

الفصل الأول

القانون الصفرى: مفهوم درجة الحرارة

The Zeroth Law: The Concept of Temperature

جاءت فكرة القانون الصفرى متأخرة بعض الشيء. فمع أنه كان معروفاً منذ زمن طويل أن وجود هذا القانون ضروريٌ من أجل البناء المنطقى للثيرموديناميك، إلا أنه لم يكرمه باسم ولا برقم إلا في مطلع القرن العشرين، أي في الفترة التي كان عندها قد تأسس كل من القانون الأول والقانون الثاني، وأصبح من غير الممكن إعادة الترقيم. وكما سيتضح فإن كل قانون منها يقدم الأساس العملى لإظهار خاصية ثيرموديناميكية. إن القانون الصفرى هو الذي يبيّن ويحدد الأساس لمعنى الخاصية التي لربما تكون الأكثر شيوعاً، ولكن في الحقيقة الأكثر غموضاً من غيرها وهي: درجة الحرارة.

وعلم الثيرموديناميك، كغيره من العلوم، يأخذ المصطلحات والكلمات المستعملة في حياتنا اليومية ويحلو للبعض القول إنه يختطفها، ثم يقوم بتهذيبها وجعلها ذات معنى خاصاً به محدداً بطريقة لا لبس فيها. وسنرى هذا الأمر يحدث خلال هذه المقدمة للثيرموديناميك. إنه يبدأ من لحظة دخولنا إلى هذا العلم. ففي الثيرموديناميك، يسمى الجزء من الكون الذي يكون في مركز اهتمامنا [النظام system](#). والنظام قد يكون قطعة حديد أو كأس ماء أو آلة أو جسم إنسان. بل قد يكون جزءاً محدداً من أي من هذه الأشياء. أما الجزء المتبقى من الكون، أي كل الكون منقوصاً منه النظام، فيسمى [المحيط surroundings](#). فالمحيط إذاً هو المكان الذي نقف فيه لعمل مشاهداتنا على النظام

واستنتاجاتنا لخواصه. وكثيراً ما يكون المحيط مجرد حمام من الماء عند درجة حرارة ثابتة، غير أن محيطاً كهذا هو تقريب متحكم به كثيراً إذا ما قورن بالمحيط الحقيقي، أي بقية الكون. وهكذا نجد أن النظام ومحيطه يشكلان معاً ما يسمى **الكون** *universe*. إنه وفي الوقت الذي تعني فيه الكلمة الكون بالنسبة لنا كل شيء، فإنها قد لا تعني لأحد الشيء مدينياً ممكيناً غير كأس ماء (هو **النظام**) مغمور في حمام مائي (هو **المحيط**).

يعرف النظام بحدوده التي تفصل بينه وبين محيطه. فإذا كان بالإمكان إضافة مادة إلى النظام أوأخذ مادة منه، أي إذا كان النظام قادرًا على أن يتبادل المادة مع محيطه، فإن النظام يوصف بأنه **مفتوح** *open*. الجردل، أو بعبارة ألطف الكأس المفتوح، مثال لذلك، كوننا نستطيع ببساطة سكب المادة منه أو فيه. أما إذا كانت حدود النظام منيعة، بمعنى أنها غير منفذة للمادة، فإن النظام يوصف بأنه **مغلق** *closed*. تعد القارورة المغلقة بإحكام مثلاً لذلك. ولكن لو كانت حدود النظام منيعة إزاء كل شيء، بمعنى بقاء النظام على حالته دون تغير، بغض النظر عن أي شيء يحدث في محيطه، فإن النظام يوصف بأنه **معزول** *isolated*. ويعد الدورق المفرغ المغلق بإحكام مثلاً قريباً جداً على ذلك.*.

تعتمد خواص النظام على الظروف السائدة. فعلى سبيل المثال، يعتمد ضغط الغاز على حجم الحيز الذي يشغل، ويمكن لنا أن نلاحظ أثر تغيير الحجم على الضغط لو كانت جدران النظام مرنة. من الأفضل التفكير بـ "الجدار المرن" على أنه يعني أن كل جدران النظام قاسية وفي كل الاتجاهات عدا جزء أو قطعة محددة من هذه الجدران تكون هي الوحيدة المرنة أي القادرة على التحرك نحو الداخل والخارج، وعادة ما

*

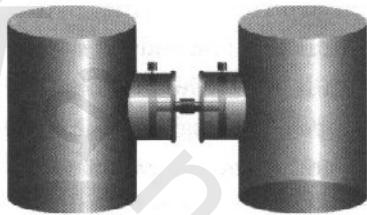
تسمى **المكبس** *piston*. يمكنك تخيل مضخة الهواء المستخدمة لنفخ إطارات الدراجات الهوائية حينما تسد فتحتها بإصبعك.

