

Corso di Laurea in Fisica. Geometria. a.a. 2020-21.
Prof. P. Piazza
Note sul teorema spettrale.

Sia V uno spazio vettoriale reale e supponiamo che sia definito in V un prodotto scalare definito positivo $\langle \cdot, \cdot \rangle$. La coppia $(V, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ è, per definizione, uno spazio vettoriale metrico.

Definizione. Sia $T : V \rightarrow V$ un endomorfismo. Diremo che T è simmetrico se

$$\langle T\underline{v}, \underline{w} \rangle = \langle \underline{v}, T\underline{w} \rangle \quad \forall \underline{v}, \underline{w} \in V$$

Esempio 1. Sia $V = \mathbb{R}^n$ con il prodotto scalare canonico che denotiamo qui \bullet . Quindi, per definizione,

$$\underline{x} \bullet \underline{y} = \underline{y}^T \cdot \underline{x}$$

dove a destra dell'uguaglianza c'è il prodotto righe per colonne. Osserviamo che

$$\underline{x} \bullet \underline{y} := \underline{y}^T \cdot \underline{x} = \underline{x}^T \cdot \underline{y} = x_1 y_1 + x_2 y_2 + \dots + x_n y_n.$$

Sia A una matrice simmetrica. Allora $L_A : \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$ è un operatore simmetrico. Infatti

$$L_A \underline{x} \bullet \underline{y} = \underline{y}^T \cdot (L_A \underline{x}) = \underline{y}^T \cdot (A \cdot \underline{x}) = (\underline{y}^T \cdot A) \cdot \underline{x} = (A \cdot \underline{y})^T \cdot \underline{x} = \underline{x} \bullet L_A \underline{y}$$

dove nella terza uguaglianza abbiamo applicato l'associatività e nella quarta uguaglianza abbiamo applicato la nota formula $(C \cdot D)^T = D^T \cdot C^T$ e l'ipotesi $A = A^T$.

Torniamo al caso generale di uno spazio vettoriale metrico $(V, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ di dimensione finita uguale ad n .

Proposizione. T è simmetrico se e solo se la matrice associata a T in una base ortonormale, A , è simmetrica.

Dimostrazione. Sia $\mathcal{B} = \{\underline{v}_1, \dots, \underline{v}_n\}$ la nostra base ortonormale. Stiamo scegliendo questa base come base di partenza e base di arrivo. Quindi

$$A := M_{\mathcal{B}, \mathcal{B}}(T).$$

T simmetrico vuol dire che $\langle T\underline{v}, \underline{w} \rangle = \langle \underline{v}, T\underline{w} \rangle \quad \forall \underline{v}, \underline{w} \in V$, che è equivalente a richiedere che

$$(1) \quad A\underline{x} \bullet \underline{y} = \underline{x} \bullet A\underline{y} \quad \forall \underline{x}, \underline{y} \in \mathbb{R}^n.$$

Infatti la base \mathcal{B} è ortonormale e quindi, in generale, $\langle \underline{u}, \underline{u}' \rangle = \underline{x}' \bullet \underline{x}$ se \underline{u} ha coordinate \underline{x} e \underline{u}' ha coordinate \underline{x}' , come si evince facilmente scrivendo

$$\langle \underline{u}, \underline{u}' \rangle = \langle x_1 \underline{v}_1 + \dots + x_n \underline{v}_n, x'_1 \underline{v}_1 + \dots + x'_n \underline{v}_n \rangle = x_1 x'_1 + \dots + x_n x'_n.$$

Ma a sinistra di (1) c'è $(A\underline{x})^T \underline{y}$ che è anche uguale a $\underline{x}^T A^T \underline{y}$, e a destra c'è $\underline{x}^T A \underline{y}$. Quindi T è simmetrico se e solo

$$\underline{x}^T A^T \underline{y} = \underline{x}^T A \underline{y} \quad \forall \underline{x}, \underline{y} \in \mathbb{R}^n$$

e questo è vero se e solo se $A = A^T$. Nell'ultimo passaggio abbiamo utilizzato la seguente

Osservazione. Se A e B sono due matrici in $M_{n \times n}(\mathbb{R})$, allora

$$\underline{y}^T A \underline{x} = \underline{y}^T B \underline{x} \quad \forall \underline{x}, \forall \underline{y} \in \mathbb{R}^n \Leftrightarrow A = B.$$

