

## الفصل الثاني

### القانون الأول: حفظ الطاقة

#### The First Law: The Conservation of Energy

القانون الأول عادة لا يتطلب الكثير حتى يُستوعب ، وذلك لكونه امتداداً للقانون حفظ الطاقة *law of conservation of energy* ، الذي ينص على أن الطاقة لا تفنى ولا تستحدث ، بمعنى أنه مهما كانت كمية الطاقة عند بداية الكون فإنها ستكون هي نفسها عند نهايته. غير أن الشيرموديناميک موضوع دقيق ، والقانون الأول أكثر إثارة من مجرد ما توحّي به هذه الملاحظة. إضافة إلى ذلك ، فمثلما أن القانون الصفری قد أعطى دفعات تقديم خاصة "درجة الحرارة" وتوضیحها ، فإن القانون الأول يحفز هذا التقديم ، ويساعد على إيضاح معنى المفهوم الغامض لكلمة "الطاقة".

سنفترض في مستهل حديثنا بأننا لا نملك أدنى فكرة عن هذه الخاصية ، تماماً كما فعلنا عند تقديمنا للقانون الصفری حينما لم نفترض مسبقاً أن ثمة شيء ينبغي علينا أن نسميه "درجة الحرارة" ، لنجد إثر ذلك أن المفهوم قد فرض نفسه علينا ضمنياً في القانون. إن كل ما سنفترض أننا نفهمه هو المفاهيم الراسخة للميكانيكا والديناميکا كالكتلة والوزن والقوة والشغل. وسيكون فهمنا لفكرة "الشغل" ، على وجه الخصوص ، هو الأساس الذي نبني عليه كل هذا العرض.

**الشغل work:** هو الحركة ضد قوة معاكسة. نحن نبذل شغلاً حينما نرفع ثقلاً باتجاه معاكس للجاذبية. ومقدار الشغل الذي نبذله يعتمد على كتلة الجسم ، وقوة الجاذبية ، والارتفاع الذي تم إيصال الجسم إليه. أنت بذاته قد تكون هذا الثقل أو الجسم ، فأنت

تبذل شغلاً عند صعودك على الدرج: **الشغل الذي تبذله** يتناسب مع كل من وزنك والارتفاع الذي وصلت إليه في صعودك. كما أنك تبذل شغلاً عندما تقود دراجتك الهوائية باتجاه معاكس لاتجاه الريح: كلما كانت الريح أشد والمسافة التي تقطعها أطول كلما كان **الشغل الذي عليك** بذله أكبر. أنت تبذل شغلاً حينما تقط أو تضغط زنبركاً: **الشغل الذي تبذله** يعتمد على قوة الزنبرك والمسافة التي مُطّ إليها أو ضُغط.

كل تلك الأشغال مكافأة لرفع الثقل. فمثلاً، لو فكرنا بعزم زنبرك ووصلنا الزنبرك الممطوط بيكرة وثقل، فبمقدورنا متابعة المسافة التي سيرتفع إليها الثقل حينما يعود الزنبرك إلى وضعه السابق. إن مقدار الشغل المبذول لرفع كتلة قدرها  $m$  (ولنقل  $50$  مثلاً) مسافة تبعد عن سطح الأرض مسافة قدرها  $h$  (ولنقل مترين مثلاً)، يمكن حسابه من المعادلة:

$$\text{work} = mgh$$

$$\text{الشغل} = \text{الكتلة} \times \text{التسارع} \times \text{المسافة}$$

حيث  $g$  (التسارع) مقدار ثابت يعرف باسم **تسارع السقوط الحر** *acceleration of free fall*، والذي تبلغ قيمته عند سطح الأرض  $9.8 \text{ m s}^{-2}$ . أي أن رفع ثقل كتلته  $kg$  مسافة مترين فوق سطح الأرض سيطلب بذل شغل قدره  $kg \text{ m}^2 \text{ s}^{-2}$ . وكما ذكرنا في الهاشم رقم 1 فإن هذا التجمع من الوحدات (كيلوغرام مترٌ لكل ثانيةٌ) ليس صعب الاستعمال وحسب بل غير مناسب أيضاً، ولذلك جرت العادة على استعمال ما يدل عليه وهو **جouل joul** الذي يرمز له بالرمز  $J$ . ولذلك فرفع ثقلنا السابق يتطلب بذل شغل قدره  $J$ .

يعد الشغل الركن الأهم في الشيرموديناميكي، وبالذات لقانونه الأول. فما من نظام إلا ولديه القدرة على إنجاز شغل. وفيما يلي بضعة أمثلة. أحد هذه الأمثلة ما كنا قد بناه قبل قليل بخصوص إمكانية إنجاز شغل بواسطة الزنبرك بينما يكون إما ممطوطاً

وإما مضغوطاً. والمثال الآخر هو البطارية الكهربائية التي بوسعتها إنجاز شغل من خلال وصلها بمحرك كهربائي motor، وهذا المحرك يستطيع بدوره أن يقوم برفع ثقل. وكذلك كومة من الفحم في محيط هوائي ، هذه الكومة يمكن حرقها داخل نوع معين من الآلات، وهذا بدوره يمكن استعماله لإنجاز الشغل. وأخيراً، ومع أنها نقطة لا تبدو جلية إلا أن ترير تيار كهربائي في ملف معدني لمدفأة كهربائية يعني في الحقيقة أننا ننجز شغلاً على المدفأة، وذلك لأن التيار نفسه يمكن تريره في محرك كهربائي motor عوضاً عن المدفأة ليقوم برفع ثقل. أما لماذا نسمى المدفأة بهذا الإسم "مدفأة heater" ولا نسميها "منجزة شغل أو عاملة worker" ، فهو ما سيوضح أمره حالما نتمكن من تقديم مفهوم الحرارة heat ، وهو الذي لم يظهر ويتبدّل لنا بعد.

نحن حينما نقول إن الشغل هو المفهوم الأولي والأساسي للثيرموديناميكي ، فإننا عندئذ سنكون بحاجة لمصطلح نعبر بواسطته عن وسع النظام أو قدرته على إنجاز شغل : هذه القدرة نسميها طاقة energy. أن نقول إن الزنبرك الممطوط إلى أقصى ما يمكن يمتلك قدرة على إنجاز شغل تفوق قدرة الزنبرك الممطوط بدرجة أقل ، هي لأن نقول إن طاقة الزنبرك الممطوط إلى أقصى ما يمكن تفوق طاقة الزنبرك الممطوط بدرجة أقل. وأن نقول إن لترًا ساخناً من الماء يمتلك قدرة على إنجاز شغل تفوق قدرة لتر من ماء بارد ، هي لأن نقول إن لترًا ساخناً من الماء يمتلك طاقة تفوق طاقة لتر من ماء بارد. في مثل هذا السياق ليس ثمة غموض حول الطاقة ، إذ أننا نعرف تماماً ماذا يعني بالشغل.

