

线性时变 电路原理 简介

肖达川 陆文娟

31

高等教育出版社

前　　言

大学电类本科的“电路”课程基本上讲授时不变电路。时变电路是另一类电路。常微分方程理论中有关线性时变微分方程的经典理论，是研究线性时变电路的数学基础。线性微分方程理论的应用范围，并不限于时变电路或时变系统，例如研究非线性电路中周期解的稳定性时，时常遇到时变状态方程。学习时变电路，也有助于这方面的学习。

目前大学电类本科大多不开设系统介绍时变电路的课程。我们不揣浅陋编写了这本小书，目的在于简介线性时变电路的基础知识。本书第一章介绍时变元件和时变电路状态方程的建立。第二章介绍时变状态方程解的特点，解这种方程的一种数值解法：方波脉冲级数解法。第三章介绍时变电路的稳定性问题：BIBO 稳定性以及平衡点的稳定性。第四章介绍周期性时变电路一般解及稳态解的特点。开关电容电路作为一种周期性时变电路也作了简单介绍，同时介绍了周期性时变电抗元件的频率功率公式。

本书是为读者自学参考而编写的。学习过“电路”课的读者就可以阅读本书，不需要具备专业课的知识。编写时尽量注意由浅入深，多举例题。有些较繁的数学推导，用小字印刷，初次阅读时可以略去不读。本书承清华大学电机系江缉光副教授仔细审阅，在此表示我们衷心的感谢。由于编者水平有限，书中不免有不妥甚至错误之处，欢迎读者批评指正。

1988年1月

目 录

第一章 时变元件和时变电路的状态方程	1
§ 1-1 时变元件	1
§ 1-2 时变元件的无源性和有源性	8
§ 1-3 时变电路的状态方程	15
§ 1-4 建立时变电路状态方程的系统公式	21
§ 1-5 有电容回路和电感割集时的状态方程	30
第二章 时变状态方程的解	36
§ 2-1 齐次时变状态方程的解·状态转移矩阵	36
§ 2-2 齐次时不变状态方程的状态转移矩阵	45
§ 2-3 时变状态方程的全解	49
§ 2-4 几种有解析解的状态转移矩阵	56
§ 2-5 函数的方波脉冲级数展开	63
§ 2-6 状态方程的方波脉冲级数解	73
第三章 时变电路的稳定性	83
§ 3-1 向量和矩阵的范数	83
§ 3-2 有界输入有界输出稳定性	87
§ 3-3 平衡状态及其稳定性	93
§ 3-4 平衡状态的稳定条件	97
§ 3-5 定常电路的稳定性	103
§ 3-6 李雅普诺夫方法举例	105
第四章 周期性时变参数电路	113
§ 4-1 周期性时变状态方程的解	113
§ 4-2 周期性时变电路举例·Meissner 方程	121

§ 4-3 周期性时变电路的稳态响应	135
§ 4-4 周期性时变电路稳态响应的计算	144
§ 4-5 电抗元件的频率功率公式	151
§ 4-6 开关电容电路举例	160
参考文献	170
附录	171
§ F-1 方阵的指数函数	171
§ F-2 周期性齐次状态方程	177
§ F-3 式(2-31)的证明	183
§ F-4 式(2-40)的证明	185

第一章 时变元件和时变电 路的状态方程

§ 1-1 时 变 元 件

线性时变电路由线性时变元件组成。因此首先要问：什么是线性时变元件？简单地讲，若电阻器的电阻 $R(t)$ 是时间 t 的函数，或电感器的电感 $L(t)$ （或互感 $M(t)$ ）是时间 t 的函数，或电容器的电容 $C(t)$ 是时间 t 的函数，那末这些元件都是线性时变元件。以后略去“线性”字样使行文简化。下面介绍这些元件的电压电流关系（或元件约束）。

