

лекция 13

Мы завершаем обсуждение спектральной теоремы, точнее самого простого, в техническом отношении ее варианта. Интерес к таким конструкциям существовал всегда, поскольку любая математическая модель сводится к восстановлению сигнала на входе преобразователя по сигналу, наблюдаемому на выходе. Такую задачу можно решать если преобразователь осуществляет взаимно однозначное соответствие сигналов на входе и выходе. Впервые такой подход возник в линейной алгебре. Оказалось, что матричная запись систем линейных уравнений, естественно приводит к понятию обратной матрицы.

Появление в аппарате алгебры собственных чисел, позволило вычислять функции от матриц, последующему правилу:

если $A = S\Lambda S^{-1}$, где

$$\Lambda = \begin{pmatrix} \lambda_1 & 0 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & \lambda_n \end{pmatrix}$$

то

$$f(\Lambda) = \begin{pmatrix} f(\lambda_1) & 0 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ 0 & 0 & \dots & f(\lambda_n) \end{pmatrix}$$

и

$$f(A) = S f(\Lambda) S^{-1}$$

единственным ограничением является, то что функция должна быть определена на всех числах λ_k , то есть на спектре.

Пример

если функция $f(x) = \frac{1}{x}$, то $f(A) = A^{-1}$ существует тогда и только тогда когда $\text{Det}(A) \neq 0$, то есть ноль не является собственным числом матрицы.

Проверьте равенство $Af(A) = I$.

Теорема сформулированная на прошлой лекции прямо переносит это рассуждение на бесконечномерную ситуацию, но этот требует жесткого ограничения на оператор – компактность оператор. Теорему можно распространить на самосопряженные операторы в гильбертовом пространстве, но это требует построения соответствующей оператору меры (по типу меры Лебега) в гильбертовом пространстве, где действует оператор.

Напомним соответствующее определение и саму теорему.

Определение

Оператор A , отображающий одно банахово пространство в другое, называется *компактным*, если из любой ограниченной последовательности $\{x_n\}$ можно выделить подпоследовательность $\{y_k\} \subset \{x_n\}$ такую, что существует $\lim_{k \rightarrow \infty} Ay_k$.

Теорема о спектральном разложении

Если A – компактный самосопряженный оператор на гильбертовом пространстве H , то он имеет не более чем счетное множество собственных векторов $\{\lambda_n\}$,

собственные подпространства оператора $H_n = \{x : Ax = \lambda_n x\}$ конечномерны, ортогональны между собой и

справедлива формула спектрального разложения

$$Ax = \sum_n \lambda_n P_n x$$

где P_n – ортогональный проектор на H_n .

В прошлой лекции был сделан первый шаг доказательства.

Предложение 1

Собственные числа самосопряженного оператора вещественны,

а собственные элементы, относящиеся к разным собственным числам ортогональны.

Отметим, что это утверждение использует только самосопряженность оператора. Размерность пространства никак не проявляется и компактность не нужна. Но это утверждение справедливо в предположении, что оператор имеет собственные числа. В конечномерной ситуации это следует из основной теоремы алгебры (собственное число – корень характеристического многочлена). Но если пространство бесконечномерно, то гарантией существования собственных чисел является компактность оператора. Этот факт является основой доказательства спектральной теоремы, чтобы его доказать, надо подготовить еще несколько утверждений о самосопряженных операторах.

Предложение 2

Произведение самосопряженных операторов является самосопряженным оператором тогда и только тогда, когда они коммутируют.

Доказательство

Утверждение следует из тождества $(AB)^* = B^*A^*$, которое легко вывести из определения сопряженного оператора. Из самосопряженности операторов A и B следует $(AB)^* = B^*A^* = BA$, а из самосопряженности оператора AB следует $(AB)^* = AB$. Эти два равенства доказывают требуемое.

Предложение 3

Если оператор A самосопряжен, то скалярное произведение (Ax, x) вещественно для любого x .

Доказательство

Если A самосопряжен, то $(Ax, x) = (x, Ax)$, а по свойствам скалярного произведения $(Ax, x) = (\overline{Ax}, x)$, то есть скалярное произведение вещественно.

