

# Analisi Matematica B

– *Lezione 23* –

**Lorenzo Brasco**

(Università degli Studi di Ferrara)

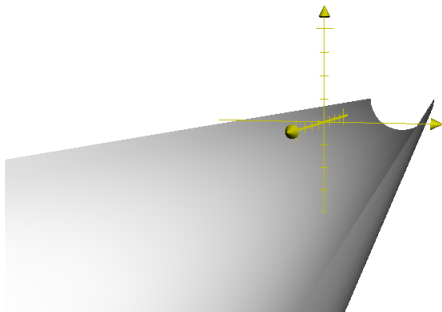
Ferrara, 26 Maggio 2020

## VIII.6 Flusso di un campo vettoriale

## Caso semplice

Immaginiamo di avere una tubatura all'interno della quale scorre dell'acqua

Per semplicità, supponiamo di centrare questa tubatura lungo l'asse delle  $x$



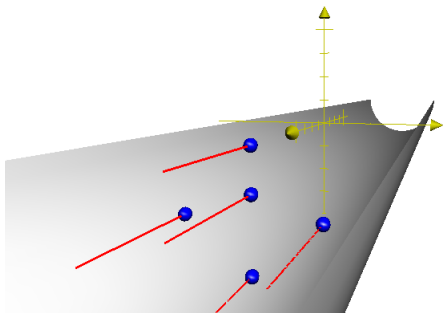
Supponiamo per il momento che l'acqua scorra in modo uniforme nel tempo e nello spazio, in direzione dell'asse della tubatura

Possiamo modellizzare questo moto dell'acqua tramite un campo vettoriale costante

$$\mathbf{F}(x, y, z) = m \mathbf{i}$$

dove  $m$  è la quantità di acqua

In altre parole, in ogni punto  $(x, z, y)$  della tubatura, il campo  $\mathbf{F}$  ci dice che sta passando una quantità d'acqua  $m$ , con direzione  $\mathbf{i} = (1, 0, 0)$



**Figura:** Alcuni punti della tubatura (punti blu), con il campo  $\mathbf{F}$  (linee rosse) rappresentante il moto dell'acqua

Consideriamo una superficie  $\Sigma$  ortogonale al tubo, vogliamo definire il flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso  $\Sigma$  come

$$\text{massa} \times \text{area} = m \cdot \text{Area}(\Sigma)$$

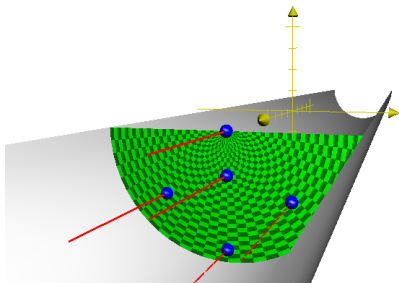


Figura: Una sezione ortogonale alla direzione del tubo

## Caso intermedio

Supponiamo adesso che l'acqua scorra in modo uniforme nel tempo, ma non nello spazio, avendo direzione di moto variabile da punto a punto della tubatura

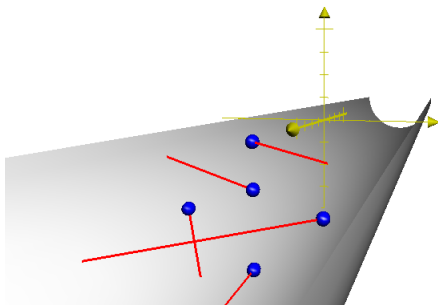
Possiamo modellizzare questo moto dell'acqua tramite un campo vettoriale

$$\mathbf{F}(x, y, z) = F_1(x, y, z)\mathbf{i} + F_2(x, y, z)\mathbf{j} + F_3(x, y, z)\mathbf{k}$$

che ci dice che nel punto  $(x, y, z)$  passa

- ▶ una quantità di acqua pari a  $|\mathbf{F}(x, y, z)|$
- ▶ in direzione

$$\frac{\mathbf{F}(x, y, z)}{|\mathbf{F}(x, y, z)|}$$



**Figura:** Alcuni punti della tubatura (punti blu), con il campo  $\mathbf{F}$  (linee rosse) rappresentante il moto dell'acqua, stavolta NON costante



Consideriamo una superficie  $\Sigma$  ortogonale al tubo, vogliamo definire il flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso questa superficie

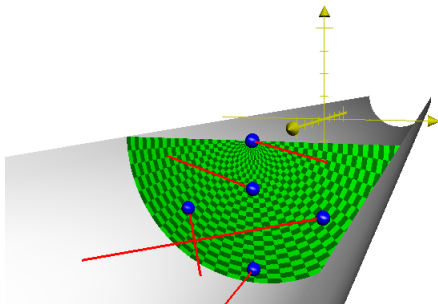


Figura: Una sezione ortogonale alla direzione del tubo

Nel calcolare il flusso, in ogni punto ci interessa tenere conto **soltanto** della quantità di acqua che attraversa la sezione  $\Sigma$

