

3
H-42
2



ОБЪЕДИНЕННЫЙ ИНСТИТУТ ЯДЕРНЫХ ИССЛЕДОВАНИЙ
Лаборатория теоретической физики

И.П. Недялков

P-902

РЕДУКЦИЯ РЕШЕНИЙ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ
ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА

Дубна 1962 год

И.П. Недялков

P-902

РЕДУКЦИЯ РЕШЕНИЙ
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ
ЭЛЛИПТИЧЕСКОГО ТИПА

Объединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

Пусть U — регулярное решение эллиптического дифференциального уравнения (2). При $c \leq 0$ U — либо константа, либо достигает максимального значения только на границе области. Поэтому, если $U \neq$ константе, оно не может быть регулярно во всех точках m -мерного евклидова пространства E_m ; существуют области $G_j, j=1, 2, \dots, n$, в которых U не определено.

Поверхность, ограничивающую G_j , будем обозначать через S_j . Предполагаем, что S_j — кусочногладкая поверхность.

Замкнутые области $G_j + S_j$ выбираем так, чтобы они не имели общих точек.

Обозначим через G_0 область, содержащую внутри себя все замкнутые области $G_j + S_j, j=1, 2, \dots, n$. Поверхность S_0 , ограничивающую G_0 , будем предполагать кусочногладкой.

В области $G_0 + S_0 - \sum_{j=1}^n G_j$ решение U должно быть регулярным.

Представим U как сумму слагаемых

$$U = U_0 + \sum_{j=1}^n U_j, \quad (1)$$

причем U_0 является регулярным в G_0 решением (2), а каждое из $U_j, j=1, 2, \dots, n$ — решение (2), которое регулярно в $G_0 - (G_j + S_j)$ и имеет особенность хотя бы в одной точке области G_j .

Области $G_j, j=1, 2, \dots, n$ будем называть гнездами, функции $U_0, U_1, U_2, \dots, U_n$ — компонентами или редукционными компонентами, а представление U в виде суммы редукционных компонентов — редукцией.

Каждое гнездо вообще может быть разбито на несколько гнезд. Если редукция такая, что дальнейшее увеличение числа гнезд невозможно, она называется полной, а ее компоненты — элементарными.

Например, ньютоновский потенциал U в пространстве, окружающем два однородных шара, есть нетривиальное решение уравнения типа (2) при $c=0$. U имеет особенности в двух точках — в центре M_1 первого шара и в центре M_2 второго шара. Поэтому, если выбрать область G_1 с поверхностью S_1 так, чтобы она содержала внутри себя M_1 и область G_2 с поверхностью S_2 так, чтобы она содержала внутри себя M_2 , причем $G_1 + S_1$ не имеет общих точек с $G_2 + S_2$,

тогда G_1 и G_2 будут гнездами. Потенциал первого шара U_1 и потенциал второго шара U_2 будут редуционными компонентами. Редуцировать — значит, исходя из значения U , найти функции U_1 и U_2 , отвечающие перечисленным выше требованиям. В данном случае редукция полная.

В этой работе мы будем изучать вопрос о редукции решений дифференциальных уравнений эллиптического типа. Сформулируем 5 теорем, которые, в основном, являются обобщениями результатов работы /1/.

Теорема 1. Пусть первые производные функции $a_{ik}, e_i, i, k=1, 2, \dots, n$ непрерывны в $G_0 + S_0$ и пусть для уравнений (2) и (3) и области $G_0 + S_0$ существуют функции Грина.

Тогда каждое отличное от константы решение (2), которое регулярно в $G_0 + S_0 - \sum_{j=1}^n G_j$, редуцируемо.

Доказательство. Обозначим через M эллиптический оператор

$$M = \sum_{i,k=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} (a_{ik} \frac{\partial}{\partial x_k}) + \sum_{i=1}^n \frac{\partial}{\partial x_i} e_i + c$$

и рассмотрим функцию $U = U(x_1, x_2, \dots, x_m)$, которая в области $G_0 + S_0 - \sum_{j=1}^n G_j$ является регулярным решением уравнения

$$MU = 0. \quad (2)$$

Нам понадобится и уравнение

$$NV = 0, \quad (3)$$

где N — сопряженный к M оператор.