سنقوم الآن بتوسيع هذا المفهوم ليتمدّ ما هو ميكانيكي إلى ما هو ديناميكي بفعل الحرارة (ثيرموديناميكي). افترض أن لدينا نظاماً في إناء تحيط به جدران آدبياتية (أي جدران غير منفذة للحرارة). إذا تذكّرنا أننا كنا قد شرعنا في التأسيس لمفهوم "آدبياتي" في الفصل الأول مستعملين القانون الصفرى ، فبإمكاننا القول إننا لا ننزلق نحو مصطلح غير معرف. فنحن بكلمة "آدبياتي" نقصد ، من الناحية العملية ، إناء

معزولاً عزلأً حرارياً، مثل دورق مفرغ معزولاً عزلأً جيداً. أما درجة حرارة محتويات الإناء فنستطيع مراقبتها بواسطة ثيرمومتر، وهذا مفهوم آخر قدمه لنا أيضاً القانون الصفرى ، ولذلك فنحن ما زلنا على أساس قوى. وسنجري الآن بعض التجارب.

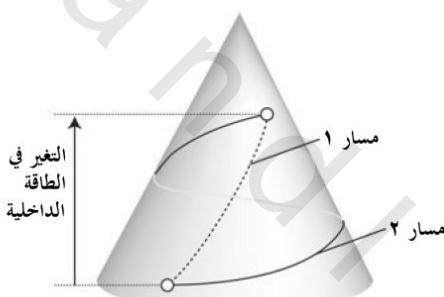
نخوض أولاً محتويات الإناء (التي تشكل النظام) بمحرك يحركه ثقل ساقط، ونسجل التغير في درجة الحرارة الذي أحدهه هذا الحض. في السنوات التي تلت سنة 1843 تم إجراء تجربة تشابه تماماً نمط هذه التجربة بواسطة أحد آباء علم الشيرموديناميك وهو جي. بي. جول، المولود سنة 1818 م والمتوفى سنة 1889 م. ونحن نعرف بالتأكيد مقدار الشغل المنجز من معرفتنا لكتلة الثقل الساقط والمسافة التي قطعها في سقوطه. بعد ذلك سنتزيل الجدران الأديبaitية (غير المقدرة للحرارة) حتى يستعيد النظام حالته التي كان عليها في البداية. ونضع فيه سخاناً كهربائياً غمر فيه تياراً ملدة لا تسمح إلا بإنجاز شغل على السخان مساوياً للشugal الذي أنجزه سقوط الثقل. وبدون أدنى شك، لا بد وأننا قد أجرينا عدة قياسات للربط بين التيار المار بمحرك لفترات زمنية مختلفة، وبين الارتفاع الذي كان عليه الثقل، وذلك من أجل أن نتمكن من تفسير أن التيار المار خلال زمن معين هو نفسه الشugal الذي تم إنجازه. إن النتيجة التي سنخلص إليها من هاتين التجربتين، ومن حشد مشابه من نفس النوع هي : **بعض النظر عن كيفية إنجازه، فإن نفس القدر من الشugal سيحدث التغيير نفسه في حالة النظام.**

تشبه هذه النتيجة تسلق جبل عبر مسارات متعددة، فكل مسار يمثل طريقة مختلفة لإنجاز الشugal. فعلى افتراض أن نقطة البداية لكل المسارات واحدة وكذلك نقطة النهاية، فإننا سنكون قد ارتفعنا من نقطة البداية إلى نقطة النهاية بنفس القدر بغض النظر عن المسار الذي كنا قد سلكناه بينهما. بمعنى أنه لو أصلينا رقم ارتفاع altitude على كل نقطة في الجبل، فسنجد أن الارتفاع الذي وصلناه، وبغض النظر عن الطريق الذي سلكناه، سيساوي دائماً الفرق بين أول رقم ارتفاع كنا عنده وأخر رقم وصلنا

إليه. وهذا ما ينطبق تماماً على نظامنا آنف الذكر. إن حقيقة عدم الاعتماد على المسار الذي تم من خلاله التغيير، يعني أنه بمقدورنا تحديد أو إعطاء رقم يرتبط بكل حالة من الحالات المختلفة للنظام، هذا الرقم سنعطيه اسمـاً ورمزاً، الاسم هو **الطاقة الداخلية**  $U$ ، والرمز هو **internal energy**. وبعد ذلك نستطيع حساب الشغل المطلوب لنجازه للانتقال بين أيّ حالتين وذلك بأخذ الفرق بين قيمتي الطاقة الداخلية في الحالتين الابتدائية والنهاية (الشكل رقم ٢.١)، كالتالي :

**الشغل اللازم = الطاقة الداخلية النهاية - الطاقة الداخلية الابتدائية**

$$\text{work required} = U(\text{final}) - U(\text{initial})$$



ومع إدراكنا أن النظم في هذه المرحلة آديياتي (مكظوم)، فإن ملاحظة عدم اعتماد الشغل على المسار عند الانتقال بين حالتين محددتين هي التي نبـهـت إلى الاعتراف بوجود خاصية للنظام تعد مقياساً لمدى قدرته على أن ينجز شغلاً. وفي الشيرموديناميـك، فإن الخاصية التي لا تعتمد إلا على الحالة الراهنة للنظام بغض النظر

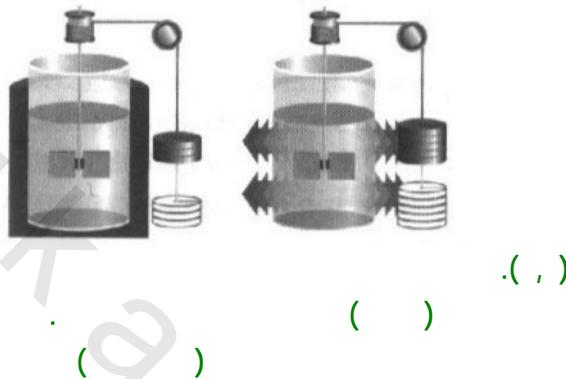
عن كيفية وصوله إليها، (الارتفاع في الجغرافيا مثلاً)، تسمى: دالة (أو تابع) الحالة *state function*. ولهذا تكون ملاحظتنا قد قادتنا إلى تقديم دالة (أو تابع) الحالة المعروفة باسم "الطاقة الداخلية". في مرحلتنا هذه، قد لا نستوعب بعمق طبيعة الطاقة الداخلية، غير أننا لم نكن نفهم بعمق أيضاً طبيعة دالة (أو تابع) الحالة المعروفة باسم "درجة الحرارة" حينما واجهتنا في سياق القانون الصافي.

لم نصل بعد إلى القانون الأول، فهذا الأمر يحتاج، حرفياً ومجازياً، إلى مزيد من الشغل. ولكي ننطلق يتوجب علينا أن نبقى مع نظامنا نفسه ولكن بعد تعريته من جدرانه العازلة حتى لا يكون آدبياتياً (مكظوماً). ثم لنفترض أننا استأنفنا مجدداً عملية الخض بادئين من الحالة الابتدائية نفسها ومستمررين إلى أن ينتهي النظام بنفس حالته النهاية. سنجد أن مقداراً مختلفاً من الشغاف قد بذل للوصول إلى نفس الحالة النهاية.