参看图 1-1，在图中所取关联正方向的情况下，各元件的元件约束如下：

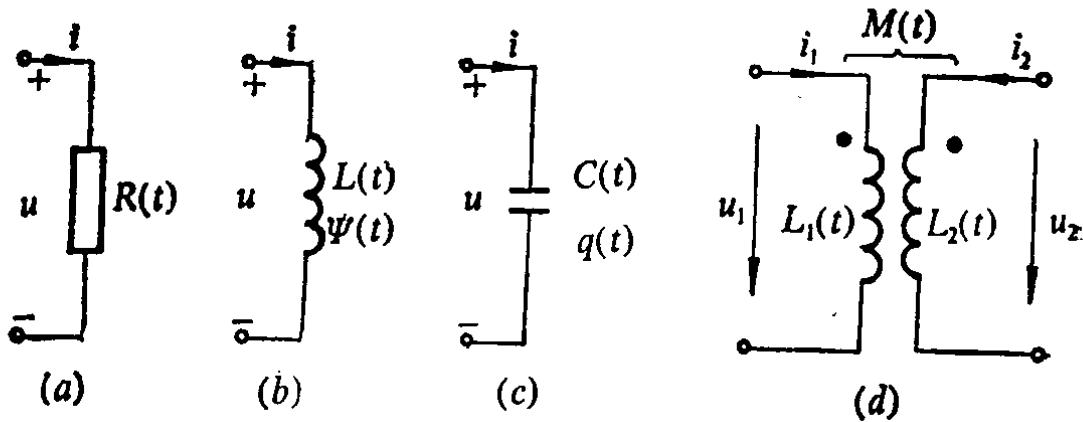


图 1-1 电压和电流的关联正方向

(1) 时变电阻器

$$u = R(t)i$$

(2) 时变电感器

电感是联系磁链 Ψ 和电流 i 的物理量, 但是 $u = d\Psi/dt$,
从而元件约束是:

$$\begin{aligned}\Psi &= L(t)i \\ u &= \frac{d\Psi}{dt} = \frac{d}{dt}(L(t)i)\end{aligned}\quad (1-1)$$

积分上式, 得

$$\begin{aligned}\int_0^t u(x)dx &= L(t)i - L(0)i(0) \\ \therefore i &= \frac{1}{L(t)} \int_0^t u(x)dx + \frac{L(0)i(0)}{L(t)}, \quad (L(t) \neq 0) \quad (1-2)\end{aligned}$$

注意, 此时

$$u = L(t) \frac{di}{dt} + i \frac{dL(t)}{dt} \neq L(t) \frac{di}{dt}$$

设两个线圈之间有互感, 用矩阵表示时, 有:

$$\begin{aligned}\Psi &= \begin{pmatrix} \Psi_1 \\ \Psi_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} L_1(t) & M(t) \\ M(t) & L_2(t) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} i_1 \\ i_2 \end{pmatrix} = \mathbf{L}(t)\mathbf{i} \\ \therefore u &= \frac{d\Psi}{dt} = \frac{d\mathbf{L}(t)\mathbf{i}}{dt} = \mathbf{L}(t) \frac{di}{dt} + \frac{d\mathbf{L}(t)}{dt} \mathbf{i} \\ \mathbf{i} &= (\mathbf{L}(t))^{-1} \left(\int_0^t u(x)dx + \mathbf{L}(0)\mathbf{i}(0) \right), \quad \left. \begin{array}{l} (\mathbf{L}^{-1}(t) \text{ 存在}) \\ (1-3) \end{array} \right\}\end{aligned}$$

显然, 对于电感性时变 n 端口, 矩阵表示式(1-3)也是适用的。
注意, 式中的 $(d\mathbf{L}/dt)\mathbf{i}$ 不能写作 $(\mathbf{i}d\mathbf{L}/dt)$ 。

(3) 时变电容器

电容是联系电荷 q 和电压 u 的物理量。但是 $i = dq/dt$,
从而元件约束是:

$$q = C(t)u$$

$$\left. \begin{aligned} i &= \frac{dq}{dt} = \frac{d}{dt}(C(t)u) \\ u &= \frac{1}{C(t)} \int_0^t i(x)dx + \frac{C(0)u(0)}{C(t)}, \quad C(t) \neq 0 \end{aligned} \right\} \quad (1-4)$$