Обозначим через $U^*(P, Q)$ функцию Грина уравнения (3) и области $G_0 + S_0$. Переменную точку обозначим через Q , а фиксированную — через P . Условимся, что дифференциальное уравнение удовлетворяется по той переменной, которая написана на втором месте. Например, $U^*(P, Q)$ удовлетворяет (2) по переменной Q .

Аналогичную функцию Грина для (2) обозначим через $V^*(P, Q)$.

Функции U^* и V^* нормируем условием

$$\int_{(G)} MU^*(P, Q) dr = \int_{(G_0)} NV^*(P, Q) dr = -1,$$

где dr — дифференциальный элемент m -мерного евклидова пространства в точке Q .

Применим формулу Грина в замкнутой области $G_0 + S_0 - \sum_{j=1}^n G_j$:

$$\int_{(G_0 + S_0 - \sum_{j=1}^n G_j)} \{ V^*(P, Q)(MU) - UN[V^*(P, Q)] \} d\tau = \int_{(S_0 + \sum_{j=1}^n S_j)} \{ a[V^*(P, Q) \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + bUV^*(P, Q) \} d\sigma.$$

Здесь

$$a = \sqrt{\sum_{i=1}^m (\sum_{k=1}^m a_{ik} \gamma_k)^2}$$

$$b = \sum_{i=1}^m e_i \gamma_i,$$

где γ - направляющие косинусы внешней нормали к поверхностям $S_0, S_1, S_2, \dots, S_n$, $d\sigma$ - поверхностный элемент, ν - кономаль.

Для $P \in G_0 - \sum_{j=1}^n G_j$ формула Грина приводит к соотношениям:

$$U(P) = U_0(P) + \sum_{j=1}^n U_j(P),$$

где

$$U_0(P) = \int_{(S_0)} \{ a[V^*(P, Q) \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + bUV^*(P, Q) \} d\sigma.$$

(4)

$$U_j(P) = - \int_{(S_j)} \{ a[V^*(P, Q) \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + bUV^*(P, Q) \} d\sigma,$$

которое тождественно с редуционной формулой (1). Надо еще доказать, что слагаемые $U_0, U_1, U_2, \dots, U_n$ - редуционные компоненты. В самом деле из сопряженности операторов M и N следует $V^*(P, Q) = U^*(Q, P)$. Поэтому

$$U_0(P) = \int_{(S_0)} \{ a[U^*(Q, P) \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial U^*(Q, P)}{\partial \nu}] + bUU^*(Q, P) \} d\sigma.$$

$$U_j(P) = - \int_{(S_j)} \{ a[U^*(Q, P) \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial U^*(Q, P)}{\partial \nu}] + bUU^*(Q, P) \} d\sigma. \quad (5)$$

Функция Грина $U^*(Q, P)$ удовлетворяет (2) по P . Из (5) вытекает, что $U_0(P)$ -регулярное решение (2) в G_0 , а U_j - регулярное решение (2) в $G_0 - (G_j + S_j)$, т.е. U_0, U_1, \dots, U_n являются редуционными компонентами. Тем самым теорема доказана.

Теорема 2. Пусть области G_j^i и G_j^{ii} , ограниченные поверхностями S_j^i и S_j^{ii} , содержат внутри себя $G_j^i + S_j^i$, а замкнутые области $G_j^i + S_j^i$ и $G_j^{ii} + S_j^{ii}$ не имеют общих точек с остальными гнездами $G_k + S_k$, $k=1, 2, \dots, j-1, j+1, \dots, n$.

Обозначим через U_j^i и U_j^{ii} значения, полученные по формуле (4) подстановкой в нее вместо S_j , соответственно, S_j^i и S_j^{ii} .

Тогда $U_j^i = U_j^{ii}$ для всех точек, которые находятся вне S_j^i и вне S_j^{ii} .

Доказательство. Применим (4) вначале для S_j^i , потом для S_j и вычтем второе уравнение из первого:

$$U_j^i - U_j = \int_{(S_j^i + S_j)} \{ a [V^* \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial V^*}{\partial \nu}] + b UV^* \} d\sigma.$$

Здесь $S_j^i + S_j^{ii}$ - поверхность, ограничивающая кольцевую область $G_j^i - G_j$.