وبنفس النموذج ، سنجد أن الشغل الذي ينبغي إنجازه هو أكثر مما هو في الوضع الآدبياتي (المكظوم). وهكذا ننقاد إلى استنتاج أن الطاقة الداخلية يمكن أن تتغير عبر شيء آخر غير الشغل. هنا تظهر لنا واحدة من وسائل النظر إلى هذا التغيير الإضافي ، وذلك من خلال تفسير هذا التغيير على أنه ناتج عن انتقال الطاقة من النظام إلى المحيط (تذكر أن الجدران ليست آدبياتية) بفعل اختلاف درجة الحرارة الذي تسبب به الشغل الذي فعلناه بخضنا لمحتويات النظام. يدعى هذا الانتقال للطاقة النابع من اختلاف درجة الحرارة *heat*.

يمكن لنا وبسهولة قياس مقدار الطاقة المنتقلة كحرارة من النظام أو إليه: كل ما نعمله هو أن نقيس الشغل المطلوب للإحداث تغيير في النظام الأدיאبaticي (المكظوم) ومن ثم الشغل المطلوب للإحداث نفس التغيير في نظام دياتيرمي (أي ذاك المنزوعة عنه جدران العزل)، وبعد ذلك نأخذ الفرق بين القيمتين. هذا الفرق هو الطاقة التي انتقلت كحرارة. هنا لا بد من ملاحظة أن عملية قياس هذا المفهوم المخادع، وهو "الحرارة"،

قد أخضناه لمبادئ ميكانيكية كما لو أنه يمثل الفرق في الارتفاع الذي سقط خالله ثقلٌ معين لإحداث تغيير محدد في الحالة عند ظرفين مختلفين (الشكل رقم ٢.٢).



ترى ، فنحن لسنا إلا قاب قوسين أو أدنى من القانون الأول. افترض أن لدينا نظاماً مغلقاً نستعمله لإنجاز شغل ، أو للسماح له بتسريب حرارة ، مما يؤدي إلى خفض طاقته الداخلية. وبعد ذلك نجعل النظام معزولاً عن محیطه لما يخلو لنا من الوقت ، ثم نعود إليه. سنجد دون منازعة أن قدرته على إنجاز شغل - طاقته الداخلية - لم تعد كما كانت عليه. بمعنى آخر :

إن الطاقة الداخلية لنظام معزول ثابتة

هذا هو القانون الأول للثيرموديناميك ، أو على الأقل أحد نصوصه فهو يأتي بعده نصوص متكافئة.

ومن أحد القوانين الطبيعية الكونية ، ونحن نقصد هنا طبيعة البشر ، هو أن التطلع للثراء يدفع إلى الخداع والغش. فلو أمكن للقانون الأول أن يكون خاطئاً ضمن ظروف معينة فإن الثروة - والمنافع المضمرة للبشرية - ستتراكم إلى حدود غير معروفة.

فمثلاً لو أمكن إنجاز شغل بواسطة نظام آدياباتي (مكظوم) مغلق، دون إنفاص طاقته الداخلية فسيكون القانون الأول غير صحيح. وبطريقة أخرى نقول إننا لو استطعنا تحقيق حركة دائمة *perpetual motion*، فإنه سيكون بإمكاننا إنجاز شغل دون استهلاك وقود. والحقيقة هي أنه، ومع كل ما بذل من جهود، لم يتم أبداً إنجاز شغل من هذا النوع. بالتأكيد كانت هناك إدعاءات متراكمة، ولكن أيّ منها لم يخل من درجة من الخداع أو الانخداع. ولهذا أوصدت مكاتب البراءات أبوابها أمام مثل هذه الإدعاءات، فالقانون الأول صار غير قابل للخرق أو الانتهاك إلى حد أن أيّ ادعاء يخالف ذلك لا يستحق أن يبذل في سبيل مجادلته أيّ وقت أو جهد. وهنا يتحقق لنا القول: إن ثمة حالات معينة في العلوم، وبالتالي في التقنية، يكون فيها الانغلاق الفكري مبرراً.

هناكأشياء كثيرة علينا حسمها قبل أن ننتهي من هذا القانون. فأولاً: ما يتعلق باستعمالنا اللغوي لكلمة "حرارة heat". تستخدم الكلمة heat (في اللغة الإنجليزية) إما فعلاً كأن نقول: we heat (وتعني باللغة العربية: نحن نُسخن)، وإما اسمًا كأن نقول: heat flows (وتعني باللغة العربية: الحرارة تنتقل). الحرارة في الشيرموديناميک ليست شيئاً أو كينونة ولا حتى شكلاً من أشكال الطاقة: الحرارة هي نمط لانتقال الطاقة. ونؤكد مرة أخرى: الحرارة ليست شكلاً من أشكال الطاقة، ولا مائعاً من أي شكل كان. الحرارة هي انتقال الطاقة بمحض اختلاف درجة الحرارة. الحرارة هي اسم لوسيلة وليس اسمًا لشيء أو لكيانة.

ستكون أحadiثنا متلعة ومتشعبة إذا ما أصررنا على الاستعمال الدقيق لكلمة "حرارة"، فالأنسب هو الحديث عن حرارة تنتقل من جسم إلى آخر، والأنسب هو القول إننا نسخن شيئاً. فالاستخدام الأول للكلمة ناجم عن نظرتنا إلى أن الحرارة هي

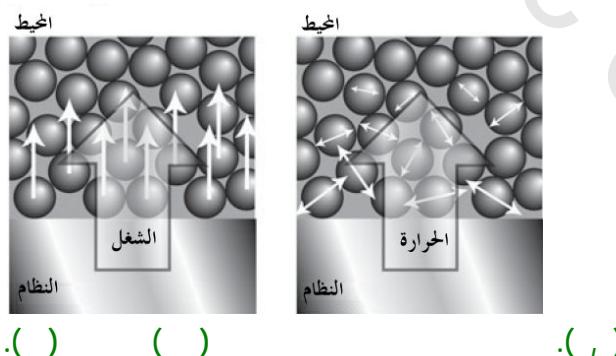
شيء مائع ينتقل بين جسمين مختلفين في درجة الحرارة، وهذا المجاز القوي مغروس في لغتنا بصورة تتعذر إزالتها. بالتأكيد توجد مظاهر عديدة لانتقال الطاقة بسبب التفاوتات في درجة الحرارة، وقد تم التعامل معها رياضياً وبشكل مثمر من خلال النظر إلى الحرارة وكأنها تدفق لماء عديم الكتلة (يعني أن ليس له وزن يقاس). ولكن ما هذا إلا مصادفة بحثة، ولا يعد دليلاً على أن الحرارة شيء مائع إلا لو قلنا القول إن انتشار أحد الاختيارات الاستهلاكية بين السكان، وهو ما يمكن التعامل معه بعادلات من نفس النوع، هو ماء محسوس.

ما ينبغي علينا تكراره، والتكرار دون أدنى شك معمل، هو التأكيد على أن الطاقة تنتقل كحرارة (ويكون ذلك بفعل اختلاف درجة الحرارة). أما حينما نستخدم (باللغة الإنجليزية) كلمة حرارة heat ك فعل كما في قولنا: نحن نسخن we heat، فمن الأصول أن يستعاض عنها بكلام آخر فيه إطناب، مثل: "إننا نستبطط اختلاف درجة الحرارة كما لو أنه سيلان للطاقة عبر جدران ديناميكية (منفذة للحرارة) في الاتجاه الذي نرغب". ومع هذا، ولأن الحياة قصيرة جداً، فمن الأنس، باشتاء الحالات التي لا بد وأن تكون فيها دقيقة للغاية، أن نبني ما درجت عليه الألسن، وهذا ما سنفعله آملين ألا ننسى حقيقة الأمر\*.