此时

$$i = C(t) \frac{du}{dt} + u \frac{dC(t)}{dt} \neq C(t) \frac{du}{dt}$$

在关联正方向条件下，元件的值通常不能是负的。所以可以加上下面的限制：

$$R(t) > 0, L(t) > 0, C(t) > 0$$

对于有互感的电感性多端口，所加的限制是电感矩阵 $L(t)$ 是对称正定矩阵， $L^{-1}(t)$ 存在。如果是两个线圈， $L(t)$ 正定，相当于 $L_1 > 0, L_2 > 0, L_1 L_2 > M^2$ 。

应强调指出的是，对线性时变元件， $R(t)$ ($L(t)$ 或 $C(t)$) 是不依赖于电流、电压(磁链或电荷)的时间函数。

在电路理论里，对时不变元件或时变元件有一个较一般的定义。下面以二端元件为例介绍这个定义。

设二端元件的电压、电流分别记作 $u(t)$ 和 $i(t)$ 。将这元件接在电路中，加上某个激励，这元件就有某个特殊的电压 $u_1(t)$ 和电流 $i_1(t)$ 。它们必须符合元件约束，从而它们是“容许的”“一对”(偶)物理量。为了叙述方便，把 $(u_1(t), i_1(t))$ 叫做元件的一个“电压、电流容许偶”，简称为容许偶。改变激励，得到另一个容许偶 $(u_2(t), i_2(t))$ 。例如元件是定常电阻器，电阻值是 2Ω 。则 $(u_1, i_1) = (2, 1)$ 是容许偶，因为 $u_1 = 2V, i_1 = 1A$ 符合元件约束。而 $(u_2, i_2) = (2, 5)$ 就不是这个元件的容许偶。关于时变或时不变元件的一般性定义，是从

容许偶的概念作出的。

定义 1.1 设 $(u_1(t), i_1(t))$ 是元件的任一容许偶， τ 是任一实常数。如果 $(u_1(t-\tau), i_1(t-\tau))$ 也是容许偶，就把元件定义为时不变元件。只要对于某个特殊的容许偶、某个特殊的 τ ， $(u_1(t-\tau), i_1(t-\tau))$ 不是容许偶，则元件是时变元件。

定义 1.1 中的 $u_1(t-\tau)$ （或 $i_1(t-\tau)$ ）不过是把电压波形 $u_1(t)$ （或电流波形 $i_1(t)$ ）在时间上作一平移，见图 1-2。这个事实是大家熟知的。

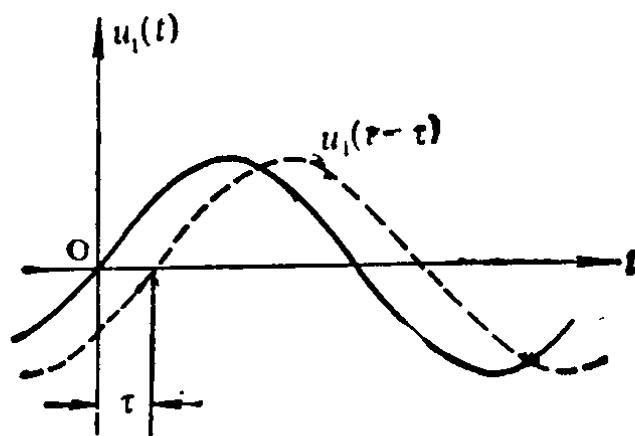


图 1-2 交流电压的平移

例 1 交流电压源

设电源电压 $u(t) = U_m \sin \omega t$ 。它的容许偶的一般形式是 $(U_m \sin \omega t, i)$ ，其中 i 是任意合理的时间函数。随意给容许偶一个时间平移，平移后的电压 $u_1(t-\tau) = U_m \sin(\omega t - \omega\tau)$ 就是另外一个电源的电压了。平移后的偶一般不是容许偶。所以交流电压源是时变元件。但一般并不强调这一点，因为人们总是把它看成激励。直流电源是时不变的。