При помощи формулы Грина это равенство можно записать

$$U_j^i - U_j = - \int_{(G_j^i - G_j)} [V^*(MU) - U(NV^*)] dr.$$

Интегрируем по Q , а фиксированную точку P выбираем так, чтобы она находилась вне S_j^i и вне S_j^{ii} . Это означает, что в подынтегральном выражении $V^*(P, Q)$ и $U=U(Q)$ удовлетворяют соответственно (3) и (2) во всех точках области интегрирования. Поэтому $U_j^i - U_j = 0$. Подобным образом доказывается, что $U_j^{ii} - U_j = 0$ и, следовательно, $U_j^i = U_j^{ii}$.

Теорема 3. Пусть поверхность S_k ограничивает область G_k , в которой U регуляро. Тогда $U_k = 0$.

Доказательство. При помощи формулы Грина выражение

$$U_k(P) = - \int_{(S_k)} \{ a (V^* \frac{\partial U}{\partial \nu} - U \frac{\partial V^*}{\partial \nu}) + b UV^* \} d\sigma$$

записывается как

$$U_k(P) = - \int_{(G_k)} [V^*(MU) - U(NV^*)] dr.$$

В G_k U регулярно. По предположению $V^*(P, Q)$ тоже регулярно в G_k , так как полюсная точка P находится вне G_k . Поэтому $U_k(P) = 0$.

Теорема 4. Пусть при данной системе гнезд $G_0, G_j, j=1, 2, \dots, n$ U регулируется как при помощи функций $U_0, U_j, j=1, 2, \dots, n$, так и при помощи функций $\tilde{U}_0, \tilde{U}_j, j=1, 2, \dots, n$. Тогда, если $c \leq 0$, существуют решения (2), $W_j, j=1, 2, \dots, n$, которые регулярны в G_0 и в $G_0 - (G_j + S_j)$ совпадают с $U_j - \tilde{U}_j$.

Доказательство. Подставляя (1) в (4), находим

$$U_j(P) = - \int_{(S_j)} a [V^*(P, Q) \frac{\partial U_j - U_j}{\partial \nu} - \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b U_j V^*(P, Q) \} d\sigma \quad P \in G_0 - \sum_{j=1}^n (G_j + S_j).$$

При выводе этой формулы принимается во внимание, что при $i \neq j$ решение U_j регулярно в $G_j + S_j$. Поэтому из теоремы 3 вытекает, что все интегралы вида

$$\int_{(S_j)} a [V^*(P, Q) \frac{\partial U_j - U_j}{\partial \nu} - \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b U_j V^*(P, Q) \} d\sigma, \quad i \neq j$$

равны нулю.

Подставляя в (4) функцию $U = \tilde{U}_0 + \sum_{j=1}^n \tilde{U}_j$, подобным образом находим, что

$$U_j(P) = - \int_{(S_j)} a [V^*(P, Q) \frac{\partial \tilde{U}_j - \tilde{U}_j}{\partial \nu} - \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b \tilde{U}_j V^*(P, Q) \} d\sigma, \quad P \in G_0 - \sum_{j=1}^n (G_j + S_j).$$

$U_j(P)$ получено один раз при помощи поверхностного интеграла, в который входит U_j и второй раз при помощи поверхностного интеграла, в который входит \tilde{U}_j . Вычитая соответствующие выражения, получаем

$$\int_{(S_j)} a [V^*(P, Q) \frac{\partial (U_j - \tilde{U}_j)}{\partial \nu} - (U_j - \tilde{U}_j) \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b (U_j - \tilde{U}_j) V^*(P, Q) \} d\sigma = 0 \dots \quad (6)$$

$$P \in G_0 - \sum_{j=1}^n (G_j + S_j).$$

Функция

$$W_j(P) = \int_{(S_j)} a [U^*(Q, P) \frac{\partial (U_j - \tilde{U}_j)}{\partial \nu} - (U_j - \tilde{U}_j) \frac{\partial U^*(Q, P)}{\partial \nu}] + b (U_j - \tilde{U}_j) U^*(Q, P) \} d\sigma, \quad P \in G_0 \quad (7)$$

является регулярным решением (2) в G_0 .