قد يبدو وكأن ثمة مخالفة في ما ذكرناه قبل قليل، إذ إننا، ومع تحذيرنا من النظر إلى "الحرارة" كشيء مائع سائل، ما زال لدينا شيئاً من المرونة في هذا الأمر في استخدامنا لكلمة "طاقة". إنه ليبدو وكأننا طمرنا مفهوم الماء تحت السطح. ومع ذلك، فهذا الغش المفضوح نجد له حلّاً من خلال التعرف على الطبائع الجزيئية للحرارة

والشغل. فكما هي العادة، فإن التنقيب في العالم السفلي للظواهر هو الذي يضيئها. نحن دائمًا نميز، في الشيرموديناميكي، فيما بين الطرق المختلفة لانتقال الطاقة، من خلال مراقبتنا ومشاهدتنا للمحيط، فالنظام أعمى عن الطرق التي أكسيته أو أفقدته طاقة. يمكن أن نعد النظام وكأنه مصرف (بنك)، فالنقود يمكن أن تدخل إليه أو تسحب منه كعملتين، ولكن ما أن يكون النقد في الداخل فلا فرق بين نوعية الصناديق التي تم فيها حزن الودائع.

ستتحدث الآن عن الطبيعة الجزيئية للشغل، ثم عن الطبيعة الجزيئية للحرارة. بالنسبة للشغل فسبق لنا أن عرفنا أن إنجازه، من الناحية المرئية، يكافئ تماماً عملية رفع ثقل. أما إنجازه من الناحية الجزيئية فرفع الثقل هو انعكاس لتحرك كل ذراته في نفس الاتجاه. إن رفع قطعة من الحديد مثلاً يعني أن كل ذرات الحديد قد ارتفعت. وعند خفض القطعة – ومن ثم تكون هذه القطعة قد أنجزت شغلاً على النظام، مثلما هو الأمر عند ضغط زنبرك أو غاز، الأمر الذي يزيد من الطاقة الداخلية للنظام - ، فإن كل الذرات تكون قد انخفضت بشكل متماثل. هنا نقول: **الشغل هو انتقال للطاقة يتم باستغلال الحركة المتماثلة لجميع الذرات في المحيط** (الشكل رقم ٢.٣).



لتحدث الآن عن الطبيعة الجزيئية للحرارة. كنا قد رأينا في الفصل الأول أن درجة الحرارة هي معيار ينبعنا بالعدد النسبي للذرات الموجودة في حالات الطاقة المسموح بها، بحيث يتزايد عدد الذرات التي تكون بحالات الطاقة المرتفعة بتزايد درجة الحرارة. وبعبارات تصويرية أوضح، قطعة الحديد الساخنة تتكون من ذرات تهتز بشدة في مواقعها، وعندما تكون درجة حرارة القطعة منخفضة، فالاهتزاز سيقى قائماً ولكن بشدة أقل. وعندما تتماس قطعة ساخنة بقطعة باردة، فالذرات شديدة الاهتزاز على سطح القطعة الساخنة تتصادم بتلك الذرات ضعيفة الاهتزاز على سطح القطعة الباردة، أي تداحمها، فتجعلها تهتز بأكثر مما كانت عليه قبل التماس وبذلك فهي تكون قد مررت طاقتها نحوها. لم تكن هناك محصلة حركة، ولكن الطاقة قد انتقلت من القطعة الساخنة إلى القطعة الباردة بفعل هذا التصادم أو التداحم العشوائي الذي حدث في منطقة التماس. هنا نقول: **إن الحرارة هي انتقال للطاقة يحدث بفعل الاهتزازات العشوائية للذرات في المحيط** (الشكل رقم ٢.٣ نفسه).

ما أن تصبح الطاقة في وسط النظام، سواءً بالاستفادة من الحركة المنتظمة للذرات في المحيط (سقوط ثقل) أو من الاهتزاز العشوائي لها (جسم أكثر سخونة كاللهب مثلاً)، فليست هناك أي ذاكرة لدى النظام في كيفية انتقالها. فبمجرد دخولها تكون الطاقة قد خزنت كطاقة ناشطة (أي طاقة حركية) والأمر نفسه بالنسبة لطاقة الوضع، أي طاقة الموضع التي كانت عليه الذرات المكونة للنظام، وهذه الطاقة يمكن سحبها كحرارة أو كشغل. إن التمييز بين الشغل والحرارة يتم في المحيط: **النظام لا يتذكر الوسائل التي تم بواسطتها نقل الطاقة ولا حتى يهتم بكيفية استخدام مخزونه من الطاقة.**

هذا العمى عن وسائل الانتقال يحتاج إلى شيء من التوضيح على النحو الآتي: حينما يضغط غاز في إبراء آدبياتي (مكظوم) بفعل سقوط ثقل فالكابس المسلط على الغاز يقوم بعمل المضرب في لعبة ميكروسكوبية لتنس الطاولة. فحينما يضرب جزيء

المكبس فإن الجزيء سيتسارع. ولكن ما أن يعود طائر نحو الغاز فإنه سيواجه تصادمات مع جزيئات أخرى في النظام وكتيجة لذلك فإن طاقته الحركية المتعززة تتشتت على تلك الجزيئات سريعاً. والتجاهات حركته ستغدو عشوائية. وحينما نسخن نفس العينة الغازية فإن التدافع العشوائي للذرات في المحيط يحفز جزيئات الغاز نحو المزيد من الحركة ، وسيتبدد تسارع الجزيئات عند الجدران الموصلة للحرارة بسرعة في كافة أرجاء العينة. والتنتجة فيما يخص النظام تبقى كما هي.

بإمكاننا العودة الآن إلى الملاحظة المبهمة قليلاً بخصوص أنه من الأفضل أن ننظر إلى السخان الكهربائي كمشغل كهربائي. فالتيار الكهربائي المار عبر الأسانث الملفوفة في السخان هو سيل متجانس من الإلكترونات. وهذه الإلكترونات تتتصادم بذرات السلك وتحجعلها تترنح في موقعها. أي أن طاقة السلك الملفوف - ودرجة حرارته - تكون قد ارتفعت من خلال الشغل الذي أجري عليه. ولكن هذه الأسلاك الملفوفة في حالة تماش حراري مع محتويات النظام ، والحركة العنيفة للذرات السلك تثير ذرات النظام ، هذا يعني أن الملف يسخن النظام. ولذلك ، ومع أنها نتجز شغلاً على السخان ، فعلينا أن ندرك أن هذا الشغل قد أفضى إلى تسخين النظام : إن العامل أو منجز الشغل قد صار سخاناً [the worker has become heater](#)

والنقطة الأخيرة في هذا المجال هي أن التفسير الجزيئي للحرارة والشغل يكشف مظهراً واحداً من مظاهر التطور البشري. فاكتشافنا للنار كان أسبق من استهلاكنا للوقود بغية إنجاز شغل. ويسهل علينا الحصول على حرارة النار – والنار هي تبعثر الطاقة بشكل حركة فوضوية للذرات - وذلك بسبب أن ليس ثمة قيود على البصرة، أي لكونها ليست غير لعبة الطاقة في التحرك العشوائي للذرات. أما الشغل ، فمع أنه طاقة أيضاً ، إلا أنه طاقة مروضة مدرجنة طيعة ، مما يعني أن الحصول عليه صعب ويحتاج لترتيبات معقدة. ولذلك لم ينتظر الإنسان في مسيرته التاريخية طويلاً ليكتشف

النار، ولكن تطلب الأمر منهآلاف السنين لاختراق المركبات البخارية وآلات الاحتراق الداخلي والمركبات النفاثة.