例 2 电阻器

定常电阻器的电阻 $R=\text{const}$ 。它的任一容许偶是 $(u_1(t), i_1(t)) = (R i_1(t), i_1(t))$ 。其中 $i_1(t)$ 可以是任意时间函数。作另一个偶(即平移偶): $(R i_1(t-\tau), i_1(t-\tau))$, 它仍是容许偶。所以这元件是时不变的。

设电阻是时间函数 $R(t)$ 。它的任一容许偶是 $(u_1(t), i_1(t)) = (R(t) i_1(t), i_1(t))$ 。作另一个偶, 即平移偶: $(u_1(t-\tau), i_1(t-\tau)) = (R(t-\tau) i_1(t-\tau), i_1(t-\tau))$, 它是不是容许偶呢? 电阻器的电阻是 $R(t)$, 不是 $R(t-\tau)$ 。当电流是 $i_1(t-\tau)$ 时, 电压应是 $R(t) i_1(t-\tau)$, 所以 $(R(t-\tau) i_1(t-\tau), i_1(t-\tau))$ 不是容许偶, 元件是时变的。

例 3 电感器

定常电感器的电感 $L=\text{const}>0$ 。它的任一容许偶是 $(u_1(t), i_1(t)) = \left(L \frac{di_1(t)}{dt}, i_1(t) \right)$ 。容易验证它是时不变元件。

设电感是时间函数 $L(t)$, 它的任一容许偶是 $(u_1(t), i_1(t)) = \left(\frac{d}{dt} (L(t) i_1(t)), i_1(t) \right)$ 。当电流是 $i_1(t-\tau)$ 时, 容许的电感电压是 $\frac{d}{dt} (L(t) i_1(t-\tau)) \neq \frac{d}{dt} (L(t-\tau) i_1(t-\tau))$, 作 $(u_1(t), i_1(t))$ 的平移偶 $(u_1(t-\tau), i_1(t-\tau)) = \left(\frac{d}{dt} (L(t-\tau) i_1(t-\tau)), i_1(t-\tau) \right)$, 这个偶的电压不是容许电压, 因此平移偶不是容许偶, 元件是时变的。

例 4 电容器

定常电容器是时不变元件。电容 $C(t)$ 是时间函数时, 元

件是时变的。推理过程与例 3 相似。

以上回答了什么是时变元件。下一个问题是，怎样才能获得时变元件。

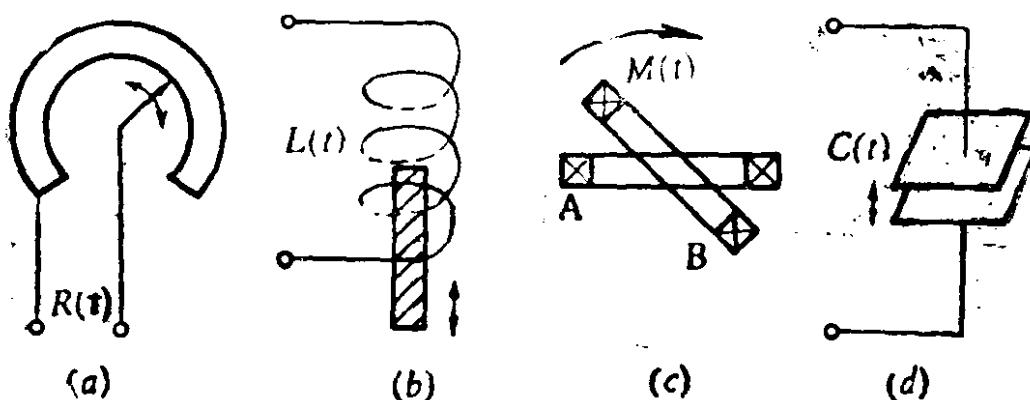


图 1-3 获得时变元件的示意图

参看图 1-3。反复转动线性电位器的旋纽，可得到线性时变电阻 $R(t)$ 。反复上下移动线圈的铁心（忽略铁磁材料的非线性），可得到线性时变电感 $L(t)$ 。使空心线圈 B 旋转，A、B 线圈间的互感不断变化，可得到线性时变互感 $M(t)$ 。反复上下移动线性电容器的一块极板，可得到线性时变电容 $C(t)$ 。