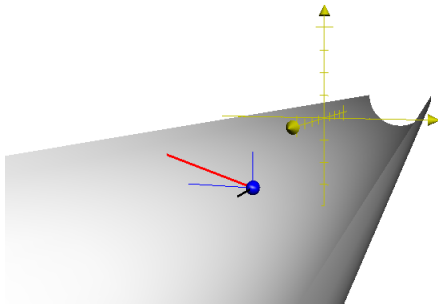
Dal momento che la sezione è ortogonale a  $\mathbf{i}$ , la quantità di acqua che attraversa la sezione nel punto  $(x, y, z)$  è data da

$$F_1(x, y, z)$$

che possiamo anche scrivere come

$$\langle \mathbf{F}(x, y, z), \mathbf{i} \rangle$$

ed osserviamo che  $\mathbf{i}$  è il versore normale alla sezione



**Figura:** In blu, un punto  $(x, y, z)$  della sezione  $\Sigma$ . La freccia rossa indica il campo  $\mathbf{F}$  in questo punto. Decomponiamo  $\mathbf{F}$  lungo le sue tre componenti: la componente nera, lungo l'asse  $x$ , è quella che misura l'acqua che attraversa la sezione. Le altre due componenti "giacciono" nel piano  $yz$  e rappresentano la quantità di acqua che si muove tangenzialmente a  $\Sigma$

Adesso, dal momento che  $\mathbf{F}$  non è costante, la quantità di acqua passante da  $\Sigma$  varia da punto a punto

Per definire il flusso, dobbiamo quindi, immaginare di:

- ▶ scomporre  $\Sigma$  in quadratini infinitesimali in corrispondenza di ogni suo punto
- ▶ calcolare il flusso attraverso ogni quadratino con la regola “massa  $\times$  area”
- ▶ sommare tutti i quadratini

Quindi la quantità di acqua che attraversa la sezione in corrispondenza di  $(x, y, z)$  è

$$\text{massa} \times \text{area} = F_1(x, y, z) dy dz$$

dove  $dy dz$  rappresenta l'area di un quadratino infinitesimale centrato in  $(x, y, z)$

Sommando tutti questi contributi al variare di  $(x, y, z) \in \Sigma$ , si ottiene il flusso totale, che sarà

$$\iint_{\Sigma} F_1(x, y, z) dy dz$$

che possiamo anche riscrivere come

$$\iint_{\Sigma} \langle \mathbf{F}(x, y, z), \mathbf{i} \rangle dy dz$$

Si ricordi che  $\mathbf{i}$  è ortogonale a  $\Sigma$

Quest'ultima osservazione ci è utile per comprendere il caso generale, in cui  $\Sigma$  non è necessariamente "dritta" ....

## Definizione

Sia  $\phi : \bar{A} \rightarrow \mathbb{R}^3$  una superficie regolare

Sia  $\mathbf{F} : E \rightarrow \mathbb{R}^3$  un campo vettoriale continuo, con  $E \subset \mathbb{R}^3$  aperto tale che

$$\text{Im}(\phi) \subset E$$

Si definisce **flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso il sostegno di  $\phi$**  come il seguente integrale di superficie

$$\Phi_{\mathbf{F}|\text{Im}(\phi)} = \iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle d\sigma(x, y, z)$$

## Osservazione

Ricordando le definizioni di:

- ▶ integrale di superficie (vedi *Lezione 20*), in particolare

$$d\sigma(x, y, z) = \left| \frac{\partial\phi}{\partial t} \times \frac{\partial\phi}{\partial s} \right| dt ds$$

- ▶ versore normale al sostegno di una superficie regolare (vedi *Lezione 14*)

$$\mathbf{N}_\phi = \frac{\frac{\partial\phi}{\partial t} \times \frac{\partial\phi}{\partial s}}{\left| \frac{\partial\phi}{\partial t} \times \frac{\partial\phi}{\partial s} \right|}$$

abbiamo che il flusso di un campo vettoriale può essere riscritto come....

$$\begin{aligned}
\Phi_{\mathbf{F}|_{\text{Im}(\phi)}} &= \iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle d\sigma(x, y, z) \\
&= \iint_{\bar{A}} \left\langle \mathbf{F}(\phi(t, s)), \frac{\frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s}}{\left| \frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} \right|} \right\rangle \left| \frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} \right| dt ds
\end{aligned}$$

ovvero, semplificando l'elemento d'area  $\left| \frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} \right|$ , si ottiene

$$\boxed{\Phi_{\mathbf{F}|_{\text{Im}(\phi)}} = \iint_{\bar{A}} \left\langle \mathbf{F}(\phi(t, s)), \frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} \right\rangle dt ds}$$



## Esercizio

Si calcoli il flusso del campo vettoriale  $\mathbf{F}(x, y, z) = (x, 0, 0)$  attraverso la calotta sferica

$$\Sigma = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 + z^2 = 1, x \geq 0 \right\}$$

