*. Sibirean Math. J. **41**, 567-590 (2000).
- [15] Dede, M., Ekici, C., Goemans, W.: *Surfaces of revolution with vanishing curvature in Galilean 3-space*. J.Math.Phys.Anal.Geom. **14** (2), 141-152 (2018).
- [16] Hartenstine, D.: *The Dirichlet problem for the Monge-Ampere equation in convex (but not strictly convex) domains*. Elect. J. Diff.Equat. **138**, 1-9 (2006).
- [17] Ismoilov Sh.Sh.: *Geometry of the Monge-Ampere equation in an isotropic space*. Uzbek Math.J. **66** (2), 66-77 (2022).
- [18] Ju H.J., Bao J.G.: *On the exterior Dirichlet problem for Monge-Ampere equations*. J.Math. Anal. Appl. **405**, 475-483 (2013).
- [19] Karacan M.K., Yoon D.W., Yuksel N.: *Classification of some special types ruled surfaces in simply isotropic 3-space*. Anal. Uni. de vest, Timisoara Seria Math –info. **55**, 87-98 (2017).
- [20] Khabirov S.V.: *Nonisentropic one-dimensional gas motions constructed by means of the contact group of the nonhomogenous Monge-Ampere equation*. Math.USSR.Sbornik **21** (2), 447-462 (1992).
- [21] Kholmurodova G.N.: *Solution of the Monge-Ampere equation in a ring domain*. Uzbek Math. J. **69** (3), 114-120 (2025).
- [22] Kushner, A.G.: *A contact linearization problem for Monge-Ampere equations and laplace invariants*. Acta. Appl.Math. **101**, 177-189 (2008).
- [23] Lone M.S., Karacan M.K.: *Dual translation surfaces in the three dimensional simply isotropic space*. Tamkang J.Math. **49** (1), 67-77 (2018).
- [24] Monge G.: *Sur le calcul integral des equations aux differences partielles*. Memoires de l'Academie des Sciences (1784).
- [25] Nam Q.L.: *Analysis of Monge-Ampere equations*. American. Math.Soc. (2024).
- [26] Philippis G., Figalli, A.: *The Monge-Ampere equation and its link to optimal transportation*. Bull. American Math.Soc. **51** (4), 527-580 (2014).
- [27] Pogorelov, A.V.: *Extrinsic geometry of convex surfaces*. Moscow, Science. (1991).

- [28] Polyanin, A.D., Zhurov, A.I.: *Methods for separation of variables and exact solutions of nonlinear equations of mathematical physics*. Moscow, Ipmex. Ran. (2020).
- [29] Polyanin, A.D.: *Lectures on nonlinear equations of mathematical physics*. Moscow, Ipmex. Ran. (2023).
- [30] Sultanov, B.M., Kurudirek, A., Ismoilov, Sh.Sh. : *Development and isometry of surfaces Galilean space*. Math.Stat. **11** (6), 965-972 (2023).
- [31] Tomter, P.: *Constant mean curvature surface in the Heisenberg group* Proc. of Symp. Pure Math. **54** (1), 485-495 (1993).
- [32] Yaglom, I.M.: *A simple non-Euclidean geometry and its physical basis*. Springer, New York pp. 326 (1979).

Solving the Monge-Ampere Equation using Geometric Transformations

Abdullaaziz Artykbaev, Gulnoza Kholmurodova

Abstract

The geometric problem of recovering a convex surface from a given function is equivalent to solving a certain Monge-Ampère equation. In this case, the extrinsic curvature is defined as a function of Borel sets. I. Ya. Bakelman constructed this theory and proved the existence and uniqueness of the solution of the Monge-Ampère equation of elliptic type in a simply connected convex domain. A. Artykbaev generalized this solution for a non-simply connected domain applying of the geometry of Galilean space. This paper is devoted to the analytical solution of the Monge-Ampère equation in a non-simply connected domain. The extrinsic curvature of the surface is determined in a non-simply connected domain which is bounded by concentric circles. By applying the transformation which is the motion of Galilean space and the transition to the polar coordinate system, the equation is modified, in which it is possible to separate the variables of the solution, the equation is sought for the sum of three functions. As a result, an analytical form of the solution in a non-simply connected domain bounded by concentric circles is obtained.

Keywords

Galilean motion; Monge-Ampere equation; Heisenberg group; total curvature; polar coordinate system.

Affiliations

A.Artykbaev

Address: Tashkent State Transport University, Department of Higher Mathematics, 99999, Tashkent-Uzbekistan.

e-mail: aartykbaev@mail.ru

ORCID ID: 0000-0001-6228-8749

G.Kholmurodova

Address: Tashkent State Transport University, Department of Higher Mathematics, 99999, Tashkent-Uzbekistan.

e-mail: xolmurodovagulnoza3@gmail.com

ORCID ID: 0009-0000-8131-8405