

УРАВНЕНИЯ В ЧАСТНЫХ ПРОИЗВОДНЫХ СОЛНЕЧНЫХ КОЛЛЕКТОРОВ

Радован Николич

Abstract. In this work the problem of Sun collectors will be solved by system of partial equations.

0. Введение. С математического аспекта солнечный коллектор это система двух поверхностей. Большая из этих поверхностей называется рефлектором, меньшая - абсорбером. Основная задача рефлектора собирать солнечные лучи из широкого пространства и концентрировать их в меньшее пространство абсорбера, а абсорбера конвертировать собраную энергию в каком-нибудь виде энергии.

Основная задача солнечного колектора, с точки зрения математики, отыскание уравнения поверхностей рефлектора и абсорбера. Эта задача сводится к решению систем обыкновенных дифференциальных уравнений, или систем уравнений в частных производных.

В [1,2,3,4] авторы получили некоторые системы уравнений в частных производных, но их не решали. В этой работе мы составим несколько систем уравнений в частных производных, а также определим некоторые решения этих систем.

1. Геометрические основы задачи. Мы будем рассматривать задачу в декартовой прямоугольной системе координат $O\xi\eta\zeta$. Пусть

$$\zeta = f(\xi, \eta) \quad (1)$$

уравнение поверхности рефлектора,

$$\zeta = F(\xi, \eta) \quad (2)$$

уравнение поверхности абсорбера.

Вектор

$$\vec{n} = \text{grad}\phi(M) = (p, q, -1),$$

где

$$\phi(\xi, \eta, \zeta) \equiv f(\xi, \eta) - \zeta, \quad p = \left. \frac{\partial \phi}{\partial \xi} \right|_M, \quad q = \left. \frac{\partial \phi}{\partial \eta} \right|_M$$

перпендикулярен к поверхности (1) в её точке $M(x, y, z)$.

Аналогично вектор

$$\vec{N} = \text{grad}\phi(A) = (P, Q, -1),$$

где

$$\phi(\xi, \eta, \zeta) \equiv F(\xi, \eta) - \zeta, \quad P = \left. \frac{\partial \phi}{\partial \xi} \right|_A, \quad Q = \left. \frac{\partial \phi}{\partial \eta} \right|_A$$

перпендикулярен к поверхности (2) в её точке $A(X, Y, Z)$.

Пусть солнечные лучи падают на рефлектор параллельно оси Oz координатной системы, т.е. параллельно вектору $\vec{k} = (0, 0, 1)$. В силу основного закона геометрической оптики перпендикуляр к поверхности (1) в её точке $M(x, y, z)$:

- образует равные углы с лучами падения и отражения;
- лежит в одной и той же плоскости с лучами падения и отражения (в так называемой меридианной плоскости).

Если \vec{i}_0 орт луча отражения, тогда, на основе упомянутого закона, вектор \vec{n} образует равные углы с векторами \vec{i} и \vec{k} , кроме того, построенный на векторах \vec{i}_0 и \vec{k} параллелограмм ромб (Рис. 1). Следовательно, векторы $\vec{i}_0 + \vec{k}$ и \vec{n} коллинеарны, т.е.

$$\vec{i}_0 + \vec{k} = \lambda \vec{n} \quad \text{или} \quad \vec{i}_0 = \lambda \vec{n} - \vec{k},$$

где λ некоторая постоянная.

В силу того что $|\vec{i}_0| = 1$, т.е. $|\lambda \vec{n} - \vec{k}| = 1$, получим

$\lambda = -\frac{2}{p^2 + q^2 + 1}$. Чтобы упростить запись, для направляющего вектора луча отражения берем вектор

$$-\frac{\lambda}{2} \vec{i}_0 = (2p, 2q, p^2 + q^2 - 1).$$

В этом случае, уравнение луча отражения в точке $M(x, y, z)$ имеет вид

$$\frac{\xi - x}{2p} = \frac{\eta - y}{2q} = \frac{\zeta - z}{p^2 + q^2 - 1}. \quad (3)$$