تقسم الخواص إلى قسمين. **الخواص الشاملة** *extensive properties*، وهي التي تعتمد قيمتها العددية على كمية المادة الموجودة في النظام، بمعنى أنها تعتمد على **مدى** *extent* هذه المادة. ويمكن القول بأن كتلة النظام هي خاصية شاملة، وكذلك حجمه. ولذلك فكيلوغرام من الحديد يشغلان ضعف الحجم الذي يشغله كيلوغرام واحد من الحديد. أما القسم الثاني من الخواص فهو **الخواص المركزة** (أو المكثفة) *intensive properties*، وهي الخواص التي لا تعتمد قيمتها العددية على كمية المادة الموجودة في النظام، بمعنى أنها مستقلة عنها. ويمكن اعتبار درجة الحرارة (مهما كانت قيمتها)، والكتافة مثالين لهذه الخواص المركزة. فدرجة حرارة عينة ماء مأخوذة من خزان ماء ساخن حرك جيداً هي نفسها بغض النظر عن كمية الماء المأخوذة. وكذلك الأمر فإن كثافة الحديد هي 8.9 g cm^{-3} سواء كان الحديد الذي لدينا كيلوغراماً واحداً أو كيلوغرامين. وسنواجه العديد من الأمثلة لكتل النوعين خلال مسیرتنا في هذا الكتاب، ومن المعين المحافظة على معرفة الفرق بينهما.

بعد هذه التعريفات الضبابية، سنلجم الآن لاستخدام مكبس - أي قطعة معينة قابلة للحركة ضمن حدود النظام - بغية تقديم مفهوم هام يكون أساساً نعتمد عليه لتقديم أحجية أو لغز درجة الحرارة والقانون الصفرى نفسه.

افرض أن لدينا نظامين مغلقين لكل منهما مكبس في أحد جوانبه، وكل مكبس مثبت في موضعه بمشك يمكّنا من جعل الإناء غير مرن، أي غير قابل للتتمدد أو الانكماش (الشكل رقم 1.1). والمكبسان موصولان بعضهما بعضاً بواسطة قضيب صلب، بحيث إذا تحرك أحدهما نحو الخارج تحرك الآخر نحو الداخل. إذا أزلنا المشبكين من مكانيهما وعمل المكبس الأيسر على دفع المكبس الأيمن إلى داخل الإناء الأيمن فسنستنتج أن الضغط إلى اليسار كان أعلى من الضغط إلى اليمين حتى ولو لم نكن قد قسما الضغطين

مباشرة. ولو كان الذي قد فاز في المعركة المكبس الأيمن لاستنتاجنا أن الضغط إلى اليمين كان هو الأعلى. ولو انتهت عملية نزع المشبكين بعدم التحرك في أي من الاتجاهين لاستنتاجنا أن الضغطين كانوا متساوين. إن التعبير الفني الذي يطلق على الطرف الناتج عن تساوي الضغطين هو **التوازن الميكانيكي** *mechanical equilibrium*. وبالنسبة لعلماء الشرمودينامييك، يغدو عدم حدوث أي شيءً أمراً مدهشاً أو على الأقل شيئاً، وسنرى أن أهمية هذا الطرف المحقق للتوازن تنمو كلما تقدمنا في معرفة القوانين.



() .

نحتاج إلى مظهر آخر للتوازن الميكانيكي: نعم سيبدو هذا المظهر بدليهياً هنا، ولكنه هو الذي يؤسس للتماثل الذي سنحتاج إليه عند تقديم مفهوم درجة الحرارة. افترض وجود نظامين A و B أصبحا في حالة توازن ميكانيكي بعدهما نزعنا مشبكيهما، أي أن ضغطيهما أصبحا متساوين. افترض الآن أننا فصلنا النظام A عن النظام B ووصلناه بنظام ثالث هو C مجهزاً هو الآخر بمكبس، وأننا لم نلحظ حدوث تغير: سنستنتاج أنهما في حالة توازن ميكانيكي وبقدرنا أن نواصل الاستنتاج أن ضغطيهما متساويان. افترض الآن أننا فصلنا النظام C عن النظام A ووصلناه بالنظام B، فإننا سنكون على يقين وبدون إتمام التجربة بأن ما سيحدث هو لا شيء. إن تساوي A مع B

ومع C في الضغط يجعلنا متأكدين من تساوي B مع C في الضغط أيضاً، وأن الضغط هو مؤشر عام universal نستدل بواسطته على التوازن الميكانيكي.

الآن ننتقل من الميكانيكا إلى الشيرموديناميك وعالم القانون الصفرى. افترض أن للنظام A جدراناً معدنية قاسية، وكذلك الأمر بالنسبة للنظام B. حينما نجعل النظامين في حالة تماس ، فإنه قد يطرأ عليهما شيء من التغير الفيزيائى ، كأن يتغير ضغطاهما أو قد نرى ، من خلال ثقب ، تغيراً في اللون. إننا نعبر عن ذلك بقولنا حسب كلامنا اليومي "إن الحرارة قد انسابت من أحد النظامين إلى الآخر" ومن ثم حدث تغير لخواصهما. لا تخيل مع هذا أنها نعرف الآن ما هي الحرارة : فهذا السر الغامض هو شأن القانون الأول ، ونحن بعد لسنا حتى عند القانون الصفرى.