因此，利用机械运动可以使元件成为时变的。电机就是用旋转线圈的方法使互感成为时变的，类似图 1-3(c)。

但是，还可以有另一种情况。设想一个非线性的时不变电容器。非线性电容器的电荷 q 不和电压 u 成正比，而是 u 的非线性函数，记作

$$q = f(u)$$

假设

$$u = U_0 + u_1(t) + u_2(t)$$

其中 U_0 是固定的直流电压, $u_1(t)$ 是交流电压, 但它的变化规律固定。把 $(U_0 + u_1(t))$ 看成偏置电压。另外设电压 u_2 充分小。将 $f(u)$ 在偏置电压处作泰勒级数展开, 而且只取一阶近似, 得

$$\begin{aligned} q &= f(U_0 + u_1(t) + u_2(t)) \approx f(U_0 + u_1(t)) \\ &\quad + f'(U_0 + u_1(t)) \cdot u_2(t) \\ &= q_1(t) + q_2(t) = q_1(t) + C(t) \cdot u_2(t) \end{aligned}$$

式中

$$C(t) = f'(U_0 + u_1(t)) = \frac{df(u)}{du} \Big|_{u=U_0+u_1(t)}$$

电荷 q 由二个分量构成。第一个分量 $q_1(t)$ 是一个与 u_2 无关的时间函数。第二个分量 $q_2(t)$ 和 u_2 成正比, 比例系数 $C(t)$ 也是和 u_2 无关的时间函数。对 u_2 讲, 第二个分量 q_2 和 u_2 的关系就相当于一个线性时变电容器。读者有机会学习电子线路时, 可能会碰到这种“时变”电容。

现以电容器的各种情况为例列成表 1-1。本书以后只讨论线性时变元件, 即表中的第三种情况。当然, 它包含了第一种情况。

表 1-1

$q = Cu$	$C = \text{const}$	线 性	时 不 变
$q = f(u)$	$f(u)$ 是非线性函数, 例如 $q = 5u_1 + u_1^3$	非线性	时不变
$q = C(t)u$	$C(t)$ 与 u (或 q) 无关, 例如 $q = (3 + \sin \omega t)u$	线 性	时 变
$q = f(u, t)$	对 u 讲是非线性函数关系, 例如 $q = (3 + \sin \omega t)(u + u^3)$	非线性	时 变

最后, 从容许偶的角度介绍“线性”元件的定义。设

$(u_1(t), i_1(t))$ 、 $(u_2(t), i_2(t))$ 是元件的任意两个容许偶， a, b 是任意二个常数。如果 $(au_1(t) + bu_2(t), ai_1(t) + bi_2(t))$ 也是容许偶，这元件叫作线性的，否则叫作非线性的。

例 设电容 $C(t)$ 是时变的，它的变化与电压 u 或电荷 q 无关。

$$i_1 = \frac{d}{dt}(C(t)u_1), \quad i_2 = \frac{d}{dt}(C(t)u_2)$$

用常数 a 乘第一式、常数 b 乘第二式然后相加，得

$$\begin{aligned} (ai_1 + bi_2) &= a\frac{d}{dt}(C(t)u_1) + b\frac{d}{dt}(C(t)u_2) \\ &= \frac{d}{dt}[C(t)(au_1 + bu_2)] \end{aligned}$$

上式表明， $(au_1 + bu_2, ai_1 + bi_2)$ 也是容许偶，所以元件是线性的。图 1-3 的时变元件模型指出，时变的原因是机械运动，和电压、电流无关，从而这种模型下的时变元件是线性的。