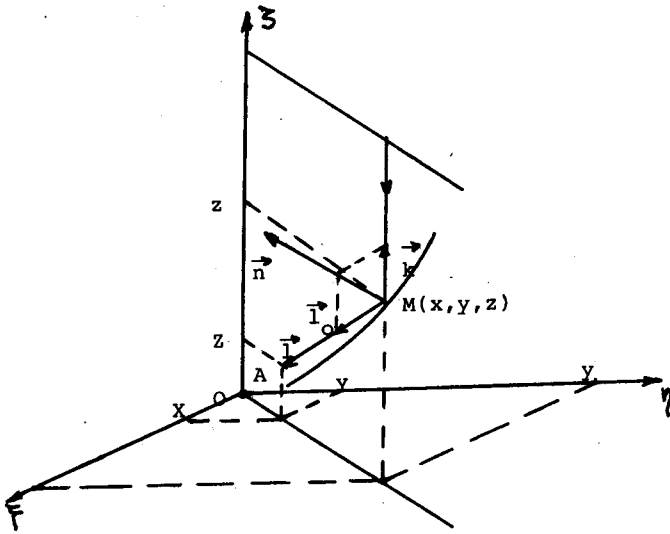


Рис 1

2. Формулировка некоторых задач. Если луч отражения (3) падает в точке $A(X, Y, Z)$ абсорбера (2), то из (3) получаем

$$\frac{X-x}{2p} = \frac{Y-y}{2q} = \frac{Z-z}{p^2+q^2-1}, \quad (3')$$

откуда

$$(Y-y)p - (X-x)q = 0, \quad (4)$$

$$2(Z-z)p - (X-x)(p^2+q^2-1) = 0. \quad (5)$$

Система (3) или (4)-(5) называется уравнением транспорта энергии и встречается в любой задаче солнечных коллекторов. Эта система неопределенная и чтобы решить её необходимо ввести дополнительные условия (уравнения). Некоторые дополнительные условия даны в следующие примеры:

1^o Пусть дана форма абсорбера, т.е. уравнение (2). В этом случае в точке $A(X, Y, Z)$ имеем

$$Z = F(X, Y, Z) \quad (2')$$

2° Пусть измерения абсорбера в n раз меньше, чем измерения рефлектора (например, чтобы сэкономить материал). Этот факт в аналитической форме выразится уравнениями

$$X = \frac{x}{n}, \quad Y = \frac{y}{n}, \quad Z = \frac{z}{n}, \quad (6)$$

или уравнениями

$$\frac{X}{x} = \frac{Y}{y} = \frac{Z}{z} \quad (= \frac{1}{n}). \quad (6')$$

3° Лучшее преобразование световой энергии достигаем когда лучи отражения падают перпендикулярно к абсорберу. В этом случае, направляющий вектор луча отражения \vec{I} коллинеарен с вектором \vec{N} ; уравнение луча отражения падающего в точке $A(X, Y, Z)$ имеет вид

$$\frac{X-x}{P} = \frac{Y-y}{Q} = \frac{Z-z}{-1}. \quad (3'')$$

Из (3'') получаем

$$(Y-y)P - (X-x)Q = 0, \quad (7)$$

$$(Z-z)P + X-x = 0, \quad (8)$$

а из (5) и (8)

$$2p + (p^2 + q^2 - 1)P = 0, \quad (9)$$

т.е.

$$\frac{p^2 + q^2 - 1}{2p} = -\frac{1}{P}. \quad (9')$$

Уравнение (9') называется уравнением перпендикулярного падения к абсорберу.

3. Решения сформулированных задач. 1° Эта задача приводится к решению системы (4)-(5)-(2'). Найдем Y и Z из (4) и (5), и подставим эти выражения в (2'), получим

$$z + \frac{p^2 + q^2 - 1}{2p}(X-x) = F\left[X, \frac{q}{p}(X-x)\right].$$

Предположим, что это уравнение можно решить относительно $X-x$ и пусть это решение $X-x = G(x, y, z, p, q) \equiv G$. Выразив Y и Z через G и подставив полученные выражения для X, Y и Z в (2'), получаем

$$p^2 + q^2 - \frac{2(z - F^*)P}{G} - 1 = 0,$$

где $F^* \equiv F(G+x, \frac{q}{p}G+y)$.

Последнее уравнение в частных производных первого порядка можно, в некоторых случаях, решать методом Лагранжа-Шарпи. В этом случае полученное решение зависит от двух произвольных постоянных, а это означает что данной форме абсорбера соответствует бесконечное множество форм рефлектора.

2° Эта задача приводится к решению системы (4)-(5)-(6). Подставив X, Y и Z из (6) в (4) и (5), и сокращая полученные уравнения на $(\frac{1}{n} - 1)$, получим

$$yp - xq = 0, \quad (4')$$

$$2zp - x(p^2 + q^2 - 1) = 0. \quad (5')$$

Общее решение уравнения (4') будет

$$z = f(r), \quad (10)$$

где $r = \sqrt{x^2 + y^2}$, f произвольная функция, которая удовлетворяет и уравнению (5').