In una direzione (\Leftarrow) è ovvio; per l'altra basta scegliere $\underline{y} = \underline{e}_j$ e $\underline{x} = \underline{e}_k$, con \underline{e}_i l' i -mo vettore della base canonica di \mathbb{R}^n . Con questa particolare scelta è facile verificare che $\underline{y}^T A \underline{x}$ dà il coefficiente al posto (jk) della matrice A ; dall'uguaglianza $\underline{x}^T A \underline{y} = \underline{x}^T B \underline{y}$ possiamo concludere che A e B hanno i coefficienti al posto (jk) uguali; dato che k e j erano arbitrari, possiamo concludere che le matrici sono uguali, $A = B$. **Fine osservazione.**

Sappiano che per un operatore lineare $T : V \rightarrow V$ autovettori associati ad autovalori distinti sono linearmente indipendenti. Per gli operatori simmetrici si ha una proprietà più forte:

Proposizione 2. *Sia T simmetrico. Allora autovettori associati ad autovalori distinti sono ortogonali.*

Dimostrazione. Siano λ e μ due autovalori, con $\lambda \neq \mu$. Quindi uno dei due autovalori è diverso da zero, sia esso λ . Siano \underline{v}_λ e \underline{v}_μ due autovettori associati rispettivamente a λ e μ . Allora si ha

$$\langle \underline{v}_\lambda, \underline{v}_\mu \rangle = \frac{1}{\lambda} \langle \lambda \underline{v}_\lambda, \underline{v}_\mu \rangle = \frac{1}{\lambda} \langle T(\underline{v}_\lambda), \underline{v}_\mu \rangle = \frac{1}{\lambda} \langle \underline{v}_\lambda, T(\underline{v}_\mu) \rangle = \frac{1}{\lambda} \langle \underline{v}_\lambda, \mu \underline{v}_\mu \rangle = \frac{\mu}{\lambda} \langle \underline{v}_\lambda, \underline{v}_\mu \rangle$$

e quindi

$$\left(1 - \frac{\mu}{\lambda}\right) \langle \underline{v}_\lambda, \underline{v}_\mu \rangle = 0.$$

Dato che per ipotesi $\left(1 - \frac{\mu}{\lambda}\right) \neq 0$ deve essere $\langle \underline{v}_\lambda, \underline{v}_\mu \rangle = 0$.

Teorema spettrale per operatori simmetrici.

Sia $(V, \langle \cdot, \cdot \rangle)$ uno spazio vettoriale metrico di dimensione finita. Sia $T : V \rightarrow V$ un operatore simmetrico. Allora esiste una base ortonormale di V costituita da autovettori di T .

Dimostrazione. Per induzione su $n = \dim V$. Per $n = 1$ non c'è nulla da dimostrare. Supponiamo vero il teorema per spazi vettoriali euclidei di dimensione $n - 1$ e dimostriamolo per quelli di dimensione n .

Fissiamo una qualsiasi base ortonormale di V ; abbiamo visto (Proposizione 1) che la matrice associata a T in questa base è simmetrica. Vale il seguente

Lemma. *Le radici del polinomio caratteristico associato ad una matrice reale simmetrica A sono tutte reali.*

Dimostriamo fra poco questo Lemma; per ora lo assumiamo come vero e lo applichiamo al polinomio caratteristico di T , scritto rispetto alla base ortonormale fissata. Sappiamo dal Lemma che esiste un autovalore reale, sia esso λ ; sia \underline{e}_1 un autovettore associato a tale autovalore. Possiamo assumere che $\|\underline{e}_1\| = 1$ perché se così non fosse possiamo sempre normalizzare l'autovettore (ottenendo nuovamente un autovettore, perché gli autospazi sono, appunto, sottospazi). Consideriamo ora $W = (\mathbb{R}\underline{e}_1)^\perp$. *Osservazione fondamentale:* il sottospazio W è invariante per T ; questo vuol dire, per definizione, che $T(W)$ è contenuto in W .¹ Dimostriamo questa proprietà fondamentale:

sia $\underline{w} \in W$; dobbiamo verificare che $T\underline{w} \in W$ e cioè che $\langle T\underline{w}, \underline{e}_1 \rangle = 0$; ma $\langle T\underline{w}, \underline{e}_1 \rangle = \langle \underline{w}, T\underline{e}_1 \rangle$ per l'ipotesi che T è simmetrico e $T\underline{e}_1 = \lambda \underline{e}_1$ perché \underline{e}_1 è un autovettore associato a λ ; quindi, per bilinearità, $\langle T\underline{w}, \underline{e}_1 \rangle = \lambda \langle \underline{w}, \underline{e}_1 \rangle = 0$