حتى ولو أن النظامين مصنوعان من معدن فإن الحالة قد تكون عدم حدوث تغيرات عند تماسهما ، وعندها نقول إنهم في حالة **توازن حراري** *thermal equilibrium*. خذ بالاعتبار الآن ثلاثة أنظمة (الشكل رقم ١.٢) ، تماماً مثلما كنا نتحدث عن حالة التوازن الميكانيكي. لقد ثبت أنه إذا وضع النظام A في حالة تماس مع النظام B ووجد أنهما في حالة توازن حراري أيضاً ، فإنه تبعاً لذلك إذا وضع النظام C في حالة تماس مع النظام A فسنجد دائماً أنهما في حالة توازن حراري. هذه النتيجة التي يجوز لنا وصفها بأنها "غير ذات بال" هي في الواقع المحتوى الأساسي للقانون الصفرى **للسيرموديناميك الكيميائي** *the zerorth law of chemichal thermodynamics*.

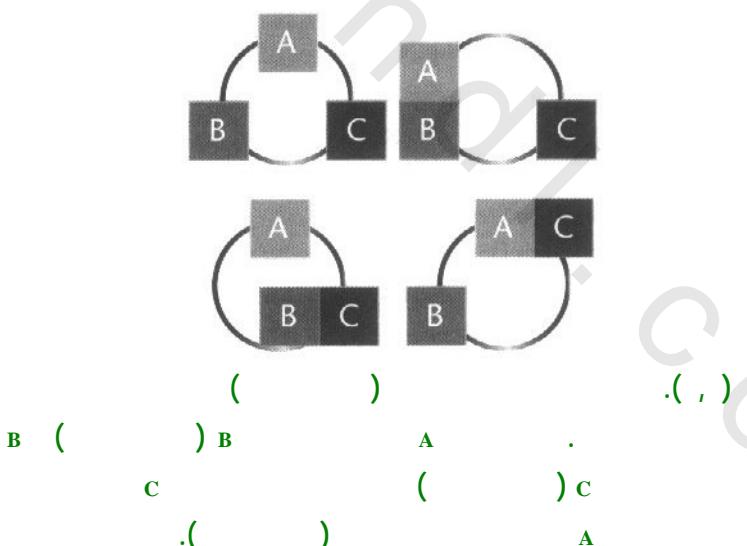
إذا كان A في حالة توازن حراري مع B ، وبـ C في حالة توازن حراري

مع C سيكون في حالة توازن حراري مع A.

يدل القانون الصفرى ضمنياً على أنه مثلاً أن الضغط هو خاصية فيزيائية تستطيع بواسطتها معرفة متى ستكون الأنظمة ، بغض النظر عن تركيبها وكميتها ، في

حالة توازن ميكانيكي عند تمسها، فإن ثمة خاصية فيزيائية أخرى موجودة نستطيع بواسطتها معرفة متى ستكون الأنظمة، وبغض النظر أيضاً عن تركيبها وكميتها، عند تمسها في حالة توازن حراري. نسمى هذه الخاصية: درجة الحرارة *temperature*^{*}.

بقدورنا الآن تلخيص العبارة الخاصة بالتوازن الحراري فيما بين الأنظمة الثلاثة ببساطة، وذلك بالقول: أن جميعها متساوية في درجة الحرارة. إننا وحتى الآن لا ندعى أننا نعرف ما هي درجة الحرارة، فكل ما نقوم به مجرد إدراك إن القانون الصفرى يشير إلى وجود معيار للتوازن الحراري: إذا تساوت درجتا حرارة نظامين، فإنهما سيكونان متوازنين حرارياً متى جعلا متماسين من خلال جدران موصلية، وستتبادر المشاهد لهما الدهشة لعدم حدوث شيء.



the degree of heat

" "

the degree of heat

temperature

the degree of hotness or coldness

.() .temperature

*

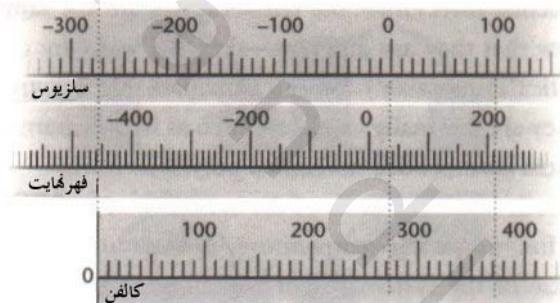
نستطيع الآن إثراء حصيلة المفردات الشيرموديناميكية باثنتين آخرين. الأولى هي مفردة: **الجدار الدياثيرمي**، أو **الجدار المنفذ للحرارة** *diathermic wall*. الجدار المنفذ للحرارة هو الذي يكون قاسياً ويسمح بحدوث تغير في الحالة حينما يسمح لنظامين مغلقين بالتماس. يوصف ذلك بلغة الفصل الثاني القادر بأنه يسمح بمرور الحرارة. إن كلمة دياثيرم مشتقة من كلمتين يونانيتين، الأولى ديا: وتعني "عبر"، والثانية ثيرم: وتعني "حرارة". الحالات المعتادة للجدران الدياثيرمية (المنفذة للحرارة) هي المعدنية، ولكن أي مادة أخرى موصلة للحرارة ستقوم بنفس العمل. تعدد القدور أوانى دياثيرمية تسمح بعبور الحرارة. إن عدم حدوث تغير لدليل على إما تساوي درجتا الحرارة، وإما - إن كنا نعرف أنهما مختلفتان - أن الجدران ليست دياثيرمية، أي غير منفذة للحرارة. يوصف هذا النوع من الجدران بأنه *adiabatic*، أي جدار آدبياتي أو حسب الترجمة العربية **جدار مكظوم**. ونستطيع أن نتوقع أن الجدران آدبياتية متى ما كانت عازلة للحرارة، مثل الدورق المفرغ، أو إذا كان النظام محاطاً بإسفنج البولي ستايرين.

