

Ш. Штурм (Ch. Sturm) и Ж. Лиувилль (J. Liouville). Понятия и методы, зародившиеся в процессе изучения Ш.—Л. з., сыграли большую роль в развитии мн. направлений математики и физики. Она была и остаётся пост. источником новых идей и задач для спектральной теории операторов и смежных вопросов анализа. Особое значение она приобрела после открытия связи с нек-рыми эволюционными нелинейными уравнениями математической физики.

Если $p(x)$ дифференцируема, а $p(x)r(x)$ дифференцируема дважды, то ур-ние (1) с помощью подстановок Лиувилля (см. [1]) сводится к виду

$$-y'' + q(x)y = \lambda y. \quad (2)$$

Принято различать регулярные и сингулярные задачи. Ш.—Л. з. для ур-ния (2) наз. регулярной, если интервал (a, b) изменения переменной x конечен и если ф-ция $q(x)$ суммируема во всём интервале (a, b) . Если интервал (a, b) бесконечен или $q(x)$ несуммируема (или и то и другое), то задача наз. сингулярной.

Ниже рассматриваются в отдельности следующие случаи: 1) интервал (a, b) конечен, в этом случае, не нарушая общности, можно считать, что $a=0$ и $b=\pi$; 2) $a=0, b=\infty$; 3) $a=-\infty, b=\infty$.

1. Рассматривается задача, порождённая на сегменте $[0, \pi]$ ур-нием (2), в к-ром $q(x)$ — действительная суммируемая на сегменте $[0, \pi]$ ф-ция (λ — комплексный параметр), и разделёнными граничными условиями

$$y'(0) - hy(0) = 0, \quad y'(\pi) + Hy(\pi) = 0, \quad (3)$$

где h и H — произвольные конечные или бесконечные фиксированные действительные числа. Если $h = \infty$ ($H = \infty$), то первое (второе) условие в (3) заменяется условием $y(0) = 0$ ($y(\pi) = 0$). Для определённости далее предполагается, что числа, участвующие в граничных условиях, конечны.

Число λ_0 наз. собств. значением задачи (2), (3), если при $\lambda = \lambda_0$ ур-ние (2) имеет нетривиальное решение $y_0(x) \neq 0$, удовлетворяющее граничным условиям (3); при этом ф-ция $y_0(x)$ наз. собств. ф-цией, соответствующей собств. значению λ_0 .

Собств. значения граничной задачи (2), (3) действительны; каждому собств. значению соответствует единственная собств. ф-ция [в силу действительности $q(x)$ и чисел h, H собственные ф-ции задачи (2), (3) можно выбрать действительными]; собств. ф-ции $y_1(x)$ и $y_2(x)$, соответствующие разл. собств. значениям, ортогональны, т. е.

$$\int_0^\pi y_1(x) y_2(x) dx = 0.$$

Существует неограниченно возрастающая последовательность собств. значений $\lambda_0, \lambda_1, \lambda_2, \dots$ граничной задачи (2), (3); при этом собств. ф-ция $y_n(x)$, соответствующая собств. значению λ_n , имеет ровно n нулей в интервале $(0, \pi)$.

Пусть $W_2^m [0, \pi]$ — пространство Соболева, состоящее из заданных на сегменте $[0, \pi]$ комплекснозначных ф-ций, к-рые имеют $m-1$ абсолютно непрерывных производных и производную порядка m , суммируемую на сегменте $[0, \pi]$. Если $q(x) \in W_2^m [0, \pi]$, то собств. значения λ_n граничной задачи (2), (3) при больших n удовлетворяют асимптотич. равенству (см. [4])

$$\sqrt{\lambda_n} = n + \sum_{1 \leq 2j+1 \leq m+2} \frac{c_{2j+1}}{n^{2j+1}} + \frac{(-1)^{m-1}}{2^{m+2}} \times \\ \times \left(S_m(n) + \frac{\tilde{S}_m(n)}{n} \right) \frac{1}{n^{m+1}} + \frac{\delta_n}{n^{m+2}} + \frac{\varepsilon_n(h, H)}{n^{m+3}},$$