¹Questa è una proprietà particolare del sottospazio; in generale l'immagine tramite T di un sottospazio W è un sottospazio diverso da W (pensate ad una rotazione T di $\pi/2$ in \mathbb{R}^2 e a W uguale a una qualsiasi retta)

che è uguale a zero dato che $\underline{w} \in W = (\mathbb{R}\underline{e}_1)^\perp$. Quindi W è invariante. Ha senso quindi considerare la restrizione di T a questo sottospazio

$$T|_W : W \rightarrow W ;$$

questo è quindi un endomorfismo dello spazio vettoriale W ed è bene notare che W ha dimensione $n - 1$ con $n = \dim V$. Il prodotto scalare \langle , \rangle definisce per restrizione un'applicazione $W \times W \rightarrow \mathbb{R}$ che è ovviamente ancora bilineare, simmetrica e definita positiva. W è quindi esso stesso uno spazio vettoriale con prodotto scalare definito positivo, cioè uno spazio vettoriale metrico ²; l'operatore $T|_W : W \rightarrow W$ è ovviamente simmetrico rispetto a questo prodotto scalare in W ³. Ma W ha dimensione $n - 1$ e quindi, per ipotesi induttiva, W ammette una base ortonormale $\underline{e}_2, \dots, \underline{e}_n$ costituita da autovettori per $T|_W$; è ora chiaro che $\underline{e}_1, \underline{e}_2, \dots, \underline{e}_n$ è una base ortonormale di V costituita da autovettori per T . Il teorema è dimostrato.

Dimostrazione del Lemma. Consideriamo $P_A(\lambda)$, un polinomio di grado n in λ a coefficienti reali. Per il teorema fondamentale dell'algebra $P_A(\lambda)$ ammette n radici complesse contate con la loro molteplicità. Sia λ una tale radice complessa; dobbiamo dimostrare che $\lambda \in \mathbb{R}$ o, equivalentemente, che λ coincide con il suo complesso coniugato, in formule $\lambda = \bar{\lambda}$. Consideriamo $L_A^{\mathbb{C}} : \mathbb{C}^n \rightarrow \mathbb{C}^n$, l'operatore lineare che manda \underline{z} in $A\underline{z}$. Il polinomio caratteristico di questo endomorfismo è ovviamente ancora $P_A(\lambda)$. Sappiamo allora che esiste un autovettore $\underline{\zeta} \in \mathbb{C}^n$, $\underline{\zeta} \neq \underline{0}$, associato alla radice λ (perché λ è un autovalore per $L_A^{\mathbb{C}}$). Quindi $L_A^{\mathbb{C}}\underline{\zeta} = \lambda\underline{\zeta}$ che riscriviamo esplicitamente come

$$(2) \quad A \begin{vmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{vmatrix} = \lambda \begin{vmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{vmatrix}$$

Prendiamo ora il complesso coniugato di ambo i membri; dato che A è reale otteniamo

$$(3) \quad A \begin{vmatrix} \bar{\zeta}_1 \\ \bar{\zeta}_2 \\ \vdots \\ \bar{\zeta}_n \end{vmatrix} = \bar{\lambda} \begin{vmatrix} \bar{\zeta}_1 \\ \bar{\zeta}_2 \\ \vdots \\ \bar{\zeta}_n \end{vmatrix}$$

Consideriamo ora lo scalare

$$(4) \quad \begin{vmatrix} \bar{\zeta}_1 & \bar{\zeta}_2 & \dots & \bar{\zeta}_n \end{vmatrix} A \begin{vmatrix} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{vmatrix}$$

²ciò è vero per ogni sottospazio di V

³la formula $\langle T\underline{v}\underline{w} \rangle = \langle \underline{v}, T\underline{w} \rangle$ è verificata per ogni $\underline{v}, \underline{w} \in V$, in particolare per i vettori di W !

e riscriviamolo in due modi diversi utilizzando l'associatività del prodotto righe per colonne. Primo modo: utilizziamo (2) e riscriviamo (4) come

$$(5) \quad \left| \begin{array}{cccc} \bar{\zeta}_1 & \bar{\zeta}_2 & \dots & \bar{\zeta}_n \end{array} \right| (A \left| \begin{array}{c} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{array} \right|) = \left| \begin{array}{cccc} \bar{\zeta}_1 & \bar{\zeta}_2 & \dots & \bar{\zeta}_n \end{array} \right| (\lambda \left| \begin{array}{c} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{array} \right|) \\ = \lambda(|\zeta_1|^2 + |\zeta_2|^2 + \dots + |\zeta_n|^2)$$

perché se $z = a + ib \in \mathbb{C}$ allora $\bar{z}z = a^2 + b^2 := |z|^2$.