القانون الصفرى هو أساس وجود الشيرمومتر (ميزان الحرارة)، أي الجهاز الذي نقيس به درجة الحرارة. الشيرمومتر هو حالة خاصة للنظام B الذي تحدثنا عنه سابقاً. هو نظام له خاصية يمكن له أن يتغير إذا ما وضع في حالة تماس مع نظام ذي جدران منفذة للحرارة (دياثيرمية). تستفيد الشيرمومترات النموذجية من خاصية التمدد الحراري للزئبق أو من خاصية التغير في الخواص الكهربائية للمواد بتغيير درجة الحرارة. ومن ثم فإنه إذا كان لدينا النظام B (وهو الشيرمومتر) وجعلناه في حالة تماس حراري مع النظام A ولم يحدث نتيجة لذلك أي تغير للشيرمومتر، ثم جعلنا الشيرمومتر في حالة تماس مع النظام C ولم يحدث له أيضاً أي تغير، فإنه بقدرنا أن نقرر أن النظائر A و C لهما درجة الحرارة نفسها.

توجد عدة تدرجات لدرجة الحرارة، أما كيفية إيجاد كل منها فتعد أصلاً من المقول الخاصة بالقانون الثاني (انظر الفصل الثالث). ولكن، حتى ولو كان ذلك ممكناً، سيكون من الصعب عدم الرجوع إلى هذه التدرجات إلا بعد الفصل الثالث، خاصة وأن الجميع يعرفون تدرج سلزيوس (الدرج المئوي) وتدرج فهرنهايت. صمم الفلكي السويدي آنديرز سلزيوس Andres Celsius، المولود سنة ١٧٠١ والمتوفى سنة ١٧٤٤ م، والذي سمي التدرج المذكور سابقاً باسمه، تدرجياً يتجمد فيه الماء عند 0°C ويغلي عند 100°C ، وهو المعاكس للصورة الراهنة من تدرج 0°C و 100°C على التوالي). أما الألماني دانيال فهرنهايت Daniel Fahrenheit، المولود سنة ١٦٨٦ والمتوفى سنة ١٧٦٣ م، فهو أول من استعمل الزئبق في ثيرمومتر: ولقد وضع الدرجة 0° لأدنى درجة حرارة تمكن من الوصول من خلالها خليط من الملح والثلج والماء، ووضع الدرجة 100° لدرجة حرارة جسمه هو شخصياً. وحسب هذا التدرج يتجمد الماء عند 32°F ويغلي عند 212°F (الشكل رقم ١.٣).

كانت الفائدة المؤقتة لتدرج فهرنهايت، إبان ذاك الزمن البدائي من الناحية التكنولوجية، هي أن الحاجة إلى قيم سالبة كانت نادرة. ومع هذا وكما سنرى فهناك درجة حرارة صفر مطلق، أي صفر لا يمكن تخطيه، حيث لا معنى للقيم السالبة إلا في حالة شكلية معينة، ليست تلك التي تعتمد على تقنية ذلك الزمن (انظر الفصل الخامس). ولذلك فمن الطبيعي أن نقيس درجات الحرارة بجعل الصفر 0 عند أدنى صفر تكون المحافظة عليه ممكنة، والوصول إليه ممكن هو الآخر، وأن نشير إلى أن هذه الدرجة هي **درجة الحرارة الشيرموديناميكية** *thermodynamic temperature*. يرمز لدرجة الحرارة الشيرموديناميكية بالحرف T ، وفي هذا الكتاب أينما ورد هذا الرمز فإنه يعني درجة الحرارة المطلقة، حيث إن $T = 0$ تعني أدنى درجة حرارة ممكنة. إن أكثر تدرجات درجة الحرارة الشيرموديناميكية شيئاً هو **تدرج كالفن Kelvin scale**، الذي يستعمل

درجات لها نفس مقاس درجات سلزيوس، وتسمى باسم درجات كالفن ("kelvin") ويرمز لها بالرمز K. حيث يتجمد الماء على هذا التدرج عند K 273 (أي فوق الصفر المطلق بعدد من الدرجات يساوي 273 درجة بمقاس درجات سلزيوس، ولا تستخدم في تدرج كالفن إشارة الدرجة التي يرمز لها بدائرة صغيرة مرتفعة، °)، ويغلي عند K 373. ويمكن بطريقة أخرى القول إن الصفر المطلق يقع عند ${}^{\circ}\text{C}$ 273. في أحيان أخرى قد يصادفك تدرج رانكين *Rankine scale*، وفيه يعبر عن الدرجات المطلقة بدرجات لها نفس مقاس درجات فهرنهايت.