где c_{2j+1} — независимые от n числа,

$$c_1 = \frac{1}{\pi} \left(h + H + \frac{1}{2} \int_0^\pi q(t) dt \right),$$

$$S_m(n) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi q^{(m)}(t) \sin \left\{ 2nt - \frac{\pi}{2}(m+1) \right\} dt,$$

$$\tilde{S}_m(n) = \frac{2}{\pi} \int_0^\pi q^{(m)}(t) (2h - c_1 t) \sin \left\{ 2nt - \frac{\pi}{2}(m+2) \right\} dt,$$

δ_n не зависят от h, H и

$$\sum_{n=0}^{\infty} |\delta_n|^2 < \infty, \quad \sum_{n=0}^{\infty} |\varepsilon_n(h, H)|^2 < \infty.$$

Отсюда, в частности, следует, что если $q(x) \in W_2^1 [0, \pi]$, то

$$\lambda_n = n^2 + c + \frac{1}{n} \gamma_n,$$

где

$$c = \frac{2}{\pi} \left(h + H + \frac{1}{2} \int_0^\pi q(t) dt \right), \quad \sum_{n=0}^{\infty} |\gamma_n|^2 < \infty.$$

Поэтому ряд $\sum_{n=0}^{\infty} (\lambda_n - n^2 - c)$ сходится. Его сумма наз. регуляризованным следом задачи (2), (3) (см. [13]):

$$\sum_{n=0}^{\infty} (\lambda_n - n^2 - c) = \frac{q(0) + q(\pi)}{4} - \frac{(h+H)^2}{2} + hH - \frac{c}{2}.$$

Пусть $v_0(x), v_1(x), \dots$ — ортонормированные собств. ф-ции задачи (2), (3), соответствующие собств. значениям $\lambda_0, \lambda_1, \dots$. Для каждой ф-ции $f(x) \in L_2 [0, \pi]$ имеет место т. н. равенство Парсеваля

$$\int_0^\pi |f(x)|^2 dx = \sum_{n=0}^{\infty} |a_n|^2,$$

где

$$a_n = \int_0^\pi f(x) v_n(x) dx,$$

и справедлива ф-ла разложения по собств. ф-циям

$$f(x) = \sum_{n=0}^{\infty} a_n v_n(x), \quad (4)$$

где ряд сходится в метрике пространства $L_2 [0, \pi]$. Теоремы полноты и разложения для регулярной Ш.—Л. з. впервые доказаны В. А. Стекловым [14].

Если ф-ция $f(x)$ имеет вторую непрерывную производную и удовлетворяет граничным условиям (3), то справедливы следующие утверждения (см. [15]):

а) ряд (4) сходится абсолютно и равномерно на сегменте $[0, \pi]$ к ф-ции $f(x)$;

б) один раз продифференцированный ряд (4) сходится абсолютно и равномерно на сегменте $[0, \pi]$ к $f'(x)$;

в) в каждой точке, в к-рой $f''(x)$ удовлетворяет к-л. локальному условию разложения в ряд Фурье (напр., имеет ограниченную вариацию), дважды продифференцированный ряд (4) сходится к $f''(x)$.

Для любой ф-ции $f(x) \in L_1 [0, \pi]$ ряд (4) является равномерно сходящимся с рядом Фурье ф-ции $f(x)$ по $\cos nx$, т. е.

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \sup_{0 \leq x \leq \pi} |V_{N,f}(x) - c_{N,f}(x)| = 0,$$

$$V_{N,f}(x) = \int_0^\pi f(t) \sum_{n=0}^N v_n(x) v_n(t) dt,$$

$$c_{N,f}(x) = \int_0^\pi f(t) \left\{ \frac{1}{\pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^N \cos nx \cos nt \right\} dt.$$

Это утверждение означает, что разложение ф-ции $f(x)$ по