كان مؤسسو علم الشيرموديناميک بارعين للغاية، إلى حد أنهم أدركوا أنه ينبغي عليهم أن يكونوا حذرين عند تحديد كيفية إجراء عملية ما. ومع أن ما سنصفه الآن من الناحية العملية ليس له علاقة وطيدة بالقانون الأول، على الأقل فيما يهم حوارنا الراهن، إلا أنه سيؤكّد أهميّته الحيوية حينما نأتي إلى القانون الثاني.

كنت قد أشرت في الفصل الأول إلى أن العلم يختطف الكلمات الشائعة ويضيف إلى معانيها شيئاً من التحديد. وفي هذا السياق نتحدث عن كلمة "عكسى reversible". ففي استعمالنا اليومي لهذه الكلمة نعني بالعملية العكسية تلك التي يمكن إرجاعها للخلف. فدوران العجلة يمكن عكسه، مما يعني مبدئياً أن الرحلة يمكن قطعها بالاتجاه المعاكس أو الخلفي. فيمكن عكس عملية الضغط على الغاز من خلال رفع المكبس الذي يقوم بالضغط. ولكن في الشيرموديناميک تعني كلمة "عكسى" شيئاً أكثر من هذا، فالعملية العكسية في الشيرموديناميک هي تلك التي يمكن إحداث تراجع لها بواسطة تعديلات متناهية الصغر *infinitesimal* في الظروف المحيطة.

والكلمة السحرية هنا هي كلمة (متناهية الصغر *infinitesimal*). فلو نظرنا إلى غاز في نظام له ضغط محدد، وله مكبس يتحرك بعيداً عنه ضد ضغط خارجي أقل، فالتأثير الطفيف المتناهي الصغر في الضغط الخارجي لن يتمكن من إرجاع حركة المكبس. فالتمدد عكسى، في لغتنا الحكية، ولكنه ليس عكسياً في الشيرموديناميک. فإذا ما غمسست قطعة حديد درجة حرارتها  $20^{\circ}\text{C}$  (ولنعتبر أنها النظام) في حمام مائي درجة حرارته  $40^{\circ}\text{C}$  فالطاقة ستتسرب كحرارة من الحمام المائي نحو قطعة الحديد. ولن يكون لأي تغييرات طفيفة في درجة حرارة الماء أيّ تأثير في اتجاه التدفق. هنا لا يكون انتقال الطاقة كحرارة عكسياً من وجهة النظر الشيرموديناميکية. ولكن لنأخذ بالاعتبار الحالة التي يتساوى

فيها الضغط الخارجي مع ضغط الغاز في النظام. فكما مر معنا في الفصل الأول، نحن نقول إن النظام في حالة توازن ميكانيكي مع محیطه. لقمن بزيادة الضغط الخارجي بمقدار ضئيل : **هذا يحدو المكبس لأن يتحرك نحو الداخل قليلاً.** الآن لقمن بانخفاض الضغط قليلاً : **هذا سيحدو المكبس لأن يتحرك نحو الخارج قليلاً.** وهكذا يتبيّن لنا أن اتجاه حركة المكبس يتغيّر بفعل حدوث تغييرات طفيفة في خاصية معينة للمحيط، ونقصد بها هنا تحديداً الضغط. إن التمدد عكسيّ من وجهة النظر الشيرموديناميكية. وبشكل مماثل، لننظر إلى نظام درجة حرارته تساوي درجة حرارة المحيط. هنا نقول إن النظام ومحیطه في حالة توازن حراري. فلو خفضنا درجة حرارة المحيط بمقدار طفيف فالطاقة ستتسرب خارجية من النظام كحرارة. وحينما نرفع درجة حرارة المحيط بمقدار طفيف فالطاقة ستتسرب داخلة إلى النظام كحرارة. هنا يكون انتقال الطاقة كحرارة عكسياً من وجهة النظر الشيرموديناميكية.

ولكي نحصل على أقصى قدر من الشغل يجب أن يكون التمدد عكسيّاً في كل خطوة من خطوات حدوثه. وبذلك فتحن نساوي بين الضغطين الخارجي والداخلي، ثم نخفض الضغط الخارجي بمقدار ضئيل : **أي أن المكبس سيتحرك نحو الخارج بقدر قليل،** **وضغط الغاز سينخفض بمقدار طفيف لأنه صار يشغل حجماً أكبر بقليل مما كان عليه.** إن هذه العملية التي تجعل الضغط الخارجي يتباين مع انخفاض ضغط الغاز ستستمر في الحدوث إلى أن يتحرك المكبس باتجاه الخارج بالقدر المرغوب، من أجل أن تُنجز به من خلال ربطه بشكل قدرًا محدودًا من الشغل. ليس ثمة شغل أقصى من هذا يمكن إنجازه لأنه لو تمت زيادة الضغط الخارجي ولو بقدر ضئيل فالمكبس سيتحرك نحو الداخل عوضاً عن الخارج. يعني أنه من خلال الحافظة على أن تكون كل خطوة من خطوات العملية عكسيّة، من وجهة نظر ثيرموديناميكية، فإن النظام سينجز أقصى قدر ممكن من الشغل. ويُمكن تعميم هذه النتيجة من خلال العبارة التالية : **التغييرات العكسيّة هي التي تنجز أقصى قدر من الشغل.** وفي الفصول القادمة، سنحتاج إلى تذكرة هذه النتيجة.

ونؤكد مرة أخرى بأن علماء الشيرمودينامييك دقيقون أثناء مناقشاتهم للقضايا، وهذا ما سنراه هنا في مناقشتهم لكمية الحرارة التي يمكن استخراجها من النظام، مثال ذلك حرق الوقود. ويُكَن لنا تقدير أهمية هذه القضية على النحو الآتي. افترض أننا أحرقنا كمية معينة من مادة هيدروكربونية في إناء مغلق بمكبس متحرك. ما أن يحترق الوقود، إلا وينتج غاز ثاني أكسيد الكربون وبخار الماء اللذان سيحتاجان لحِيزٍ يشغلانه أكبر من الحيز الذي كان يشغل الوقود والأوكسجين، ولذلك فلا بد للمكبس أن يندفع نحو الخارج لكي يوفر لهما ذلك. هذا التمدد لا يأتي دون إنجاز شغل. أي أن حرق الوقود في مكان قابل للاتساع سيجعل جزءاً من الطاقة الناتجة عن الحرق يُستهلك لإنجاز شغل. ولكن لو تم الحرق في مكان غير قابل للاتساع، فالاحتراق سيتوجب نفس القدر من الطاقة دون هدر أي شيء منها لإنجاز شغل، وسبب هذا أنه لا مجال لحدوث تمدد. وبكلمات أخرى، تتتوفر في الحالة الأخيرة الطاقة بمقدار أكبر من توفرها في السابقة. ولحساب الحرارة التي يمكن انتاجها في الحالة السابقة ينبغي علينا أن نأخذ في حسباننا الطاقة المستعملة لإيجاد مكان يشغل كل من ثاني أكسيد الكربون وبخار الماء، ثم نطرحه من محمل التغير الحادث في الطاقة. ويبقى هذا صحيحاً حتى ولو لم يكن هناك مكبس فعليّ -كأن تتم عملية الحرق في صحن-، وذلك لأن النواتج لا بد وأن تهيء لنفسها مكاناً تشغله، حتى ولو لم تستطع رؤية ذلك بالعين المجردة.