本书讨论的电路，是由独立电源(激励)和线性时变的电阻器、电感器、电容器、线性时变受控源组成的电路，一般称作线性时变电路。

§ 1-2 时变元件的无源性和有源性

不论是什么二端元件，它吸收的瞬时功率 $p(t)$ 总是等于电压 $u(t)$ 和电流 $i(t)$ 的乘积(参看图 1-4)。 $p(t)$ 就是外部电路输送到二端元件的功率。

功率对时间的积分，就是外部

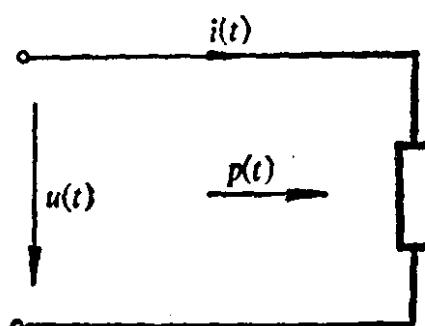


图 1-4 二端元件

电路输送给元件的能量。线性无源元件和有源元件是从能量角度定义的。

设 $(u(t), i(t))$ 是线性二端元件的一个容许偶，元件吸收的瞬时功率：

$$p(t) = u(t)i(t)$$

对上式作积分：

$$W(t) = \int_{-\infty}^t p(\tau) d\tau = \int_{-\infty}^t u(\tau)i(\tau)d\tau \quad (1-5)$$

式中 $W(t)$ 代表了从 $-\infty$ 到 t 这一段时间里元件获得的总能量(或外部电路输入的总能量)。这里假定 $u(-\infty)=0$, $i(-\infty)=0$ 。

定义 1.2 如果对于元件的任一容许偶，在任何时刻 t ，恒有

$$W(t) \geq 0$$

元件定义为无源元件。只要对于某个特殊的容许偶、某个特殊时刻 t_a , $W(t_a) < 0$, 元件定义为有源元件。

定义 1.2 表达的意思是：从 $t = -\infty$ 以后，其实是从 $u = 0, i = 0$ 的时刻以后，对于任何容许偶，无源元件在任何时候吸收的总能量不能是负的。反之，如果元件在某种容许偶之下，它吸收的总能量可以是负的，或者说可以向外部提供能量，它就定义为有源元件。

下面分别考察时变的电阻器、电感器和电容器。

(1) 时变电阻器

时变电阻器吸收的瞬时功率是：

$$p(t) = u(t)i(t) = R(t)[i(t)]^2$$

设电阻值是非负的, $R(t) \geq 0$ 。对于任何容许电流 $i(t)$, $p(t) \geq 0$, 元件总是从外部电路吸收功率而不能发出功率, $W(t) > 0$ 。电阻器是无源元件。

(2) 时变电感器

电感的模型如图 1-5 所示。铁心的向上或向下运动使电感器成为时变的。当线圈中电流 $i \neq 0$ 时, 铁心要受到磁场作用的力。当铁心在图 1-5 中所示位置时, 这作用力是向上的力 F 。如果铁心此时向上运动 (这时电感增加, $dL(t)/dt > 0$), 运动方向与力 F 方向一致, 磁场力 F 作功, 有机械功输出, 外界获得机械能。如果铁心向下运动 (这时电感减少, $dL(t)/dt < 0$), 外力要克服磁场力 F 作功, 有机械能输入。正是由于当 $dL(t)/dt < 0$ 时, 有可能输入机械能, 时变电感器才可能成为有源元件。

首先研究一下定常电感器: $L = \text{const} > 0$ 。这时, 铁心虽然受力但不运动, 机械功等于零。线圈吸收的瞬时功率是

$$p(t) = u(t)i(t) = L i \frac{di}{dt} \quad (1-6)$$

大家知道, $p(t)$ 可以取正值或负值。负值对应于磁场能量减少。但是式(1-5)定义的总能量 $W(t)$ 是

$$\begin{aligned} W(t) &= \int_{-\infty}^t L i \frac{di}{dt} \cdot dt \\ &= \frac{1}{2} L i^2(t) \Big|_{-\infty}^t = \frac{1}{2} L i^2(t) \geq 0 \end{aligned} \quad (1-7)$$