Подставим (10) в (5) и решим полученное уравнение относительно f' [$=f'(r)$]

$$f' = \frac{f}{r} \pm \sqrt{\left(\frac{f}{r}\right)^2 + 1}.$$

Общее решение этого уравнения будет

$$f(r) = Cr^2 - \frac{1}{4C},$$

где C произвольная постоянная; отсюда, в силу (10) будет

$$z = C(x^2 + y^2) - \frac{1}{4C}. \quad (11)$$

В силу (6), из (11) получаем

$$Z = Cn(X^2 + Y^2) - \frac{1}{4Cn}. \quad (12)$$

Следовательно, уравнение искомой поверхности рефлектора, в силу (11), будет

$$\zeta = C(\xi^2 + \eta^2) - \frac{1}{4C}, \quad (11')$$

а уравнение поверхности абсорбера, в силу (12),

$$\zeta = Cn(\xi^2 + \eta^2) - \frac{1}{4Cn}. \quad (12')$$

На Рис 2 показаны поверхности (11') и (12').

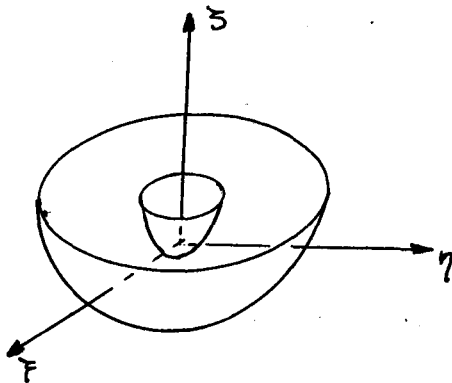


Рис 2

3^o Решение этой задачи сводится к решению системы (4)-(5)-(7)-(8) или системы (4)-(5)-(7)-(9). Уравнениям (4) и (7) соответствуют уравнения

$$\frac{dx}{Y-y} = -\frac{dy}{X-x} \quad \frac{dX}{Y-y} = -\frac{dY}{X-x},$$

из которых получаем

$$\frac{dX-dx}{Y-y} = -\frac{dY-dy}{X-x}.$$

Общее решение этого уравнения будет

$$(X-x)^2 + (Y-y)^2 = C_1. \quad (13)$$

Решение (13), также будет решением уравнений (4) и (7), поэтому общие решения уравнений (4) и (7) будут

$$z = f(u), \quad (14)$$

$$Z = F(u), \quad (15)$$

где $u = \sqrt{(X-x)^2 + (Y-y)^2}$, f и F произвольные функции.

Подставляя (14) и (15) в (5) и (9), получаем

$$(F-f)F' + u = 0, \quad (5')$$

$$F' = \frac{2F'}{f'^2-1}, \quad (6')$$

где $f' = f'(u)$, $F' = F'(u)$. Исключая F и F' из (5') и (6'), получаем

$$\frac{1}{u} - \frac{(f'^4-1)f'f''}{f'^2(f'^4-4f'^2-1)} = 0$$

и отсюда

$$\left(\frac{f'^2-2+\sqrt{5}}{f'^2-2-\sqrt{5}}\right)^2 \left(\frac{u}{f'^2}\right)^{\sqrt{5}} = C_2.$$

Полученное уравнение неразрешимо относительно f'^2 , а это значит что невозможно отыскать решения вида (14) и (15), чтобы удовлетворяли уравнениям (5) и (9).

Первый интеграл (13) можно написать в виде

$$(x^2+y^2) - 2(Xx+Yy) + (X^2+Y^2) = C_1,$$

Выражения (x^2+y^2) , $(Xx+Yy)$ и (X^2+Y^2) будут решениями уравнений (4) и (7) только тогда, когда $Xy-Yx = 0$, т.е.

$$\frac{X}{x} = \frac{Y}{y} \quad \text{или} \quad \frac{Y}{x} = \frac{Y}{X}. \quad (16)$$

Условие (16) означает что лучи падения и отражения лежат в одной и той же плоскости. Это условие всегда выполнено потому что эти лучи находятся в меридианной плоскости.

Пусть луч MA пересекает ось Oz в точке $0(0,0,0)$ (иначе координатную систему параллельно перенесем в точку пресечения). В этом случае, первое равенство (16) можно дополнить еще одним дробным $\frac{z}{z} = \frac{1}{n}$ и тогда получаем уравнения (6). Таким образом, решение сформулированной задачи сводится к решению системы (4)-(5)-(6)-(7)-(9).

Задачу (4)-(5)-(6)' мы решали в 2° и её решение дано через (11) или (11').