Предложение 4

Если оператор A самосопряжен, то

$$\|A\| = \sup\{|(Ax, x)| : \|x\| \leq 1\}.$$

Доказательство

Обозначим $Q = \sup\{|(Ax, x)| : \|x\| \leq 1\}$. Поскольку для $\|x\| \leq 1$

$$|(Ax, x)| \leq \|Ax\| \cdot \|x\| \leq \|A\| \cdot \|x\| \leq \|A\|,$$

то $Q \leq \|A\|$. Для завершения доказательства достаточно установить обратное неравенство. Это можно сделать используя тождества, которые легко проверяются непосредственно

$$(A(x+y), x+y) = (Ax, x) + 2 \operatorname{Re}(Ax, y) + (Ay, y),$$

$$(A(x-y), x-y) = (Ax, x) - 2 \operatorname{Re}(Ax, y) + (Ay, y).$$

Из этих тождеств и равенства параллелограмма следует оценка

$$\begin{aligned} |\operatorname{Re}(Ax, y)| &= \frac{1}{4} |(A(x+y), x+y) - (A(x-y), x-y)| \leq \\ &\leq \frac{Q}{4} [\|x+y\|^2 + \|x-y\|^2] = \frac{Q}{2} [\|x\|^2 + \|y\|^2]. \end{aligned}$$

Фиксируем элемент x такой, что $\|x\| \leq 1$ и $Ax \neq 0$, и положим $y = \frac{Ax}{\|Ax\|}$, тогда $\|y\| = 1$. Получаем

$$\begin{aligned} \|Ax\| = (Ax, y) &= \frac{1}{\|Ax\|} (Ax, Ax) = \operatorname{Re} \left(Ax, \frac{Ax}{\|Ax\|} \right) \leq \\ &\leq \frac{Q}{2} [\|x\|^2 + \|y\|^2] \leq Q. \end{aligned}$$

Неравенство тем более верно, если $Ax = 0$. Следовательно, $\|A\| \leq Q$. Вместе с обратным неравенством это дает доказательство предложения.

Этой информации достаточно, чтобы доказать существование собственного числа у нашего оператора.

Теорема о существовании собственного числа

Если A — компактный самосопряженный оператор в гильбертовом пространстве, то он имеет собственное число λ такое, что $\|A\| = |\lambda|$.

Доказательство

Обозначим $m = \inf\{(Ax, x) : \|x\| = 1\}$, $M = \sup\{(Ax, x) : \|x\| = 1\}$. Тогда по предложению 9.4 $\|A\| = \max\{|m|, M\}$. Обозначим $\lambda = \max\{|m|, M\}$ и покажем, что это собственное число оператора. Для определенности будем считать, что $\lambda = M$. Из определения супремума следует существование последовательности $\{x_n\}$ такой, что $\|x_n\| = 1$ и $\lim_{n \rightarrow \infty} (Ax_n, x_n) = \lambda$. Из определения компактности оператора следует, что найдется подпоследовательность $\{y_k\} \subset \{x_n\}$ такая, что существует $\lim_{k \rightarrow \infty} Ay_k = z_0$. Тогда $\|Ay_k - \lambda y_k\|^2 = \|Ay_k\|^2 - 2\lambda(Ay_k, y_k) + \lambda^2 \leq \|A\|^2 - 2\lambda^2 + o(1) + \lambda^2 = o(1)$. Значит, $\lim_{k \rightarrow \infty} \lambda y_k = z_0$. Положим $x_0 = \lambda^{-1}z_0$ и получим $Ax_0 = \lambda x_0$.

Еще одно важное свойство компактных операторов.

Предложение 4

Если A компактный оператор и $H_1 = \{x : Ax = \lambda x\}$ — его собственное подпространство, то размерность H_1 конечна.

Доказательство

Предположим, это неверно. Тогда в H_1 можно построить ортогональный нормированный базис $\{e_n\}$, $n = 1, 2, \dots$. Из компактности оператора следует, что у последовательности $\{Ae_n\}$ найдется сходящаяся подпоследовательность $\{Ae_{n_k}\}$, $k = 1, 2, \dots$. Но из того, что $e_{n_k} \in H_1$, следует $Ae_{n_k} = \lambda e_{n_k}$, то есть последовательность ортогональных векторов $\{e_{n_k}\}$ сходится, однако в силу ортогональности $\|e_{n_k} - e_{n_m}\|^2 = 2$. Полученное противоречие говорит о том, что сделанное предположение неверно.

Доказательство спектральной теоремы еще далеко до завершения, но осталась чисто техническая часть доказательства. Прямо реализующая следующее соображение:

Имея собственное число и соответствующее конечномерное подпространство, надо перейти к его ортогональному дополнению, и доказать, что сужение оператора на ортогональное дополнение удовлетворяет условиям теоремы.

За счетное число шагов будет исчерпано все пространство и получится разбиение всего пространства в сумму ортогональных подпространств, на каждом из которых оператор действует как умножение на собственное число.