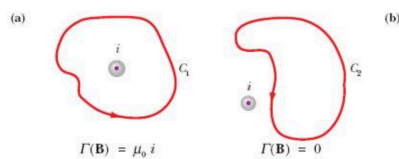


### 1.7.3.2. Esercizio 7.13

Una sottile lamina conduttrice di lunghezza  $h = 2\text{cm}$  è percorsa dalla corrente  $I = 10\text{A}$ . Calcolare il valore del campo magnetico  $B(x)$  a distanza  $x$  dal bordo della striscia, calcolare poi il momento magnetico  $\vec{M}$  che agisce su un piccolo ago magnetico di momento  $\vec{m} = 0,1\vec{u}_x \text{Am}^2$ , posto a distanza  $x = 1\text{cm}$ .

### 1.7.4. Legge di Ampère

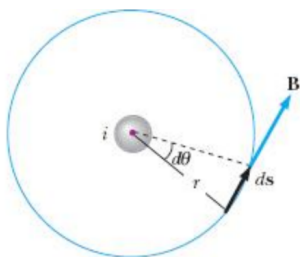
Calcoliamo la circuitazione del campo magnetico generato da un filo indefinito percorso da corrente. Ci sono due casi: si concatena il filo (figura (a)) oppure non lo si concatena (figura (2)).



Consideriamo ora il calcolo del prodotto scalare tra il campo magnetico e un elemento infinitesimo di curva  $\vec{B} \cdot d\vec{s}$ .

Poiché il filo genera un campo magnetico le cui linee di campo sono circonferenze concentriche al filo stesso, il prodotto scalare dipende soltanto dall'angolo  $d\theta$  sotteso da  $d\vec{s}$ :

$$\vec{B} \cdot d\vec{s} = \frac{\mu_0 i}{2\pi} \frac{ds}{r} = \frac{\mu_0 i}{2\pi} d\theta$$

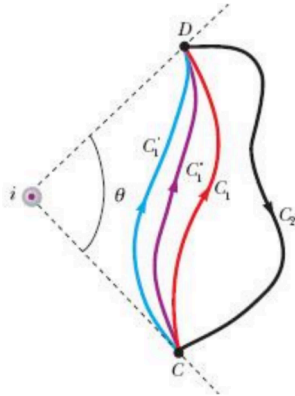


Prendiamo allora un percorso qualsiasi percorso qualsiasi da un punto  $C$  a un punto  $D$  e ne facciamo l'integrale

$$\int_C^D \vec{B} \cdot d\vec{s} = \frac{\mu_0 i}{2\pi} \theta$$

dove  $\theta$  è l'angolo definito dalle due semirette dove stanno  $C$  e  $D$ . Anche in questo caso il risultato è indipendente dal percorso scelto

tra  $C$  e  $D$  e dipende dall'angolo  $\theta$ , inoltre  $\int_C^D \vec{B} \cdot d\vec{s} = -\int_D^C \vec{B} \cdot d\vec{s}$ .

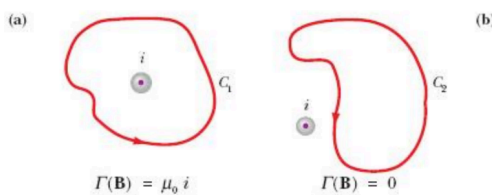


Infine, calcoliamo l'integrale lungo una linea chiusa  $\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \frac{\mu_0 i}{2\pi} d\theta$ .  
Nel caso in cui il *filo* sia *concatenato* alla corrente si ottiene

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 i$$

mentre nel caso in cui non sia concatenata si ottiene

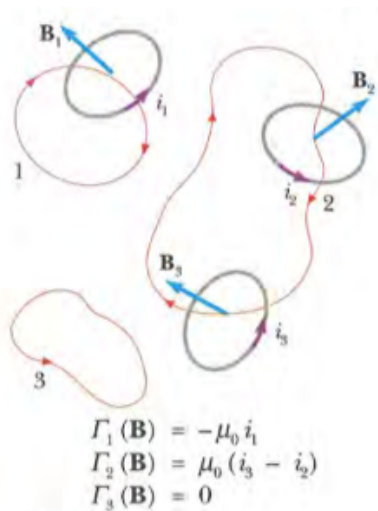
$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = 0$$



L'integrale di linea del campo magnetico  $\vec{B}$  lungo una linea chiusa, ovvero la *circuitazione*  $\Gamma(\vec{B})$  è uguale alla somma algebrica delle *correnti concatenate*, moltiplicata per  $\mu_0$ .

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 \sum_k i_k = \mu_0 i_{\text{concatenate}}$$

Se, in particolare, la linea non concatena nessuna corrente, la circuitazione è *nulla*.



**Figura 7.19**

Applicazione della legge di Ampère ad un sistema di circuiti chiusi.

### ! Osservazione

Essendo che la circuitazione di  $\vec{B}$  è diversa da zero, il *campo magnetico non è conservativo*.