Задача отыскания уравнения абсорбера сводится к решению системы (6)-(7)-(8). Решение этой системы будем искать в виде

$$Z = F(R), \quad (17)$$

где $R = \sqrt{X^2 + Y^2}$, F произвольная функция.

Из (6) и (8) получаем

$$ZR + X = 0,$$

или, в силу (17)

$$FF' + R = 0.$$

Интегрируя, получаем

$$F^2 + R^2 = C_3^2,$$

откуда

$$X^2 + Y^2 + Z^2 = C_3^2. \quad (18)$$

Выразим зависимость C_3 от C . Точка $M(0, 0, -\frac{1}{4C})$ лежит на поверхности (11), а соответствующая точка поверхности (18), в силу (6), будет $A(0, 0, -\frac{1}{4Cn})$. Подставив в (18) координаты точки A , получаем $C_3 = \frac{1}{4Cn}$. Следовательно, искомая поверхность абсорбера, в силу (18), будет

$$\xi^2 + \eta^2 + \zeta^2 = \frac{1}{16C^2n^2}$$

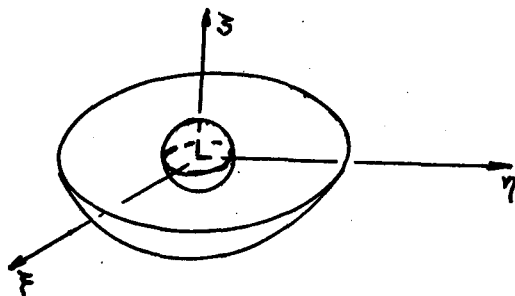


Рис 3

Замечание. Если пересечем поверхность (11') плоскостью $\eta = 0$, то в сечении получим линию

$$\eta = 0, \quad \zeta = C\zeta^2 - \frac{1}{4C},$$

как поперечное сечение параболического цилиндра

$$\zeta = C\zeta^2 - \frac{1}{4C}. \quad (19)$$

Аналогично линия

$$\eta = 0, \quad \xi^2 + \zeta^2 = \frac{1}{16C^2n^2},$$

будет поперечным сечением кругового цилиндра

$$\xi^2 + \zeta^2 = \frac{1}{16C^2n^2} \quad (20)$$

Уравнениями (19) и (20) дано ещё одно решение задач (4)-(5)-(7)-(8), (Рис 4).

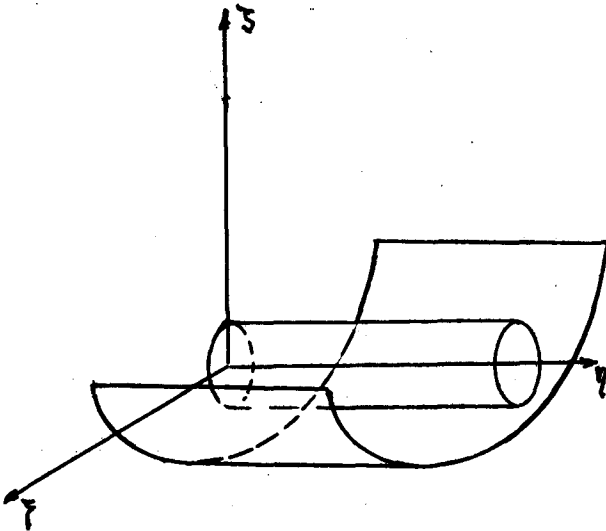


Рис 4

Л И Т Е Р А Т У Р А

- [1] Димитровски Д.: Диференцијални равенки на Сончевите колектори
(работа в рукописи)
- [2] Dimitrovski D., Mijatović M., Veselinović V.: Differential
geometry os solar collectors, Conference on Applied
Mathematics 5, Ljubljana 2-5 September, 1986
- [3] Dimitrovski D., Mijatović M., Veličkova V.: Les propriétés
specifiques des systemes ineterminees des equations
differentielles des collecteurs du Soleil, Punime
matematike N^o 1, Priština, 1986
- [4] Димитровски Д., Мијатовиќ М., Веселиновиќ В.: Системи
диференцијални равенки за подобрување на конструкцијата
на концентраторите на Сончевата енергија, Прилози, МАНУ,
Скопје

ПАРЦИЈАЛНИ РАВЕНКИ НА СОНЧЕВИТЕ КОЛЕКТОРИ

Радован Николич

Р е з и м е

Во оваа работа се поставуваат некои проблеми на Сончевите
колектори, во термини на парцијални равенки, а потоа истите се
решаваат.

Природно-математички факултет
Видовданска 66
Приштина, Југославија