## Soluzione

- ▶ Cechiamo intanto di scrivere  $\Sigma$  come il sostegno di una opportuna superficie regolare
- ▶ trattandosi di un pezzo di sfera, possiamo usare

$$\phi(t, s) = (\cos t \sin s, \sin t \sin s, \cos s)$$

- ▶ attenzione però a dove si prendono i parametri  $(t, s)$ : vogliamo che  $\text{Im}(\phi) = \Sigma$  e non tutta la sfera

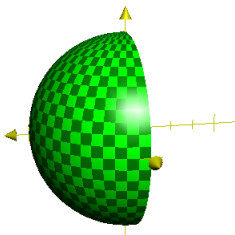
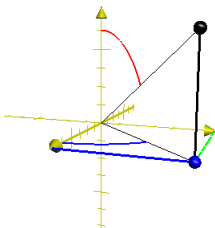


Figura: L'insieme  $\Sigma$  attraverso cui calcoliamo il flusso di  $\mathbf{F}$



**Figura:** Ricordandoci il ruolo degli angoli  $t$  (angolo blu) e  $s$  (angolo rosso), se vogliamo descrivere la mezza sfera disegnata prima, si dovrà prendere  $t \in [-\pi/2, \pi/2]$  e  $s \in [0, \pi]$

- ▶ quindi  $\Sigma$  coincide con il sostegno della superficie regolare

$$\phi(t, s) = (\cos t \sin s, \sin t \sin s, \cos s)$$

dove

$$(t, s) \in \bar{A} = \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right] \times [0, \pi]$$

- ▶ ricordiamo anche che (si veda *Lezione 13*)

$$\frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} = \left( -\cos t \sin^2 s, -\sin t \sin^2 s, -\cos s \sin s \right)$$

- ▶ inoltre, dal momento che  $\mathbf{F}(x, y, z) = (x, 0, 0)$ , si avrà

$$\mathbf{F}(\phi(t, s)) = (\phi_1(t, s), 0, 0) = (\cos t \sin s, 0, 0)$$

- ▶ in base alla definizione di flusso e all'osservazione che avevamo fatto...
- ▶ ...dobbiamo calcolare

$$\begin{aligned}
 & \iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle d\sigma(x, y, z) \\
 &= \iint_{\bar{A}} \left\langle \mathbf{F}(\phi(t, s)), \frac{\partial \phi}{\partial t} \times \frac{\partial \phi}{\partial s} \right\rangle dt ds \\
 &= \iint_{[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}] \times [0, \pi]} \left\langle \begin{bmatrix} \cos t \sin s \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} -\cos t \sin^2 s \\ -\sin t \sin^2 s \\ -\cos s \sin s \end{bmatrix} \right\rangle dt ds \\
 &= - \iint_{[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}] \times [0, \pi]} \cos^2 t \sin^3 s dt ds
 \end{aligned}$$

- ▶ ovvero

$$\begin{aligned}\iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle d\sigma(x, y, z) &= - \iint_{[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}] \times [0, \pi]} \cos^2 t \sin^3 s dt ds \\ &= - \int_0^\pi \left( \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 t dt \right) \sin^3 s ds \\ &= - \left( \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 t dt \right) \left( \int_0^\pi \sin^3 s ds \right)\end{aligned}$$

- ▶ i due integrali che ci restano da calcolare, li abbiamo ormai già visti tante volte
- ▶ il primo si può fare con la formula di bisezione

$$\int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 t dt = \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1 + \cos(2t)}{2} dt = \left[ \frac{t}{2} + \frac{\sin(2t)}{4} \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{\pi}{2}$$

- ▶ il secondo si fa scrivendo

$$\sin^3 s = \sin s (1 - \cos^2 s) = \frac{d}{ds} \left( -\cos s + \frac{\cos^3 s}{3} \right)$$

- ▶ quindi

$$\int_0^\pi \sin^3 s \, ds = \left[ -\cos s + \frac{\cos^3 s}{3} \right]_0^\pi = 2 - \frac{2}{3} = \frac{4}{3}$$

- ▶ in conclusione, il valore del flusso è dato da

$$\begin{aligned} \iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle \, d\sigma(x, y, z) &= - \left( \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 t \, dt \right) \left( \int_0^\pi \sin^3 s \, ds \right) \\ &= -\frac{2}{3} \pi \end{aligned}$$

## Esercizio per casa

*Si calcoli il flusso del campo di Biot-Savart*

$$\mathbf{F}_{BS}(x, y) = \left( -\frac{y}{x^2 + y^2}, \frac{x}{x^2 + y^2}, 0 \right)$$

*attraverso*

$$\Sigma_1 = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : y = 1, -1 \leq x \leq 1, -1 \leq z \leq 1 \right\}$$

*e attraverso*

$$\Sigma_2 = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 = 1, -1 \leq z \leq 1 \right\}$$



Abbiamo visto la definizione di flusso di un campo vettoriale  $\mathbf{F}$  attraverso il sostegno di una superficie regolare

Quando tale sostegno “racchiude” al suo interno una regione di spazio limitata, abbiamo a disposizione uno dei risultati più importanti di tutto il corso che ci permette di trasformare l’integrale di superficie

$$\iint_{\text{Im}(\phi)} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_\phi \rangle d\sigma(x, y, z)$$

(che talvolta può essere scomodo da calcolare) in un integrale di volume

Si tratta del...

