

PROBLEMA 9.32

**Adiabatica di un elastico \*\***

Un elastico può essere descritto a livello macroscopico dalla sua energia interna  $U$ , dalla lunghezza  $\ell$ , dalla temperatura  $T$  e dalla tensione  $\tau$ . Supporremo che sia possibile scrivere l'energia interna nella forma

$$U = k\bar{\ell}T \quad (9.32.1)$$

e che valga

$$\tau = \gamma T (\ell - \bar{\ell}) \quad (9.32.2)$$

dove  $k$ ,  $\bar{\ell}$  e  $\gamma$  sono costanti positive opportunamente dimensionate. Determinare la forma di una trasformazione adiabatica reversibile (per  $\ell > \bar{\ell}$ ) e rappresentarla nei piani  $\tau - \ell$ ,  $T - \ell$  e  $T - S$ .

**Soluzione**

Dalla primo principio della termodinamica abbiamo che

$$dQ = dU + dL$$

Nel caso in questione il lavoro fatto dall'elastico si scrive

$$dL = -\tau d\ell$$

dato che la forza applicata dall'elastico ad un suo estremo vale  $\tau$  in modulo (per  $\ell > \bar{\ell}$ ) ed è diretta in verso opposto allo spostamento. Quindi

$$dQ = k\bar{\ell}dT - \gamma T (\ell - \bar{\ell}) d\ell$$

da cui troviamo il differenziale dell'entropia

$$dS = \frac{dQ}{T} = k\bar{\ell}\frac{dT}{T} - \gamma (\ell - \bar{\ell}) d\ell$$

Questa espressione si può immediatamente integrare, ottenendo

$$S = k\bar{\ell} \log T - \frac{\gamma}{2} (\ell - \bar{\ell})^2 + C$$

dove  $C$  è una costante di integrazione. Ma in un'adiabatica reversibile l'entropia resta costante, per cui la trasformazione nel piano  $T - S$  si rappresenta come una retta verticale. Inoltre deve essere

$$T = \bar{T} \exp \left[ \frac{\gamma \bar{\ell}}{2k} \left( \frac{\ell}{\bar{\ell}} - 1 \right)^2 \right] \quad (9.32.3)$$

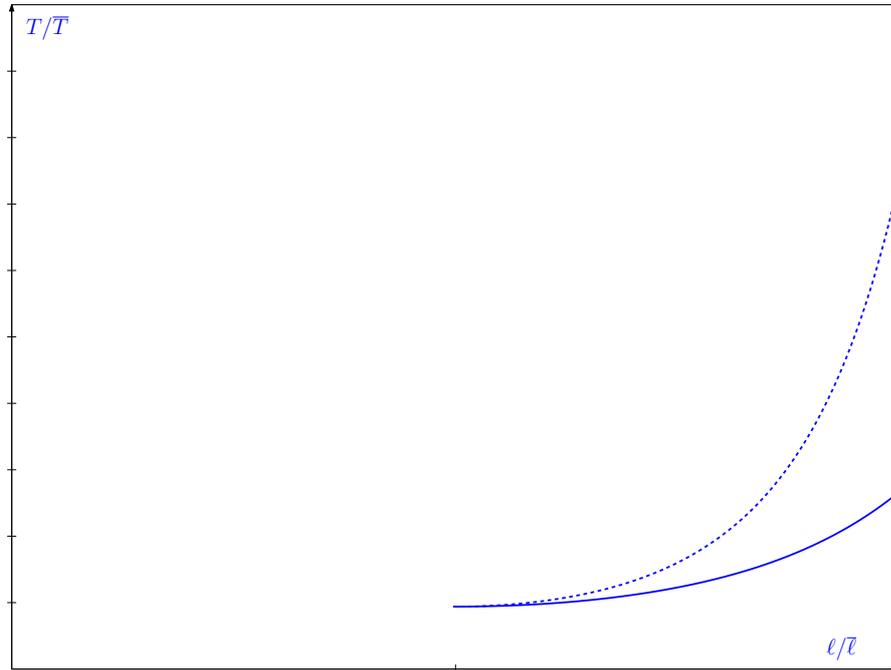


Figura 9.24.: La dipendenza della temperatura dalla lunghezza dell'elastico, per una trasformazione adiabatica reversibile (Eq. (9.32.3)). La temperatura è misurata in unità  $\bar{T}$ , e la lunghezza dell'elastico in unità della lunghezza a riposo  $\bar{\ell}$ . Si è scelto  $\gamma\bar{\ell}/(2k) = 1$  per la curva continua e  $\gamma\bar{\ell}/(2k) = 2$  per quella tratteggiata.

dove  $\bar{T}$  è una costante arbitraria che si può interpretare come temperatura dell'elastico alla lunghezza di riposo. Questa è la legge che lega  $T$  a  $\ell$  rappresentata in Figura (9.24).