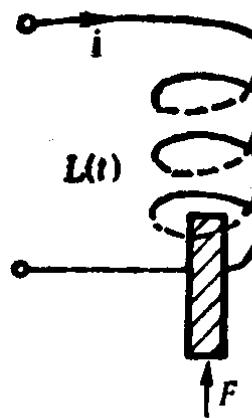


图 1-5

不论 $i(t)$ 如何变化，元件吸收的总能量是非负的。由于没有机械功参与进来，这能量全部转化为磁场能量 $L i^2/2$ 。场能当然不能是负的；即使电感元件释放出磁场能量返回外部电路，这也是由于在此之前元件已从外部电路获得了更多的能量， $W(t)$ 不会小于零。所以定常电感器是无源元件。

对于时变电感器 $L(t) > 0$ ，

$$p(t) = u(t)i(t) = i \frac{d(L(t)i)}{dt}$$

因为

$$i \frac{d(L(t)i)}{dt} = \frac{1}{2} \frac{d(L(t)i^2)}{dt} + \frac{1}{2} i^2 \frac{dL(t)}{dt} \quad (1-8)$$

所以

$$W(t) = \int_{-\infty}^t p(t) dt = \frac{L(t)i^2}{2} \Big|_{t=-\infty}^t + \int_{-\infty}^t \frac{1}{2} i^2 \frac{dL(t)}{dt} dt$$

已规定 $i(-\infty) = 0$ ，则

$$W(t) = \frac{L(t)i^2}{2} + \int_{-\infty}^t \frac{1}{2} i^2 \frac{dL(t)}{dt} dt \quad (1-9)$$

上式可解释如下。由外部电路输入的总能量 W ，一部分转化为磁场能量 ($L(t)i^2/2$)，一部分转化为机械能(积分项)。磁场能量不会是负的 ($L(t) > 0$)，但机械能却可正可负。

设 $dL(t)/dt \geq 0$ ，即电感不变小。当 $i \neq 0, dL(t)/dt > 0$ 时，被积函数大于零，积分值大于零，代表有机械能输出。因此由外部输入的总能量 $W(t) > 0$ 。根据定义 1.2，元件是无源元件。

注 读者可将 $\frac{d(L(t)i)}{dt}$ 和 $\frac{d(L(t)i^2)}{dt}$ 展开，检验式 (1-8) 的正确性。

下面讨论 $dL(t)/dt \geq 0$ 不成立的情况。设在某个区间 $[t_1, t_2]$ 里 $dL(t)/dt < 0$ 即电感变小, 那末一定可以选择某种特殊的容许电流和特殊的时刻 t_3 , 使 $W(t_3) < 0$, 图 1-6(b) 是这种容许电流波形 $i(t)$ 。在区间 $[t_1, t_2]$ 之外, $i(t) = 0$ 。 t_3 在此区间外, 因此 $i(t_3) = 0$, 此时磁场能量也是零。