## Teorema della divergenza

Sia  $E \subset \mathbb{R}^3$  un insieme aperto e limitato, la cui frontiera  $\partial E$  coincida con il sostegno di una superficie regolare oppure con l'unione di un numero finito di sostegni di superfici regolari

Sia  $\mathbf{F} : \bar{E} \rightarrow \mathbb{R}^3$  un campo vettoriale di classe  $C^1(\bar{E})$

Allora per il flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso  $\partial E$  vale l'identità seguente

$$\iint_{\partial E} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) = \iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F} dx dy dz$$

dove **ATTENZIONE** il vettore  $\mathbf{N}_{\partial E}$  è il vettore normale alla frontiera  $\partial E$ , orientato in modo uscite rispetto all'insieme  $E$

## Osservazione

Questo risultato permette di trasformare un integrale di superficie in un integrale triplo....ma lo si può usare anche al contrario

Prima di vedere la dimostrazione, occupiamoci di

### Un errore tipico

L'errore più tipico che molti di voi commetteranno è di non prestare attenzione al fatto che il *Teorema della divergenza* permette di calcolare il flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso

*la frontiera di un aperto limitato di  $\mathbb{R}^3$*

—

Mettiamo a confronto due situazioni: solo in una delle due potremo usare il *Teorema della divergenza*

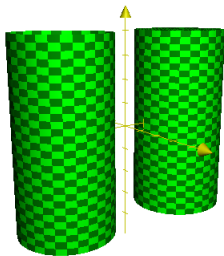


Figura: Due superfici cilindriche apparentemente uguali

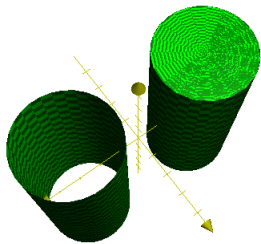
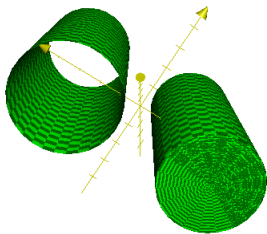


Figura: Ma visti da sopra...

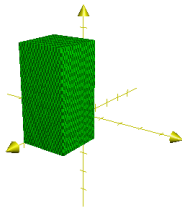


**Figura:** ....e visti da sotto, si scopre che quello di sinistra consiste del solo involucro laterale, mentre quello di destra contiene anche i due “tappi”. Quindi quello di sinistra **non** è la frontiera di un aperto limitato di  $\mathbb{R}^3$  e per calcolare il flusso di un campo **F** attraverso di esso **NON** si può usare il *Teorema della divergenza*. Su quello “tappato” invece, possiamo usare il Teorema della divergenza

## Dimostrazione (*Teorema della divergenza*)

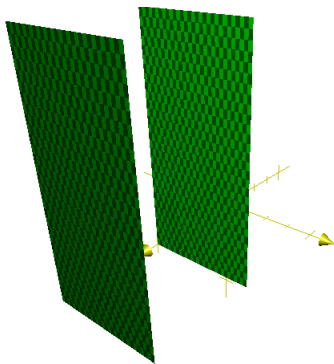
- ▶ Facciamo la dimostrazione soltanto in un caso particolare, giusto per dare l'idea del perché il risultato è vero
- ▶ prendiamo come  $E$  un parallelepipedo, con facce parallele ai piani coordinati
- ▶ ovvero prendiamo

$$E = (a_1, b_1) \times (a_2, b_2) \times (a_3, b_3)$$



- ▶ il flusso di  $\mathbf{F} = (F_1, F_2, F_3)$  attraverso la frontiera  $\partial E$  del parallelepipedo si può decomporre come la somma dei flussi attraverso le singole facce
- ▶ abbiamo quindi 6 contributi, che possiamo considerare a coppie:
  - le due facce ortogonali all'asse delle  $x$
  - le due facce ortogonali all'asse delle  $y$
  - le due facce ortogonali all'asse delle  $z$





**Figura:** Il pezzo di frontiera  $\partial E$  corrispondente alla due facce ortogonali all'asse delle  $x$ , ovvero gli insiemi  $\{a_1\} \times (a_2, b_2) \times (a_3, b_3)$  (faccia "posteriore") e  $\{b_1\} \times (a_2, b_2) \times (a_3, b_3)$  (faccia "anteriore")