Применим формулу Грина в области $G_0 - (G_j + S_j)$ для функций $U_j - \tilde{U}_j$ и $V^*(P, Q)$:

$$U_j - \tilde{U}_j = \int_{(S_j)} \{ a [V^*(P, Q) \frac{\partial (U_j - \tilde{U}_j)}{\partial \nu} - (U_j - \tilde{U}_j) \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b (U_j - \tilde{U}_j) V^*(P, Q) \} d\sigma -$$

$$- \int_{(S_j)} \{ a [V^*(P, Q) \frac{\partial (U_j - \tilde{U}_j)}{\partial \nu} - (U_j - \tilde{U}_j) \frac{\partial V^*(P, Q)}{\partial \nu}] + b (U_j - \tilde{U}_j) V^*(P, Q) \} d\sigma.$$

Подставим (6) и (7) в (8). (Перед подстановкой (7) $U^*(Q, P)$ заменяем на $V^*(P, Q)$). Находим, что

$$W_j(P) = U_j(P) - \tilde{U}_j(P), \quad P \in G_0 - \sum_{j=1}^n (G_j + S_j).$$

Так как $c \leq 0$ равенство имеет силу и в более широкой области

$$W_j(P) = U_j(P) - \tilde{U}_j(P) \quad P \in G_0 - (G_j + S_j).$$

Только что полученное равенство и (7) доказывают теорему.

Оказывается, что редукция однозначна с точностью до решений уравнения (2), которые регулярны в G_0 . Если редукция осуществлена при помощи формулы Грина задачи Дирхле, редукционные компоненты аннулируются на S_0 . Если формулы Грина соответствуют краевой задаче с косою производной, тогда на S_0 аннулируется косою производная редукционных компонентов.

Так как мы можем прибавить регулярное решение, принимающее определенные краевые значения на S_0 (предполагается, что соответствующая краевая задача имеет решение), мы в состоянии построить редукционные компоненты, отвечающие заданным краевым условиям.

Иногда эти краевые условия определяются однозначно от природы задачи. Например, биоэлектрический потенциал U удовлетворяет (2), причем $a_{ik} = \delta_{ik} \lambda$, где δ_{ik} - символ Кронекера, а скалярная функция λ - специфическая электропроводность тканей. Если обменом электрическими товарами с окружающей средой можно пренебречь, то на S_0 естественно положить $\frac{\partial U_j}{\partial n} = 0$. Это означает, что редукция однозначна. В частности, очаги электрической деятельности головного мозга можно изолировать однозначно, несмотря на их взаимное влияние.

Иногда U может быть определено во всем пространстве. Сформулируем теорему для этого случая.

Теорема 5. Пусть S_0 — шар радиуса R_0 и пусть при $R_0 \rightarrow \infty$ первые производные a_{jk} и e_j непрерывны в $G_0 + S_0$ и $c \leq 0$.

Если при $R_0 \rightarrow \infty$ существует функция Грина и если U и редуционные компоненты стремятся к нулю, тогда U редуцируемо однозначно.

Теоремы и формулы в этой работе могут быть полезны при выделении гравитационного поля данного тела, если оно дано вместе с гравитационными полями других тел, т.е. при решении обратной задачи потенциала^{/1,2,3,4/}. Они могут быть использованы при выделении геофизических аномалий^{/1/} и при изучении биэлектрических явлений.

Автор выражает большую благодарность И.Г.Петровскому за ряд ценных замечаний, сделанных при обсуждении этой работы.

Л и т е р а т у р а

1. И.П. Недеяков. Известия Болг. АН сер. геофизическая т.1 (1960).
2. В.К. Иванов. Известия АН СССР, сер.матем. 1956, 20, № 6,
3. П.С. Новиков, Докл. АН СССР, 18, 165-168, (1938).
4. Л.Н. Сретенский. Докл. АН СССР, 99, 21, т.22 (1954).

Рукопись поступила в издательский отдел
24 января 1962 года.