Scegliendo di misurare la temperatura in unità  $\bar{T}$  e la lunghezza in unità  $\bar{\ell}$  la curva è completamente caratterizzata dal parametro adimensionale  $\Pi = \gamma\bar{\ell}/(2k)$ . Come si vede l'elastico allungato si riscalda, tanto più rapidamente quanto più  $\Pi$  è grande.

Veniamo alla dipendenza della tensione dall'allungamento. Usando l'Equazione (9.32.2) si può anche scrivere

$$\tau = 2k\bar{T} \frac{\gamma\bar{\ell}}{2k} \left( \frac{\ell}{\bar{\ell}} - 1 \right) \exp \left[ \frac{\gamma\bar{\ell}}{2k} \left( \frac{\ell}{\bar{\ell}} - 1 \right)^2 \right]$$

che è rappresentata nel piano  $\tau - \ell$  in Figura 9.25

Anche in questo caso se misuriamo la tensione in unità  $2k\bar{T}$  e la lunghezza in unità  $\bar{\ell}$  la curva è completamente caratterizzata dal parametro  $\Pi$ . L'area sotto la curva cambiata di segno rappresenta il lavoro fatto dall'elastico durante la trasformazione, in unità  $2k\bar{T}\bar{\ell}$ .

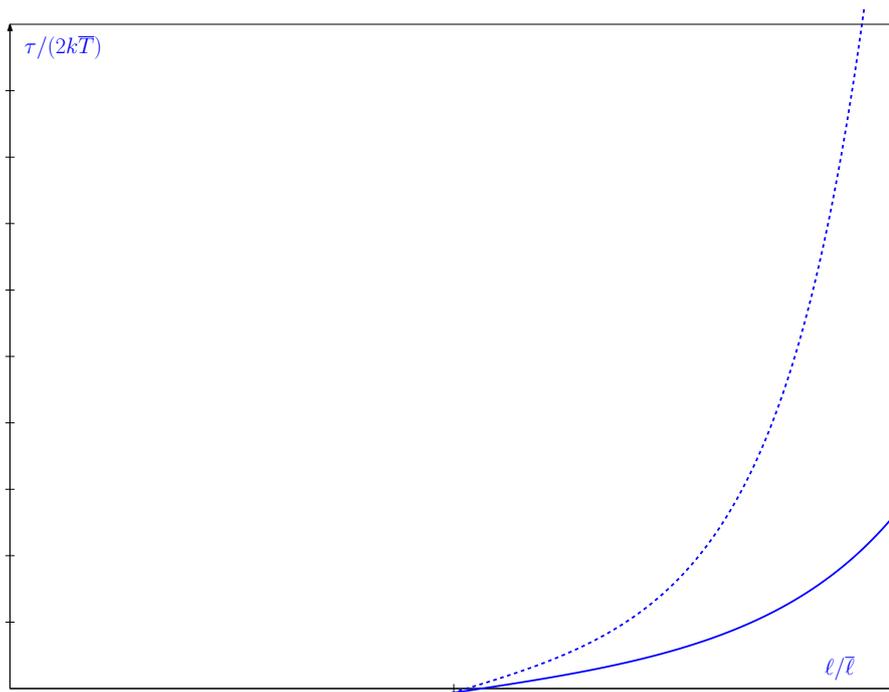


Figura 9.25.: La dipendenza della tensione dalla lunghezza dell'elastico, per una trasformazione adiabatica reversibile (Eq. (9.32.3)). La tensione è misurata in unità  $2k\bar{T}$ , e la lunghezza dell'elastico in unità della lunghezza a riposo  $\bar{\ell}$ . Si è scelto  $\gamma\bar{\ell}/(2k) = 1$  per la curva continua e  $\gamma\bar{\ell}/(2k) = 2$  per quella tratteggiata.