سأقوم في كل فصل من الفصول الثلاثة الأولى بتقديم خاصية من زاوية نظر مراقب خارجي. ثم سأثري فهمنا بتبيين كيف أن الخاصية تغدو جلية عبر التفكير فيما يجري **داخل النظام**. الحديث عن "داخل" النظام، أي تركيبه بدلالة الذرات والجزئيات، هو أمر دخيل أو غريب بالنسبة للثيرموديناميک التقليدي (الكلاسيكي)، ولكنه يضيف فهماً أعمق، والفهم هو مغزى العلوم.

الثيرموديناميكي (التقليدي) الكلاسيكي هو ذلك الجزء من الثيرموديناميكي الذي انبثق إبان القرن التاسع عشر قبل أن يقتضي أحد بشكل كامل بحقيقة الذرات، حيث كانوا يهتمون بالعلاقات القائمة بين الخواص الكلية bulk properties، أي خواص الجسم المحسوس بالحواس البشرية. وبإمكانك ممارسة الثيرموديناميكي الكيميائي فهماً وتعاملاً حتى ولو كنت لا تصدق بوجود الذرات. وفي نهاية القرن التاسع عشر، أي حينما غدت الذرات حقيقة مسلماً بها نشأت صورة جديدة للثيرموديناميكي هي **الثيرموديناميكي الإحصائي** *statistical thermodynamics*، والذي سعى إلى معرفة الخواص الكلية للمادة بدلالة ذراتها المكونة لها. وتدل كلمة "إحصائي" الموجودة في هذا الاسم، أي في "الثيرموديناميكي الإحصائي"، على حقيقة أنه عند دراسة الخاصية الكلية فإننا لسنا بحاجة لأن نفكّر بسلوك كل ذرة من الذرات على حدة، بل أننا بحاجة إلى التفكير بمعدل سلوك عدد هائل من الذرات. فمثلاً ينشأ ضغط الغاز بفعل اصطدامات جزيئاته بجدار الإناء الموجودة فيه، ومع هذا ففهمنا وقياسنا للضغط لا يستدعي حساب مساهمة كل جزيء على حدة: **يكفيانا أن نعرف معدل وابل اصطدامات كل الجزيئات بالجدران.** باختصار، فإنه في الوقت الذي يتعامل فيه **الديناميكي dynamics** مع سلوك كل جسم على انفراد فإن **الثيرموديناميكي thermodynamics** يتعامل مع معدل سلوك العدد الكلي من الأجسام.

والمفهوم الأساسي في علم الثيرموديناميكي الإحصائي الذي يعنينا في هذا الفصل هو معادلة استنبطها لادويغ بولتزمان Ludwig Boltzmann، المولود سنة ١٨٤٤ م والمتوفى سنة ١٩٠٦ م، قرب نهاية القرن التاسع عشر. كان ذلك قبل إقادمه على الانتحار بفترة وجizaة، والذي كان من أسبابه معارضته لأفكاره لم يطقها ويختلها من زملائه الذين كانوا غير مقتنعين بوجود الذرات. ويمثل ما قدم القانون الصفرى مفهوم درجة الحرارة انطلاقاً من الخواص الكلية للمادة، فإن ما استنبطه بولتزمان قد قدم نفس المفهوم انطلاقاً من وجهة نظر الذرات، بل وأضاء معنى درجة الحرارة.

ولفهم طبيعة معادلة بولتزمان، فإننا بحاجة إلى معرفة أن الذرة يمكن أن توجد بطبقات محددة فقط، ومع أن هذا هو مجال علم ميكانيكيا الكم، إلا أنها لسنا بحاجة لأي من تفاصيل هذا العلم، عدا هذه النتيجة (**الذرة لا توجد إلا بطبقات محددة**). عند درجة حرارية معينة - من المنظور الكلي - فإن تجتمعاً لعدد كبير من الذرات سيتضمن بعضها من الذرات عند أدنى حالة طاقة (**حالة الحمود ground state**)، وبعضاً آخرًا عند حالة من طاقة أعلى، وهكذا تباعاً، مع تناقص في الأعداد ذات الطاقات الأعلى فالأعلى. وحينما تستقر أعداد الذرات لكل حالة من حالات الطاقة عند مقادير محددة، حيث يقال إنها وصلت إلى ما يعرف باسم تعدادات السكان عند "التوازن"، أي أعداد الذرات عند التوازن لكل حالة طاقة equilibrium populations، عنثڑ، ومع أن الذرات تستمر في التكافز فيما بين المستويات، فإن عدد الذرات الخاص بكل حالة من من حالات الطاقة يبقى ثابتاً دون تغير. ولقد تبين أن هذه التعدادات يمكن حسابها من معرفة طاقات الحالات، ومن معرفة معامل وحيد يرمز له بالرمز β ، (بيتا).