لقد طور الشيرموديناميكون طريقة ذكية يأخذون من خلالها بعين اعتبارهم الطاقة المستخدمة لإنجاز شغل حينما يحدث تغير ما، وخاصة حرق الوقود، وذلك دون الحاجة الصريحة لحساب الشغل في كل مرة. ولإجراء ذلك صرفوا نظرهم عن الطاقة الداخلية للنظام، أي عن محتوى النظام الكلي من الطاقة، وركزوا نظرهم عوضاً عن ذلك على كمية أخرى شديدة الارتباط بها، إن هذه الكمية هي [الإenthalبي](#)، والتي نعطيها الرمز (H). هذه الكلمة ذات أصل يوناني يعني "الحرارة"

الداخلية، أو المحتوى الحراري، أو المخزون الحراري". ومع أننا، وكما شدّدنا، نصر على عدم وجود شيء اسمه "حرارة Heat" ، فالحرارة طريقة انتقال وليس شيئاً، فإن الحذر والاحتراز هما اللذان قادا إلى اختيار الكلمة، وهذا ما سنراه لاحقاً. إن العلاقة الشكلية بين الإنثالبي  $H$  والطاقة الداخلية  $U$  تكتب على النحو الآتي:

$$H = U + pV$$

$$\text{الإنثالبي} = \text{الطاقة الداخلية} + \text{الضغط} \times \text{الحجم}$$

حيث يدل الحرف  $p$  على ضغط النظام، والحرف  $V$  على حجمه. ينجم عن هذه العلاقة أن إنثالبي لتر واحد من الماء المفتوح للجو لا يزيد عن طاقته الداخلية بأكثر من  $J$  100 ، ولكن ما يهمنا أكثر ليس مجرد ملاحظة هذا الفرق القليل بين قيمتيهما بل إدراك دلالة هذا الفرق.

وهكذا يتجلّى أن الطاقة المنتجة كحرارة من قبل نظام قادر على التمدد والانكماش بفعل حدوث عملية ما، وكشيء متميّز عن الطاقة الإجمالية الناتجة عن العملية، هي بالضبط نفسها التغيير في إنثالبي النظام. إن الأمر ليبدو وكأنه بطريقة سحرية - ولكن في الحقيقة بطريقة رياضية - وكأنه قد تم أخذ ما حدث من تسريب للطاقة من النظام كشغل بعين الاعتبار بصورة آلية (أوتوماتيكية)، وأن ذلك قد تم من خلال تركيز النظر على الإنثالبي. وبكلمات أخرى نقول: إن الإنثالبي هو الأساس لنوع من الخدع الحسابية التي تمكّنا من أن نتبع بطريقة خفية الشغل الذي أنجزه النظام، وأن نكشف مقدار الطاقة التي أنتجت كحرارة، بشرط أن تكون لدى النظام حرية التمدد في المحيط الذي يمارس ضغطاً ثابتاً عليه.

ينتج عن ذلك أنه إذا ما كنا مهتمين بالحرارة التي يمكن الحصول عليها من حرق وقود في إناء مفتوح كالفرن، فعندئذ سنلجأ إلى جداول الإنثالبي لحساب التغيير في الإنثالبي المصاحب لعملية الاحتراق. يكتب هذا التغيير بصورة  $\Delta H$  ، حيث دائماً ما

يُستعمل، في الشيرموديناميک، الحرف اليوناني دلتا بصورته الكبيرة ( $\Delta$ ) للدلالة على التغير في الكمية. ومن ثم نعرف ذلك التغير على أنه الحرارة المترولة عن النظام. ولنأخذ مثلاً حياً على ذلك: **التغير في الإنثالبي المصاحب لحرق لتر من وقود السيارات (الغازولين)** هو تقريباً 33 ميغا جول (الواحد ميغا جول،  $1 \text{ MJ}$ ، هو مليون جول). ولذلك نعرف دون أن نخفي أي مزيد من الحسابات أن حرق لتر واحد من الغازولين، في إناء مفتوح، سيعطي  $33 \text{ MJ}$  من الحرارة. وبين التحليل الأعمق لنفس عملية الحرق أنه لا بد وأن ينجز النظام شغلاً قدره  $130 \text{ kJ}$  (الواحد كيلو جول،  $1 \text{ kJ}$ ، هو ألف جول) من أجل أن يتاح مكاناً تشغله الغازات الناتجة، ولكن هذا الطاقة ليست متاحة لنا كحرارة.

يمكن لنا استخراج تلك الطاقة الفائضة، ونقصد الـ  $130 \text{ kJ}$ ، والتي تكفي لتسخين حوالي نصف لتر من الماء من درجة حرارة الغرفة إلى درجة غليانه، متى ما تمكننا من منع الغازات عن التمدد لأن ذلك سيجعل الطاقة الناتجة عن الاحتراق تتحرر بكاملها كحرارة. إحدى وسائل تحقيق ذلك ومن ثم الحصول على كامل الطاقة كحرارة هو أن يتم ترتيب عملية الاحتراق بحيث تحدث في إناء مغلق ذي جدران غير قابلة للتمدد. مما لا يتيح أدنى فرصة لفقد الطاقة كشغل. ولكن من الناحية العملية فإنه من الأسهل تقنياً (تكنولوجيَا) استخدام أفران مفتوحة للمحيط، ومن الناحية العملية أيضاً فإن الفرق بين الحالتين يبلغ من الصغر حدّاً لا يستحق بذل أدنى جهد، ولكن في علم الشيرموديناميک الصارم، والذي هو موضوع دقيق ومنطقي، فمن الأصول إجراء حسابات الطاقة بدقة وبنهجية. وفي هذا العلم لابد للفرق بين التغير في الطاقة الداخلية والتغير في الإنثالبي أن يظل ماثلاً للعيان.