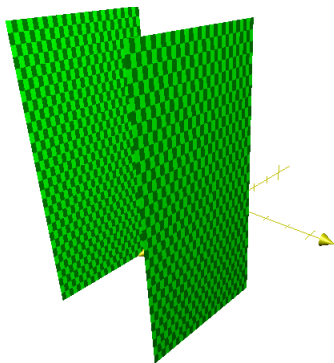


Figura: Il pezzo di frontiera  $\partial E$  corrispondente alla due facce ortogonali all'asse delle  $y$ , ovvero gli insiemi  $(a_1, b_1) \times \{a_2\} \times (a_3, b_3)$  (faccia "posteriore") e  $(a_1, b_2) \times \{b_2\} \times (a_3, b_3)$  (faccia "anteriore")

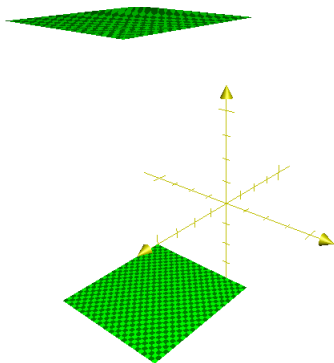
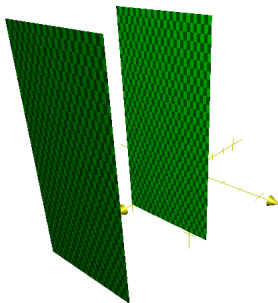


Figura: Il pezzo di frontiera  $\partial E$  corrispondente alla due facce ortogonali all'asse delle  $z$ , ovvero gli insiemi  $(a_1, b_1) \times (a_2, b_2) \times \{a_3\}$  (faccia "inferiore") e  $(a_1, b_1) \times (a_2, b_2) \times \{b_3\}$  (faccia "superiore")

- ▶ partiamo dal flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso la coppia di facce di  $E$  ortogonali all'asse delle  $x$
- ▶ questo flusso è quindi dato da

$$\iint_{E_x^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_x^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z)$$

dove  $E_x^+$  è la faccia che sta “davanti”,  $E_x^-$  quella che sta “dietro”



- ▶ osserviamo subito che la normale uscente  $\mathbf{N}_{\partial E}$  ha una forma molto semplice
- ▶ ha esattamente la direzione dell'asse delle  $x$
- ▶ più precisamente è

$$\mathbf{N}_{\partial E} = \mathbf{e}_1 = (1, 0, 0) \quad \text{su } E_x^+$$

e

$$\mathbf{N}_{\partial E} = -\mathbf{e}_1 = (-1, 0, 0) \quad \text{su } E_x^-$$

- ▶ il segno “-” sulla faccia “dietro” viene dal fatto che il vettore deve essere uscente

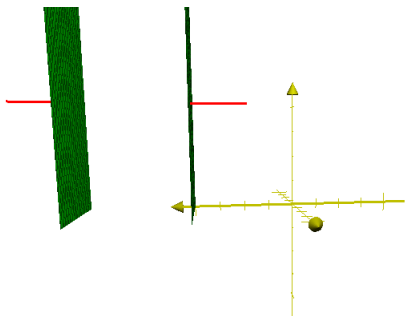


Figura: Le due facce  $E_x^+$  e  $E_x^-$  viste di profilo, con i rispettivi versori normali uscenti (in rosso)

- ▶ il contributo al flusso di queste due facce si scrive quindi come

$$\begin{aligned} & \iint_{E_x^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_x^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iint_{E_x^+} F_1 d\sigma(x, y, z) - \iint_{E_x^-} F_1 d\sigma(x, y, z) \end{aligned}$$

dal momento che

$$\langle \mathbf{F}, \mathbf{e}_1 \rangle = \left\langle \begin{bmatrix} F_1 \\ F_2 \\ F_3 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \end{bmatrix} \right\rangle = F_1$$

- ▶ ora osserviamo che  $E_x^+$  coincide con il sostegno della superficie regolare

$$\phi_+(t, s) = (b_1, t, s), \quad \text{con } (t, s) \in [a_2, b_2] \times [a_3, b_3]$$

dal momento che  $E_x^+$  è un rettangolo, situato in corrispondenza di  $x = b_1$

- ▶ per questa superficie, si ha

$$\frac{\partial \phi_+}{\partial t} = (0, 1, 0) \quad \text{e} \quad \frac{\partial \phi_+}{\partial s} = (0, 0, 1)$$

da cui ovviamente l'elemento di area è

$$\left| \frac{\partial \phi_+}{\partial t} \times \frac{\partial \phi_+}{\partial s} \right| dt ds = |(1, 0, 0)| dt ds = dt ds$$

- ▶ quindi per quanto riguarda l'integrale

$$\iint_{E_x^+} F_1 d\sigma(x, y, z)$$

esso diventa

$$\iint_{E_x^+} F_1 d\sigma(x, y, z) = \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} F_1(b_1, t, s) dt ds$$