وتوجد طريقة أخرى للتفكير بهذه المسألة، وهي التفكير بمجموعة أرفف مثبتة في جدار على ارتفاعات مختلفة، حيث تمثل الأرفف الحالات المسموح بها، وتمثل الارتفاعات كميات الطاقة المسموحة بأن تكون عليها هذه الحالات. وتجدر الإشارة إلى أن طبيعة هذه الطاقات ليست مهمة: **فقد تكون انعكاساً لحركات انتقالية أو دورانية أو اهتزازية للجزئيات**. ثم سنفكر بقذف كرات (مثل الجزيئات) نحو الأرفف، ثم نحدد أين حطّت هذه الكرات. سيتبين لنا أن التوزيع الأكثر احتمالاً للسكان population، أي لعدد الكرات الذي حط فوق كل رف) لعدد كبير من عمليات القذف، يمكن التعبير عنه بدلالة ذلك المعامل المنفرد β .

يسمي التوزيع الدقيق والمحكم للجزئيات على مستويات الطاقة المسموح بها، أو الكرات فوق الأرفف، **توزيع بولتزمان Boltzmann distribution**، ونظراً للأهمية

القصوى لهذا التوزيع فإن الأمر يستدعي معرفة صيغته. ولتبسيط المهمة سنعبر عن هذا التوزيع بدلالة نسبة تعداد الجسيمات التي تقطن أو تتخذ حالة معينة، وهذه الحالة ذات طاقة قدرها E ، إلى تعداد الجسيمات التي تقطن أو تتخذ حالة الخمود ذات الطاقة صفر : 0

$$\text{Population of state of energy } E / \text{Population of state of energy } 0 = e^{-\beta E}$$

وهكذا نرى أن تعداد الجسيمات يتناقص بشكل أسي مع ازدياد طاقة الحالة : أي توجد في الأرفف العلوية كرات أقل مما هو موجود في السفلية. كما نرى أنه كلما ازدادت قيمة المعامل β ، كلما نقص تعداد الجسيمات في المستوى المعنى وأخذت الكرات تهبط نحو الأرفف الأقل في الطاقة. وبذلك فإنها تحافظ على توزيعها الأسوي ولكن تعدادها يأخذ بالتناشي بشكل متزايد بزيادة الطاقة.

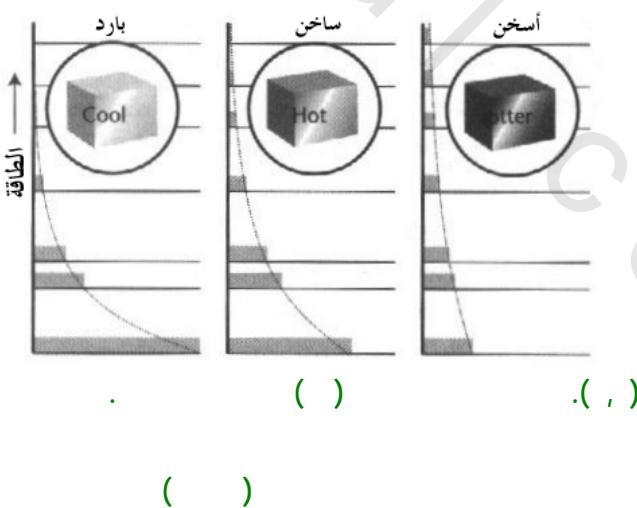
وعند استعمال توزيع بولتزمان لحساب خواص تجمع من الجزيئات ، كحساب ضغط عينة غازية ، فإنه قد تبين إمكانية إنجاز ذلك بعكس درجة الحرارة المطلقة ، وعلى وجه الخصوص $\beta = 1/kT$ ، حيث k هو ثابت بولتزمان *Boltzmann constant* . وجعل β على نفس مقياس درجة الحرارة المطلقة فإن قيمة k ستكون $1.38 \times 10^{-23} \text{ J K}^{-1}$.
والنقطة التي ينبغي تذكرها هنا هي أنه وبسبب التناوب العكسي بين درجة الحرارة و β فإنه كلما ارتفعت درجة الحرارة انخفضت β والعكس صحيح ^(١) .

ثمة عدد من النقاط تستحق أن تؤخذ بالحسبان :

أولاًً : إن الأهمية الكبرى لتوزيع بولتزمان تكمن في أنه يكشف مدى الأهمية الجزيئية لدرجة الحرارة ، فدرجة الحرارة هي المؤشر الذي ينبعنا عن التوزيع الأكشن

(١) $1 \text{ J} = 1 \text{ kg m}^2 \text{ s}^{-2}$:

احتمالاً لبعض الحالات على حالات الطاقة الموجودة لنظام في حالة توازن. فحينما تكون درجة الحرارة مرتفعة (قيمة β منخفضة) فإن حالات الطاقة المشغولة بأعداد كبيرة من الجسيمات تكون كثيرة، وحينما تكون منخفضة (قيمة β مرتفعة)، فإن حالات الطاقة المشغولة بأعداد يعتد بها هي فقط تلك القريبة من حالة الخصوص (الشكل رقم ١.٤). وبغض النظر عن الأعداد الفعلية للحالات، فإنها وبلا تفاصيل تخضع للتوزيع الأسّي من النوع الذي تعطيه لنا معادلة بولتزمان. أما بدلالة كراتنا وأرفننا فإن درجة الحرارة المنخفضة (β المرتفعة)، تعني أن رمي الكرات نحو الأرفف ضعيف بحيث لا يتيح لها أن تصطدم وتتشتت إلا تلك الحالات السفلية، في حين تعني درجة الحرارة المرتفعة (β المنخفضة) أن رمي الكرات نحوها قوي بما يتيح لها أن تصطدم وتتشتت حتى تلك الأرفف العلوية. وبهذا يمكن القول إن درجة الحرارة لا ت redund عن أن تكون معياراً يلخص التعدادات النسبية للجزئيات في مستويات الطاقة لنظام في حالة توازن.



ثانياً: يُعد المعامل β معياراً طبيعياً للتعبير عن درجة الحرارة، إنه طبعي أكثر من درجة الحرارة T نفسها. ولذلك، ففي الوقت الذي سنرى فيه أن درجة حرارة الصفر المطلق ($T = 0$) لا يمكن الوصول إليها، أو المحافظة عليها، من خلال عدد محدود من الخطوات، وهو أمر قد يكون محيراً، فإن ما هو مفاجيء، وبدرجة أقل بكثير من ذلك، هو أن قيمة لا نهائية للمعامل β (أي قيمتها عند الصفر المطلق) لا يمكن الوصول إليها أو المحافظة عليها من خلال عدد محدود من الخطوات. ولكن ومع أن β هي الملائمة من الناحية الطبيعية أكثر من غيرها للتعبير عن درجة الحرارة، فإنها غير ملائمة للاستخدام اليومي. فمثلاً تجمد الماء عند 0°C (273 K) يقابله أن:

$$\beta = 2.65 \times 10^{20} \text{ J}^{-1}$$

في حين تقابل غليانه عند 100°C (373 K) القيمة:

$$\beta = 1.94 \times 10^{20} \text{ J}^{-1}$$

وهذه ليست قيماً يلفظها اللسان بسهولة ويسراً. ولا أيضاً القيمة:

$$\beta = 2.56 \times 10^{20} \text{ J}^{-1}$$

الممثلة للدرجة 10°C ، التي يمكن أن تعد درجة حرارة يوم بارد في منطقة ما من الكره الأرضية، أو القيمة:

$$\beta = 2.47 \times 10^{20} \text{ J}^{-1}$$

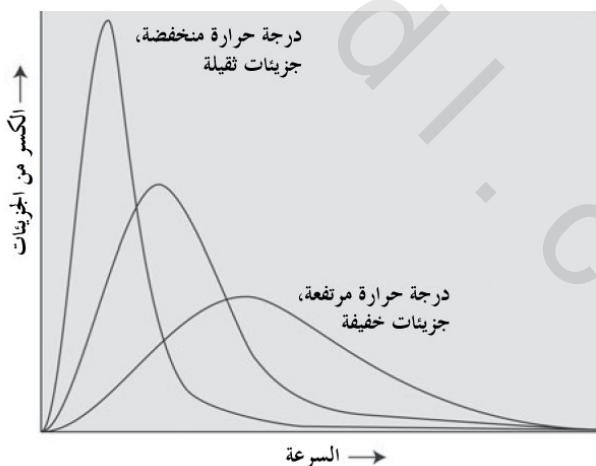
الممثلة للدرجة 20°C ، التي يمكن أن تعد درجة حرارة يوم دافئ في المنطقة نفسها.

ثالثاً: يأتي وجود الثابت k وقيمه، كنتيجة لإصرارنا على استعمال تدريج اصطلاحي للدرجة الحرارة عوضاً عن التدريج المبدائي المعتمد على β . إن تدرجات فهرنهايت وسيليزيوس وكالفن هي تدرجات مضللة: **فمقلوب درجة الحرارة، β** ، كمقاييس لها يعد طبيعياً أكثر ذو معنى أعمق. ومع هذا فليس من أمل يرجى بأن يقبل به وذلك لكون تاريخ وسطوة سطوة أرقامه، مثل 0 و100، بل حتى 32 و212، قد تجذرت في ثقافتنا، إضافة إلى كونها ملائمة أكثر لاستعمالاتنا اليومية.

ومع أن ثابت بولتزمان k يدرج عادة كأحد الثوابت الأساسية، فإنه في الحقيقة ليس إلا تعويضاً عن غلطة تاريخية، فلو أن ما توصل إليه لادويغ بولتزمان كان سابقاً لما توصل إليه فهرنهايت وسيليزيوس لكننا قد رأينا أن β هي المقياس الطبيعي للدرجة الحرارة، ولكننا قد اعتدنا على التعبير عن درجة الحرارة بوحدة مقلوب الجول، بحيث تكون للأجواء الساخنة قيم منخفضة من β وللأجواء الباردة قيم مرتفعة. ولكن الاصطلاح الراهن قد ترسخ بحيث تكون للأجواء الساخنة قيم مرتفعة للدرجة الحرارة وللأجواء الباردة قيم منخفضة، وبحيث إن $k\beta = 1/T$ ، وذلك من أجل إحداث توافق فيما بين المقياس الطبيعي للدرجة الحرارة المستند على β ، مع ذاك الاصطلاح المتأصل بعمق والمستند على T . ولذلك فما ثابت بولتزمان سوى معامل تحويل بين تدرج اصطلاحي راسخ وتدرج آخر كان تأخر إدراكنا له سبباً في عدم تبنيه. فلو أن الناس قد تبنوا β مقياساً للدرجة الحرارة لما كانت هناك ضرورة لثابت بولتزمان.