بسبب حاجة المباعدة بين جزيئات السائل بعضها عن البعض الآخر للطاقة، فإن تخثير السائل يتطلب إمداده بالطاقة. وهذه الطاقة تقدم له عادة كحرارة، وذلك

باستغلال الفرق بين درجة حرارة السائل ودرجة حرارة المحيط. في أيام سالفة كانت الطاقة الزائدة لدى البخار تسمى "الحرارة الكامنة" *latent heat* وذلك لأن الحرارة تتحرر من البخار عند تكثيفه وبذلك تكون بمعنى من المعاني "الكامنة" في البخار. إن التأثير الحارق للجلد من البخار هو خير إيضاح لذلك. أما في المصطلحات الحديثة للثيرموديناميك، فيُعرف الإمداد بالحرارة من خلال معرفة التغير في إenthalبي السائل ، ولذلك تم اعتماد المصطلح الجديد "إenthalبي التبخر" *enthalpy of vaporization* ليحل محل المصطلح القديم "الحرارة الكامنة" *latent heat*. إنثالبي تبخير غرام واحد من الماء يبلغ حوالي  $J\text{ kg}^{-2}$  ، ومن ثم فالحرارة الناتجة عن تكثيف غرام واحد من الماء ستتساوي القيمة نفسها ، والتي بإمكانها القضاء على بروتين بشرتنا متى ما تعرضت لها. ويوجد مصطلح مقابل لذلك في عملية صهر المادة الصلبة وهو "إenthalبي الانصهار" *enthalpy of fusion* . إن إenthalبي انصهار الكتلة نفسها أقل بكثير من إenthalبي تبخيرها ، ولن تتحرق بشراتنا إذا ما تعرضت لماء سائل يتحول إلى ثلج. بعبارة أخرى ، فإن حرارة كتلة معينة من البخار كفيلة بإحداث حروق جسيمة جلودنا لا تحدثه حرارة نفس الكتلة من السائل.

كما قد رأينا في الفصل الأول أثناء الحديث عن القانون الصفرى أن "درجة الحرارة" هي معيار يبنينا عما يحدث من احتلال مستويات الطاقة في النظام. مهمتنا الآن هي أن نرى كيفية ارتباط خاصية القانون الصفرى هذه بخاصية الطاقة الداخلية للقانون الأول وبخاصية الإنثالبي المشتقة من الحرارة.

كلما ارتفعت درجة الحرارة واكتسب توزيع بولتزمان ذيلاً أطول ، فهناك عدد من الجسيمات التي تتخذ حالات طاقة منخفضة تغادر هذا الوضع لتنفذ حالات طاقة مرتفعة. وتبعاً لذلك يزداد متوسط الطاقة ، وذلك لأن متوسط الطاقة يعتمد على طاقات الحالات المتوفرة وأعداد الجزيئات التي تشغّل كلاً منها. وبكلمات أخرى ، فإنه كلما ارتفعت درجة الحرارة تزداد الطاقة الداخلية ، والإenthalبي يرتفع هو الآخر. ولكننا

لسان بحاجة لأن نشغل أنفسنا بالإنشابي أو نمنحه اهتماماً خاصاً به لأنه دائمًا يقتفي أثر التغيير في الطاقة الداخلية.

يسعى ميل الخط المرسوم في العلاقة البيانية بين الطاقة الداخلية ودرجة الحرارة باسم **السعة الحرارية للنظام** *heat capacity of the system*، ونرمز لها بالرمز<sup>(١)</sup> C. فالمواد ذات السعات الحرارية العالية (مثل الماء) تتطلب مقادير عالية من الحرارة لإحداث ارتفاع محدد في درجة الحرارة، وذلك بخلاف المواد ذات السعات الحرارية المتعدنة (مثل الهواء). ومن شروط الشيرموديناميك أنه لا بد من تحديد الظروف التي يتم عندها التسخين. فإذا ما تم التسخين، على سبيل المثال، عند ثبات الضغط، وهذا يعني أن العينة تمتلك حرية التمدد، فإن جزءاً من الحرارة التي اكتسبتها العينة سيستهلك لإحداث شغل التمدد. بمعنى أن القدر المتبقى من الطاقة في العينة سيكون أقل من الكمية التي تم إمدادها بها. وهذا يعني أن الارتفاع في درجة الحرارة عند ثبات الضغط سيكون أقل منه لو أن الظرف الذي تم عنده التسخين كان ثابت الحجم، بمعنى عدم إمكانية العينة لأن تتمدد. ولذلك نقول إن السعة الحرارية للعينة عند ثبات الضغط أكبر منها عند ثبات الحجم. هذا الفرق بين السعتين الحراريتين عند ثبات الضغط وعند ثبات الحجم ذو أهمية عملية قصوى بالنسبة للغازات، والتي تمر بتغيرات كبيرة في حجمها حينما تسخن في آنية يمكنها التمدد.

وتختلف السعة الحرارية عند درجة حرارة معينة عنها عند درجة حرارة أخرى. وإحدى الملاحظات التجريبية الهامة والتي سيكون لها دور هام في الفصل القادم، هي

(١)

$$C = \frac{\text{(heat supplied)}}{\text{(resulting temperature rise)}}$$

$$/ =$$

أن السعة الحرارية، وهي المقدار اللازم من الحرارة لرفع درجة الحرارة، أو الناتج عن خفضها، لأنّي مادة تنخفض إلى الصفر عند درجات الحرارة القريبة من الصفر المطلق ( $T = 0$ ). ويعني المقدار الطفيف للسعة الحرارية أن اكتساب النظام لمقدار قليل جداً من الحرارة يؤدي إلى ارتفاع كبير في درجة الحرارة، وهذا هو إحدى صعوبات عدم التمكن من الوصول إلى درجات حرارة منخفضة، فتسرب أو تسفل مجرد قدر ضئيل من الحرارة إلى النظام، يؤدي إلى تأثير كبير في درجة الحرارة (انظر الفصل الخامس).

يمكن لبصائرنا عن الأصل الجزيئي للسعة الحرارية أن تكون أكثر نفاذًا متى ما تأملنا - كما هو الأمر دائمًا - في توزيع الجزيئات على حالات الطاقة الموجودة. توجد في علم الفيزياء نظرية تدعى [نظرية التذبذب والتبديد](#) (*fluctuation-dissipation theorem*)، والتي تتضمن أن قابلية النظام للتبديد الطاقة (جوهرياً امتصاصها)، يتناسب مع مقادير التذبذبات حول متوسط قيمة معينة لخاصية مقابله. والسعه الحرارية هي مصطلح تبديدي، فهي مقياس لقابلية المادة لامتصاص الطاقة التي تقدم إليها كحرارة. أما مصطلح التذبذب المقابل فهو انتشار كافة الجزيئات أو المكونات على حالات الطاقة المختلفة للنظام. وحينما تكون كل جزيئات النظام في حالة واحدة من حالات الطاقة، فليس هناك انتشار لهذه المكونات، و"التذبذب" لديها يساوي صفرًا، واستجابة لذلك تكون السعة الحرارية للنظام صفرًا هي الأخرى. وكما كنا قد رأينا في الفصل الأول أنه عندما  $T = 0$  فإن الحالة المشغولة في النظام هي فقط الحالة الأدنى في الطاقة، لذا يمكننا أن نستنتج من نظرية التذبذب والتشتت أن السعة الحرارية، كما قد لوحظ، ستكون صفرًا هي الأخرى. أما عند درجات الحرارة المرتفعة فمجمل الجزيئات تنتشر على عدة حالات ومن ثم، وكما قد لوحظ أيضًا، لا تكون السعة الحرارية صفرًا.