- ▶ in modo del tutto analogo, osservando che  $E_x^-$  coincide con il sostegno della superficie regolare

$$\phi_-(t, s) = (a_1, t, s), \quad \text{con } (t, s) \in [a_2, b_2] \times [a_3, b_3]$$

si ha

$$\iint_{E_x^-} F_1 d\sigma(x, y, z) = \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} F_1(a_1, t, s) dt ds$$

- ricapitolando, il contributo al flusso di queste due facce è

$$\begin{aligned} & \iint_{E_x^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_x^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iint_{E_x^+} F_1 d\sigma(x, y, z) - \iint_{E_x^-} F_1 d\sigma(x, y, z) \\ &= \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} F_1(b_1, t, s) dt ds \\ &\quad - \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} F_1(a_1, t, s) dt ds \\ &= \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} \left[ F_1(b_1, t, s) - F_1(a_1, t, s) \right] dt ds \end{aligned}$$

- per dimostrare il *Teorema della divergenza*, dovremmo far saltare fuori un integrale triplo ed una divergenza....come si fa?

- osserviamo che dal *Teorema fondamentale del calcolo*

$$F_1(b_1, t, s) - F_1(a_1, t, s) = \int_{a_1}^{b_1} \frac{\partial F_1}{\partial x}(x, t, s) dx$$

- quindi il contributo al flusso delle due facce ortogonali all'asse  $x$  in conclusione è

$$\begin{aligned} & \iint_{E_x^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_x^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} \left[ F_1(b_1, t, s) - F_1(a_1, t, s) \right] dt ds \\ &= \iint_{[a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} \left( \int_{a_1}^{b_1} \frac{\partial F_1}{\partial x}(x, t, s) dx \right) dt ds \\ &= \iiint_{[a_1, b_1] \times [a_2, b_2] \times [a_3, b_3]} \frac{\partial F_1}{\partial x}(x, t, s) dx dt ds \end{aligned}$$

- ▶ ovvero, ricordando che  $E = [a_1, b_1] \times [a_2, b_2] \times [a_3, b_3]$  e rinominando le due variabili  $t, s$  come  $y, z$ , abbiamo ottenuto

$$\begin{aligned} \iint_{E_x^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_x^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ = \iiint_E \frac{\partial F_1}{\partial x}(x, y, z) dx dy dz \end{aligned}$$

- ▶ stiamo andando nella direzione giusta?
- ▶ abbiamo scritto un pezzo del flusso come un integrale triplo di un pezzo di divergenza! Ricordate infatti che

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F_2}{\partial y} + \frac{\partial F_3}{\partial z}$$

- ▶ ragionando in modo del tutto analogo, si dimostra (*per esercizio!*) che il contributo al flusso delle due facce ortogonali all'asse  $y$  è

$$\begin{aligned} & \iint_{E_y^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_y^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iiint_E \frac{\partial F_2}{\partial y}(x, y, z) dx dy dz \end{aligned}$$

- ▶ ...ed il contributo al flusso delle due facce ortogonali all'asse  $z$  è

$$\begin{aligned} & \iint_{E_z^+} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) + \iint_{E_z^-} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iiint_E \frac{\partial F_3}{\partial z}(x, y, z) dx dy dz \end{aligned}$$

- ▶ sommando tutte le 3 coppie di contributi, si trova quindi che il flusso è dato da

$$\begin{aligned} \iint_{\partial E} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma(x, y, z) &= \iiint_E \frac{\partial F_1}{\partial x}(x, y, z) dx dy dz \\ &+ \iiint_E \frac{\partial F_2}{\partial y}(x, y, z) dx dy dz \\ &+ \iiint_E \frac{\partial F_3}{\partial z}(x, y, z) dx dy dz \\ &= \iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F}(x, y, z) dx dy dz \end{aligned}$$

- ▶ ...et voilà!

## Corollario

Sia  $E \subset \mathbb{R}^3$  un insieme aperto e limitato, che soddisfi le ipotesi del Teorema della divergenza

Sia  $\mathbf{F} : \bar{E} \rightarrow \mathbb{R}^3$  un campo vettoriale di classe  $C^1(\bar{E})$  **solenoidale**

Allora il flusso di  $\mathbf{F}$  attraverso  $\partial E$  è nullo

## Dimostrazione

- ▶ Il flusso è dato da 
$$\iint_{\partial E} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial E} \rangle d\sigma$$
- ▶ dal Teorema della divergenza questo è uguale a 
$$\iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F} \, dx \, dy \, dz$$
- ▶ dal momento che  $\mathbf{F}$  è solenoidale (vedi *Lezione 21*), si ha  $\operatorname{div} \mathbf{F} = 0$  identicamente

## Esercizio

Si calcoli il flusso del campo gravitazionale  $\mathbf{F}_{\text{grav}}$  attraverso la sfera  $\Sigma$  di centro  $(5, 6, -1)$  e raggio 2