ستنهي هذا القسم بلاحظة ذات إيجابية أكثر. لقد رسخنا الآن حقيقة أن درجة الحرارة وبالذات β هي معيار يعبر عن توزيع جزيئات نظام معين، عند حالة توازن قائم، فيما بين مستويات الطاقة المتوفرة. إن أحد أبسط الأنظمة التي يمكن تخيلها في هذا السياق هو الغاز الكامل (أو "المثالى")، والذي نتخيل فيه الجزيئات حشوداً تسودها الفوضى، بعضها سريع وبعضها بطيء، تسير في خطوط مستقيمة حتى يصطدم الجزيء منها بجزيء آخر مما يحرف مساريهما في اتجاهات أخرى وبسرعات غير التي كانت، وتمطر الجدران بوابل من الصدمات محدثة بذلك ما نفسره على أنه الضغط. الغاز هو تجمع فوضوي من الجزيئات (الكلمتان الإنجليزيتان gas "أي غاز" و chaos "أي فوضى" نبتتا من جذر لغوی واحد)، فوضوي في توزيعه في الفراغ، وفوضوي في توزيع سرعاته الجزيئية. وكل سرعة تعني طاقةً حركيةً معينة، ولذلك يمكن، من خلال توزيع الجزيئات على حالات طاقتها الانتقالية الممكنة، استخدام توزيع بولتزمان للتعبير عن توزيع سرعات

الجزيئات، ومن ثم ربط هذا التوزيع بعلاقة مع درجة الحرارة. وتسمى المعادلة الناتجة **توزيع ماكسويل وبولتزمان للسرعات** *Maxwell-Boltzmann distribution of speeds*، نسبة إلى جيمس كليرك ماكسويل، المولود سنة ١٨٣١ م والمتوفى سنة ١٨٧٩ م، الذي اشتقتها في البداية بطريقة مختلفة نوعاً ما. وحينما أجريت الحسابات، تكشف أن متوسط سرعة الجزيئات يزداد مع الجذر التربيعي لدرجة الحرارة المطلقة. إن متوسط سرعة جزيئات الهواء في يوم درجة حرارته 25°C (298 K) هو أعلى بأربعة في المائة منها في يوم بارد درجة حرارته 0°C (273 K). ولذلك يمكننا اتخاذ درجة الحرارة دليلاً على ما سيكون عليه متوسط سرعات جزيئات الغازات، بحيث تكون درجات الحرارة المرتفعة دالة على متوسط سرعات مرتفع، والمنخفضة دالة على متوسط سرعات منخفض (الشكل رقم ١.٥).



(١.٥)

() ()

عند هذا الحد، قد تكون ثمة قيمة لخلاصة نضعها في بعض كلمات. من الخارج، أي من وجهة نظر مراقب موجود في المحيط، كما هي الحال دوماً، فإن درجة الحرارة هي خاصية تكشف ما إذا كانت أنظمة معينة، في حالة تماش من خلال حدود منفذة للحرارة (دياثيرمية)، هي في حالة توازن حراري - أي عند درجات حرارة متساوية -، أو ما إذا كان هناك تغيرٌ سيحدث في الحالة نتيجة للتماش - أي عند درجات حرارة غير متساوية - إلى أن تتساوى درجات الحرارة. أما من الداخل، أي من وجهة نظر مراقب مجهرى "ميكروسكوبى" حاد البصر موجود داخل النظام، أي مراقب قادر على إن يتبين توزيع الجزيئات على مستويات الطاقة المتوفرة، فإن درجة الحرارة هي المعيار الوحيد الذي يعبر عن تلك التعدادات. حيث سيوضح لهذا المراقب أن رفع درجة الحرارة سيجعل التعدادات تقترب نحو المستويات الأعلى في الطاقة، في حين أن خفضها سيجعل الجزيئات تسترخي في المستويات الأقل في الطاقة. وعند أي درجة حرارة كانت، فإن التعداد النسبي لحالة معينة من الطاقة يتفاوت أسيّاً مع طاقة الحالة. وشغل الحالات المرتفعة في الطاقة بالمزيد من الجزيئات كلما ارتفعت درجة الحرارة، يعني أن جزيئات أكثر وأكثر صارت تتحرك (حتى دورانياً واهتزازياً) بقوة أكبر فأكبر، أو أنه يعني بالنسبة للمواد الصلبة، أن الذرات المأسورة في موقع محدد، ستتهتز بشدة أقوى فأقوى في هذه الموضع، فالاضطراب ودرجة الحرارة يسيران معاً يداً بيد.