في معظم الحالات، يزداد انتشار مكونات النظام (جزيئات النظام) بازدياد درجة الحرارة، ومن ثم، وكما قد لوحظ، فالسعه الحرارية تزداد بزيادة درجة الحرارة. ولكن

العلاقة هذه أكثر تعقيداً من الصورة التي تبدو لنا بها، وذلك لأنّه قد تبين أن الدور الذي يلعبه انتشار الجزيئات يتضاءل بارتفاع درجة الحرارة، إذ إن السعة الحرارية، ومع أن ازدياد الانتشار يستمر، لم تزد بنفس الوتيرة أو السرعة. بل إنه في بعض الحالات تتم موازنة الزيادة في الانتشار بدقة تامة بالانخفاض قيمة ثابت التناوب الذي يربط الانتشار بالسعة الحرارية، فتستقر السعة الحرارية عند قيمة ثابتة. وهذه هي الحالة التي تحدث فيها مساهمات من كل الأنماط الأساسية للحركة: حركة الانتقال من موقع إلى آخر، وحركة الدوران، وحركة اهتزاز الجزيئات، والتي تستقر جميعها عند قيم ثابتة.

وحتى نفهم القيمة الفعلية للسعة الحرارية لمادة ما، والزيادة في الطاقة الداخلية، كنتيجة لارتفاع درجة الحرارة، فإننا بحاجة لأن نفهم، بدايةً، كيفية اعتماد مستويات الطاقة للمادة على تركيب هذه المادة. فبشكل عام، تتحذّل مستويات الطاقة موقع (قيم طافية) متقاربة حينما تكون الذرات ثقيلة. وزيادة على ذلك، تكون مستويات طاقة الانتقال متقاربة جداً إلى الحد الذي تشكّل عنده متصلًا شديد التلاصق، أما مستويات طاقة الدوران لجزيئات الغازات فهي متباينة، ولكن مستويات طاقة الاهتزاز - تلك المرتبطة باهتزازات ذرات الجزيء الواحد - فتكون متباينة أكثر وأكثر. ولذلك فإنّه إذا ما سُخّنَت عينة غازية فإن الجزيئات ستتهيج مباشرة نحو حالات انتقالية أعلى (بساطة تحرّك بشكل أسرع)، وفي كل الحالات العملية فإنّها جميعاً تتشّرّب بسرعة على كثير من الحالات الدورانية (بساطة تدور بشكل أسرع). وفي كل حالة من الحالات فإن طاقة الجزيئات، ومن ثم الطاقة الداخلية للنظام، ترداد برفع درجة الحرارة.

أما جزيئات المادة الصلبة (الجامدة) فهي لا تنتقل من موقع إلى آخر (أي لا تترّجح عن موقعها قيد أدنى) ولكنها تهتز في هذه الموضع، وتكتسب الطاقة عبر هذه الوسيلة. هذه الاهتزازات المتراكمة لكل جزيئات المادة الصلبة تكون تردداتها (عدد مرات حدوثها في زمن معين) أقل بكثير من ترددات الاهتزازات التي تقوم بها الذرات

داخل الجزيء، وبذلك يكون تهيجها وإثارتها أيسر بكثير. فما أن تم المادة الصلبة بالطاقة حتى تتهيج الذرات، وتزداد شدة اهتزازاتها، ويزداد عدد الذرات الذي يتخذ مستويات مرتفعة من الطاقة، وذلك من خلال وصول توزيع بولتزمان إلى مستويات أرفع، ونسجل عندئذ النتيجة بالقول: **إن درجة حرارة المادة الصلبة قد ارتفعت.** وبالمثل فإنه تنطبق على السوائل ملاحظات مماثلة. وتجدر الإشارة إلى أن حركة جزيئات المادة السائلة غير مقيدة بالقدر الذي تعاني منه جزيئات المادة الصلبة. للماء سعة حرارية عالية، مما يعني أن رفع درجة حرارته يتطلب قدرًا كبيراً من الطاقة. وعلى الصند من ذلك فالماء الساخن يخترن قدرًا كبيراً من الطاقة الأمر الذي يحيط اللثام عن سبب استخدامه في أنظمة التدفئة المركزية (**فضلاً عن كونه رخيصاً**)، وعن سبب بطيء ارتفاع أو انخفاض درجة حرارة المحيطات، بما يتضمنه ذلك من تأثيرات على مناخنا.

وكما بینا فالطاقة الداخلية باختصار هي محمل الطاقة الموجودة في النظام، وهي باختصار أيضاً مجموع طاقات كل الجزيئات وطاقات ما يحدث فيما بينها من تعاملات. أما إعطاء تفسير جزيئي للإنثالبي فإنه لأمر أصعب، وذلك لأن الإنثالبي خاصية مستتبطة للقيام بتبع حسائين لشغل التمدد، وليس خاصية أصلية كالطاقة الداخلية. ولهذا الغرض فمن الأفضل التفكير في الإنثالبي كمقاييس للطاقة الكلية، ولكن دون أن ننسى أن هذا ليس صحيحاً بالكامل. باختصار فإنه ما أن ترتفع درجة حرارة النظام فإن جزيئاته ستشغل مستويات من الطاقة أرفع وأرفع، ونتيجة لذلك تزداد قيم كل من متوسط طاقاتها، والطاقة الداخلية، والإنثالبي. أما إعطاء تفسيرات جزيئية أصلية ودقيقة فلا يتأتى إلا للخواص الأصلية للنظام، كدرجة الحرارة أو الطاقة الداخلية أو كما سنرى في الفصل القادم - الإنثروبي. كما لا يمكن إعطاء مثل هذه التفسيرات للخواص "الحسائية"، أي تلك الخواص، التي استنبطت لجعل الحسابات أسهل.

لقد تم بناء القانون الأول بصورة أساسية على مبدأ حفظ الطاقة، أي على حقيقة أن الطاقة لا يمكن استحداثها (خلقها)، ولا إفراطها. لقوانين الحفظ – وهي القوانين التي تنص على عدم حدوث تغيرٍ لخاصية معينة - أصل عميق، والذي هو أحد أسباب انبهار العلماء، وخاصة الشيرموديناميكيين منهم، حينما لا يحدث شيئاً.

توجد نظرية معتبرة هي [نظرية نويثر Noether's theorem](#)، وهي نظرية كان قد اقترحها الرياضي الألماني إيمي نويثر Emmy Noether، المولود سنة ١٨٨٢ م والمتوفى سنة ١٩٥٣ م، والتي تنص على أنه يوجد لكل قانون حفظ تمايزاً مماثلاً له. وهكذا فإن قوانين الحفظ معتمدة على مظاهر متعددة لشكل الكون الذي نقطته. وفي الحالة الخاصة بحفظ الطاقة فالتماثيل هو ذلك التمايز الخاص بشكل الزمن. فالطاقة محفوظة لأن الزمن متماثل: [أي أن الزمن ينساب بثبات، فهو لا يتجمع في حزم أو عناقيد لينقضى بصورة أسرع](#) ومن ثم يتفتت وينتشر لينقضى بصورة [أبطأ](#). إن الزمن هو بعد متماثل التركيب. فلو كان للزمن أن يتجمع ثم يتبدد فإن الطاقة لن تكون محفوظة. ومن ثم فإن القانون الأول للشيرمودينامييك مبني على مظهر عميق لكوننا، والشيرموديناميكيون الأوائل كانوا [يُجسّون](#) شكله دونوعي منهم.