## Soluzione

- ▶ Ricordiamo che  $\mathbf{F}_{\text{grav}}$  ha la forma (in notazione vettoriale compatta)

$$\mathbf{F}_{\text{grav}}(\mathbf{x}) = -\frac{G m m_S}{|\mathbf{x}|^2} \frac{\mathbf{x}}{|\mathbf{x}|}, \quad \text{per } \mathbf{x} \neq \mathbf{0}$$

- ▶ se proviamo a calcolare il flusso usando la definizione, ovvero

$$\iint_{\Sigma} \langle \mathbf{F}_{\text{grav}}, \mathbf{N} \rangle d\sigma(x, y, z)$$

la cosa sembra piuttosto laboriosa (la difficoltà più grossa è legata al fatto che  $\Sigma$  non è centrata nell'origine)



- ▶ possiamo però osservare che  $\Sigma$  è la frontiera della palla  $B_2((5, 6, -1))$
- ▶ inoltre  $\mathbf{F}_{\text{grav}}$  è  $C^1$  su tutta questa palla (il punto pericoloso  $(0, 0, 0)$  sta fuori da questa palla, *verificatelo!*)
- ▶ ...in più  $\mathbf{F}_{\text{grav}}$  è solenoidale su questa palla (vedi esercizio per casa *Lezione 21*)
- ▶ per il Corollario precedente allora

$$\begin{aligned} & \iint_{\Sigma} \langle \mathbf{F}_{\text{grav}}, \mathbf{N} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iint_{\partial B_2((5, 6, -1))} \langle \mathbf{F}_{\text{grav}}, \mathbf{N} \rangle d\sigma(x, y, z) = 0 \end{aligned}$$

## Esercizio per casa

*Si calcoli il flusso del campo gravitazionale  $\mathbf{F}_{\text{grav}}$  attraverso la sfera  $\Sigma$  di centro  $(0, 0, 0)$  e raggio 2*

## Avvertenza

Occhio ai tranelli: se volete usare un teorema, controllate sempre che le ipotesi siano soddisfatte...

## Esercizio per casa

*Si calcoli il flusso del campo vettoriale costante*

*$\mathbf{F}(x, y, z) = (1, 0, 2)$  attraverso il sostegno della superficie "ciambella" (vedi Lezione 14)*

## Esercizio (Compito del 17/02/2020)

*Si consideri il campo vettoriale*

$$\mathbf{F}(x, y, z) = (y, x, z(x^2 + y^2))$$

*e se ne calcoli il flusso attraverso la frontiera dell'insieme*

$$E = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : 1 \leq x^2 + y^2 + z^2 \leq 4 \right\}$$

### Soluzione

- ▶ Si osservi che  $\mathbf{F}$  è un campo vettoriale di classe  $C^1$  su tutto  $\mathbb{R}^3$
- ▶ l'insieme  $E$  è una corona sferica, ovvero la porzione di spazio compresa tra la sfera di raggio 2 e centro l'origine, e la sfera di raggio 1 e centro l'origine

- ▶ in particolare, la frontiera  $\partial E$  è unione dei sostegni di due superfici regolari
- ▶ siamo quindi in condizione di poter applicare il *Teorema della divergenza*
- ▶ abbiamo allora che il flusso uscente è dato da

$$\begin{aligned}\Phi_{\mathbf{F}|\partial E} &= \iint_{\partial E} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N}_{\partial\Omega} \rangle d\sigma(x, y, z) \\ &= \iiint_E \operatorname{div} \mathbf{F} dx dy dz\end{aligned}$$

- ▶ osserviamo che la divergenza prende una forma piuttosto semplice

$$\operatorname{div} \mathbf{F} = \frac{\partial}{\partial x} y + \frac{\partial}{\partial y} x + \frac{\partial}{\partial z} (z(x^2 + y^2)) = x^2 + y^2$$

- ▶ ci siamo quindi ridotti a calcolare l'integrale triplo seguente

$$\iiint_E (x^2 + y^2) dx dy dz$$

- ▶ la funzione da integrare ha simmetria cilindrica (dipende solo dalla distanza dall'asse  $x$ , ovvero  $\sqrt{x^2 + y^2}$ ), l'insieme di integrazione invece ha simmetria sferica...
- ▶ ci conviene forse usare un cambio di variabili...ma cilindriche o sferiche?
- ▶ stavolta conviene dare la precedenza all'insieme di integrazione e fare il cambio (*coordinate sferiche*)

$$x = \varrho \cos \vartheta \sin \varphi$$

$$y = \varrho \sin \vartheta \sin \varphi$$

$$z = \varrho \cos \varphi$$

- ▶ in queste coordinate, l'insieme  $E$  si descrive in modo molto elementare, prendendo

$$\varrho \in [1, 2], \quad \vartheta \in [0, 2\pi], \quad \varphi \in [0, \pi]$$