Secondo modo: utilizziamo (3), l'ipotesi $A = A^t$ e riscriviamo (4) come

$$(6) \quad \left(\left| \begin{array}{cccc} \bar{\zeta}_1 & \bar{\zeta}_2 & \dots & \bar{\zeta}_n \end{array} \right| A \right) \left| \begin{array}{c} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{array} \right| = (A \left| \begin{array}{c} \bar{\zeta}_1 \\ \bar{\zeta}_2 \\ \vdots \\ \bar{\zeta}_n \end{array} \right|)^t \left| \begin{array}{c} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{array} \right| \\ = (\bar{\lambda} \left| \begin{array}{c} \bar{\zeta}_1 \\ \bar{\zeta}_2 \\ \vdots \\ \bar{\zeta}_n \end{array} \right|)^t \left| \begin{array}{c} \zeta_1 \\ \zeta_2 \\ \vdots \\ \zeta_n \end{array} \right| = \bar{\lambda}(|\zeta_1|^2 + |\zeta_2|^2 + \dots + |\zeta_n|^2)$$

Eguagliando i membri a destra otteniamo

$$\lambda(|\zeta_1|^2 + |\zeta_2|^2 + \dots + |\zeta_n|^2) = \bar{\lambda}(|\zeta_1|^2 + |\zeta_2|^2 + \dots + |\zeta_n|^2)$$

e dato che $|\zeta_1|^2 + |\zeta_2|^2 + \dots + |\zeta_n|^2 \neq 0$ abbiamo $\lambda = \bar{\lambda}$ che è quello che dovevamo dimostrare.

Fine dimostrazione Lemma.

Fine dimostrazione Teorema.

Osservazione (facoltativa). La definizione di operatore simmetrico è molto generale e può essere data anche per spazi vettoriali metrici di dimensione infinita. Vediamo un esempio. Sia V lo spazio vettoriale delle funzioni reali $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$ infinitamente derivabili e periodiche di periodo 2π (tali cioè che $f(x) = f(x + 2\pi) \forall x \in \mathbb{R}$). Sia \langle, \rangle l'applicazione da $V \times V \rightarrow \mathbb{R}$ definita da

$$\langle f, g \rangle = \int_0^{2\pi} f(x)g(x)dx$$

Per le proprietà dell'integrale quest'applicazione è bilineare; inoltre è ovviamente simmetrica ed è definita positiva perché se

$$\int_0^{2\pi} f^2(x)dx = 0$$

allora f^2 , e quindi f , è l'applicazione nulla⁴. Essa definisce quindi un prodotto scalare definito positivo in V . Consideriamo l'operatore T definito da

$$Tf = \frac{d^2f}{dx^2}$$

⁴qui si usa la continuità degli elementi di V ; abbiamo visto l'argomento in classe.

In parole T associa ad ogni funzione la sua derivata seconda. Innanzitutto T è lineare (per le proprietà della derivata); inoltre è ben definito come operatore lineare da V in V (perché la derivata di una funzione periodica è a sua volta periodica, basta calcolare la derivata in x_0 e $x_0 + 2\pi$ come limite del rapporto incrementale). Infine T è **simmetrico**; lo verifichiamo utilizzando la formula di integrazione per parti e l'ipotesi di periodicità. Per definizione

$$\langle Tf, g \rangle = \int_0^{2\pi} \frac{d^2 f}{dx^2} g dx;$$

ora utilizziamo l'integrazione per parti ed otteniamo per il membro a destra:

$$-\int_0^{2\pi} \frac{df}{dx} \frac{dg}{dx} + \int_0^{2\pi} \frac{d}{dx} \left(\frac{df}{dx} g \right) dx = -\int_0^{2\pi} \frac{df}{dx} \frac{dg}{dx} dx + \left(\frac{df}{dx} \right) (2\pi) g(2\pi) - \left(\frac{df}{dx} \right) (0) g(0)$$

Ma dall'ipotesi di periodicità otteniamo

$$\left(\frac{df}{dx} \right) (2\pi) g(2\pi) - \left(\frac{df}{dx} \right) (0) g(0) = 0$$

e quindi, in definitiva

$$\langle Tf, g \rangle = -\int_0^{2\pi} \frac{df}{dx} \frac{dg}{dx} dx$$

Ma ora riapplichiamo l'integrazione per parti al membro a destra ottenendo infine

$$\langle Tf, g \rangle = -\left(-\int_0^{2\pi} f \frac{d^2 g}{dx^2} dx \right) = \int_0^{2\pi} f \frac{d^2 g}{dx^2} dx = \langle f, Tg \rangle$$

che era quello che dovevamo verificare.

L'operatore T è un operatore studiatissimo; prende il nome di Laplaciano (in dimensione 1).