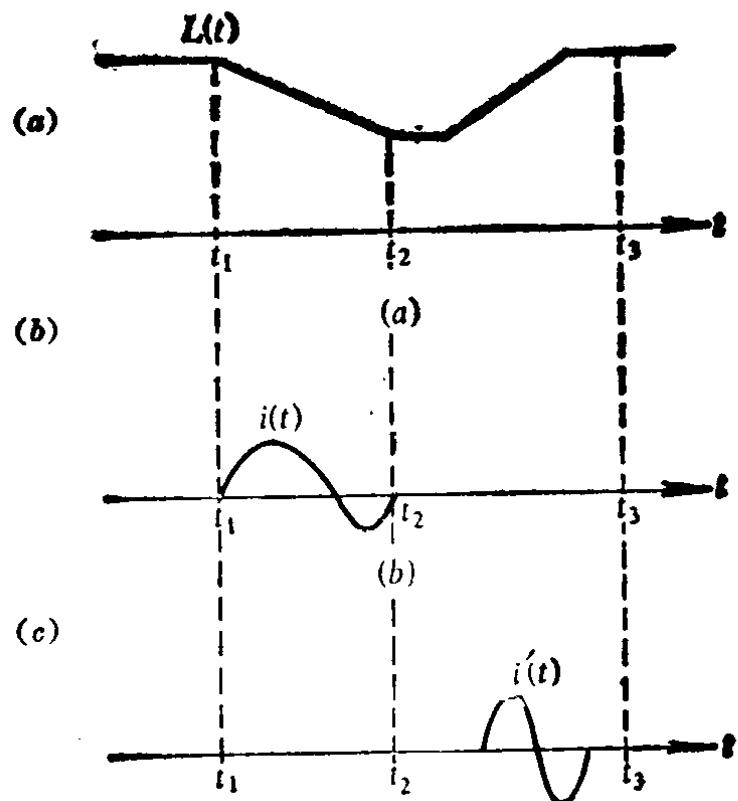


图 1-6 时变电感和容许电流波形

$$\begin{aligned}\therefore W(t_3) &= \int_{-\infty}^{t_3} uidt \\ &= \frac{L(t)i^2}{2} \Big|_{-\infty}^{t_2} + \int_{-\infty}^{t_3} \frac{1}{2}i^2 \frac{dL(t)}{dt} dt \\ &= \frac{1}{2} \int_{t_1}^{t_2} i^2 \frac{dL(t)}{dt} dt < 0\end{aligned}$$

由于 $dL(t)/dt < 0$, 输出的机械能是负的, 这代表着实际

上有机械能输入，它转化为电能送给外部电路。外部电路获得了总能量 $|W(t_3)| = -W(t_3)$ 。根据定义 1.2，元件是有源的。

读者注意，假设换一个电流波形，如图 1-6(c) 所示的 $\dot{\mathbf{i}}'(t)$ ，由于在 $\dot{\mathbf{i}}'(t)$ 不为零的区间内 $dL(t)/dt > 0$ ， $W(t)$ 一定大于或等于零（其中 t 是任意时间）。即使如此，由于在电流 $\mathbf{i}(t)$ 的情况下元件吸收的总能量是负的，根据定义 1.2，元件仍是有源的。

由此可见， $L > 0$ 和 $dL(t)/dt \geq 0$ 是电感器为无源元件的充分必要条件。

上面的结论可以推广到线圈间有互感的场合。设两线圈的电感矩阵 \mathbf{L} 是对称正定的，这条件一般成立。输入到线圈的功率是：

$$\begin{aligned} p &= i_1 u_1 + i_2 u_2 = \mathbf{i}^T \mathbf{u} = \mathbf{i}^T \frac{d\mathbf{L}(t)\mathbf{i}}{dt} \\ &= \frac{1}{2} \frac{d\mathbf{i}^T \mathbf{L}(t) \mathbf{i}}{dt} + \frac{1}{2} \mathbf{i}^T \frac{d\mathbf{L}(t)}{dt} \mathbf{i} \\ \therefore W(t) &= \int_{-\infty}^t p dt = \frac{1}{2} \mathbf{i}^T \mathbf{L}(t) \mathbf{i} + \frac{1}{2} \int_{-\infty}^t \mathbf{i}^T \frac{d\mathbf{L}(t)}{dt} \mathbf{i} dt \end{aligned}$$

上式中等号右边第一项（磁场能量）不会是负的。如果 $d\mathbf{L}/dt$ (半) 正定，积分项（机械功）也不是负的。仿照上面的推理，可得出电感线圈是无源的充分必要条件是： \mathbf{L} 矩阵对称正定，对称矩阵 $d\mathbf{L}/dt$ (半) 正定。例如图 1-1(d) 中互感 $M(t)$ 是时变的，

$$\frac{d\mathbf{L}}{dt} = \frac{d}{dt} \begin{pmatrix} L_1 & M(t) \\ M(t) & L_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{dM(t)}{dt} \\ \frac{dM(t)}{dt} & 0 \end{pmatrix} \quad (1-10)$$