- ▶ ovvero, il nuovo insieme di integrazione diventa

$$\Omega = [1, 2] \times [0, 2\pi] \times [0, \pi]$$

- ▶ abbiamo quindi dalla formula del cambio di variabili negli integrali tripli

$$\begin{aligned} & \iiint_E (x^2 + y^2) dx dy dz \\ &= \iiint_{\Omega} (\varrho^2 \cos^2 \vartheta \sin^2 \varphi + \varrho^2 \sin^2 \vartheta \sin^2 \varphi) \varrho^2 \sin \varphi d\varrho d\vartheta d\varphi \end{aligned}$$

- usando che  $\cos^2 \vartheta + \sin^2 \vartheta = 1$ , si ha

$$\begin{aligned} \iiint_E (x^2 + y^2) dx dy dz &= \iiint_{\Omega} \varrho^4 \sin^3 \varphi d\varrho d\vartheta d\varphi \\ &= \iint_{[0,2\pi] \times [0,\pi]} \left( \int_1^2 \varrho^4 d\varrho \right) \sin^3 \varphi d\vartheta d\varphi \\ &= \iint_{[0,2\pi] \times [0,\pi]} \left[ \frac{\varrho^5}{5} \right]_1^2 \sin^3 \varphi d\vartheta d\varphi \\ &= \frac{31}{5} \iint_{[0,2\pi] \times [0,\pi]} \sin^3 \varphi d\vartheta d\varphi \\ &= \frac{62\pi}{5} \int_0^\pi \sin^3 \varphi d\varphi \end{aligned}$$

- ▶ l'ultimo integrale l'abbiamo già calcolato ad inizio lezione
- ▶ si ha

$$\sin^3 \varphi = \sin \varphi (1 - \cos^2 \varphi) = \frac{d}{d\varphi} \left( -\cos \varphi + \frac{\cos^3 \varphi}{3} \right)$$

- ▶ quindi

$$\int_0^\pi \sin^3 \varphi d\varphi = \left[ -\cos \varphi + \frac{\cos^3 \varphi}{3} \right]_0^\pi = 2 - \frac{2}{3} = \frac{4}{3}$$

- ▶ in conclusione, il flusso vale

$$\Phi_{\mathbf{F}} = \iiint_E (x^2 + y^2) dx dy dz = \frac{62\pi}{5} \frac{4}{3} = \frac{248\pi}{15}$$



## Esercizio

*Si calcoli il flusso del campo vettoriale*

$$\mathbf{F}(x, y, z) = (x, y, 0)$$

*attraverso*

$$\Sigma = \left\{ (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 + z^2 = 1, -1/2 \leq z \leq 1/2 \right\}$$

## Soluzione

- ▶ Facciamo innanzitutto un disegno di  $\Sigma$
- ▶ si tratta del sottoinsieme della sfera di centro  $(0, 0, 0)$  e raggio 1, ottenuto tagliando “sopra”  $z = 1/2$  e “sotto”  $z = -1/2$

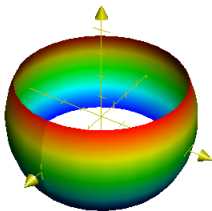


Figura: L'insieme  $\Sigma$ : si tratta di una sfera "scalottata"

► ci sono due modi di fare questo esercizio

1. usando direttamente la definizione di flusso ed andandosi a calcolare l'integrale di superficie

$$\iint_{\Sigma} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N} \rangle d\sigma(x, y, z)$$

con la normale  $\mathbf{N}$  che può essere presa uscente o entrante dalla sfera, a seconda dei gusti

2. usando un trucco, in modo che sia possibile applicare il *Teorema della divergenza*

- per casa, seguite la strada 1.
- in cambio, io vi mostro il trucco 2.

- ▶ “Prof! Non ho capito perché parla di trucchi....non si può usare il Teorema della divergenza e via?!”
- ▶ ricordatevi quello che vi ho detto prima “se volete usare un teorema, controllate sempre che le ipotesi siano soddisfatte...”
- ▶ per l'insieme  $\Sigma$ , qualcuno riesce a vedere perché non posso usare il *Teorema della divergenza*?
- ▶ rivediamo il disegno

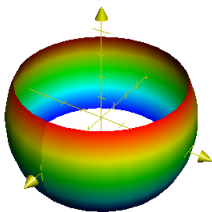


Figura: L'insieme  $\Sigma$ , di nuovo lui: è della forma  $\partial E$ , per qualche  $E \subset \mathbb{R}^3$  aperto limitato?

- ▶ ovviamente NO, l'insieme  $\Sigma$  non racchiude una porzione di spazio tridimensionale, “entra aria” da sopra e da sotto
- ▶ quindi **non** possiamo usare il *Teorema della divergenza* e trasformare

$$\iint_{\Sigma} \langle \mathbf{F}, \mathbf{N} \rangle d\sigma(x, y, z)$$

in un integrale triplo...