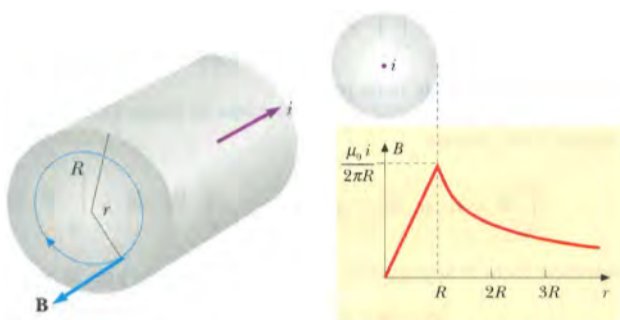
Senza per ora approfondire l'argomento, diciamo che la legge di Ampère è *valida solamente per correnti di conduzione*, dovute cioè al moto di cariche in regime stazionario, quali sono quelle che abbiamo considerato sinora.

## 1.7.4.1. Applicazioni della legge di Ampère

Dalla legge di Ampère, per esempio, si possono ricavare la legge di Biot-Savart ( $\vec{B} = \frac{\mu_0 i}{2\pi R} \vec{u}_\phi$ ) e il campo magnetico prodotto da un solenoide rettilineo indefinito ( $\vec{B} = \mu_0 n i \vec{u}_y$ ).

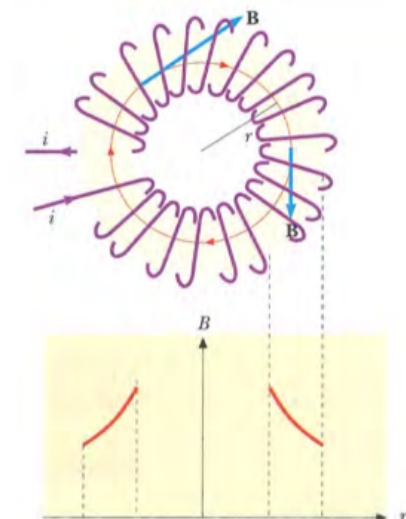
### 1.7.4.1.1. Esempio 7.2

Un filo rettilineo indefinito di raggio  $R$  è percorso da una corrente di intensità  $i$ . Calcolare il campo magnetico prodotto dal filo in funzione della distanza  $r$  dall'asse del filo.



### 1.7.4.1.2. Esempio 7.4

Un *solenoido toroidale* è costituito da  $N$  spire avvolte attorno ad una superficie a forma di ciambella (toroide). Calcolare il campo magnetico se nel sistema circola la corrente  $i$ .

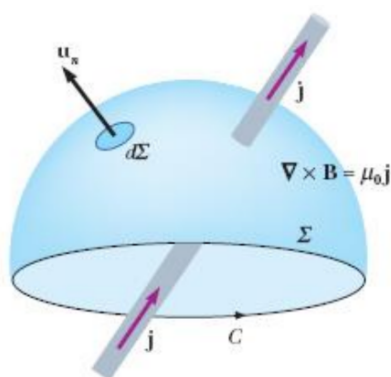


### 1.7.4.2. Forma locale della legge di Ampère

#### Ricorda - Teorema di Stokes

La circuitazione di un campo vettoriale,  $\vec{B}$  nel nostro caso, lungo la linea chiusa  $C$  è eguale al flusso del rotore del campo attraverso una superficie qualsiasi  $\Sigma$  avente per contorno  $C$ :

$$\oint_C \vec{B} \cdot d\vec{s} = \iint_{\Sigma} \text{rot} \vec{B} \cdot d\Sigma = \iint_{\Sigma} (\vec{\nabla} \times \vec{B}) \cdot \Sigma$$



Abbiamo che la legge di Ampère diventa

$$\mu_0 i_{\text{concatenate}} = \oint \vec{B} \cdot d\vec{s} = \iint_{\Sigma} (\vec{\nabla} \times \vec{B}) \cdot d\Sigma$$

e ricordando la relazione tra corrente  $i$  e il vettore densità di

corrente  $\vec{j}$ , ovvero  $i = \iint_{\Sigma} \vec{j} \cdot d\Sigma$ , si ottiene

$$\iint_{\mathcal{S}} (\vec{\nabla} \times \vec{B}) \cdot d\Sigma = \mu_0 i = \mu_0 \iint_{\Sigma} \vec{j} \cdot d\Sigma$$

che quindi ci permette di scrivere la *forma locale della legge di Ampère*

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{j}$$

#### 1.7.4.3. Esercizio 7.18

Molti fili indefiniti paralleli, ciascuno percorso dalla corrente  $i$ , sono disposti uno accanto all'altro su una superficie piana. Il numero di fili per unità di lunghezza è  $n$ . Dimostrare, utilizzando la legge di Biot-Savart, che il campo magnetico  $\vec{B}$  è parallelo al piano in cui si trovano i fili. Calcolarne inoltre il modulo servendosi della legge di Ampère.